

## Grupos de Movimento

Esmerindo Bernardes

IFSC, USP

16 de junho de 2019

**DON'T PANIC**  
MAY 6 2005



©2004 BUENA VISTA PICTURES DISTRIBUTION

# Conteúdo I

- 1 Simetria Axial euclidiana
  - O grupo  $SO(2)$
  - A álgebra  $so(2)$
  - Irreps
- 2 Simetria axial hiperbólica
  - Espaço-tempo
  - Grupo de Lorentz
- 3 Simetria Translacional
  - Caso contínuo
  - Caso discreto
- 4 Grupo Euclidiano 2D
  - O grupo  $E_2$
  - A álgebra  $\mathfrak{E}_2$
  - Irreps

# Conteúdo II

## 5 Simetria Espacial Euclidiana

- O grupo  $SO(3)$
- A álgebra  $so(3)$
- Irreps

## 6 Kepler

- Dois corpos
- Trajetórias
- Simetrias

## 7 Hidrogênio

- Operadores
- Álgebra
- Operadores Vetoriais

## 8 Grupo de Lorentz

- Geradores
- Álgebra

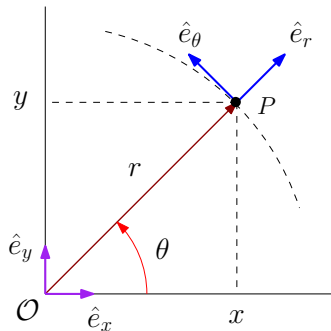
# Conteúdo III

## 9 Bibliografia

# Rotação em torno de um eixo fixo

## ■ Coords. cartesianas:

$$\mathbf{r} = x_i \mathbf{e}_i, \quad r^2 = \mathbf{r} \cdot \mathbf{r} = x^2 + y^2$$



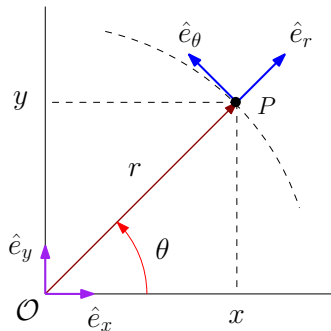
# Rotação em torno de um eixo fixo

## ■ Coords. cartesianas:

$$\mathbf{r} = x_i \mathbf{e}_i, \quad r^2 = \mathbf{r} \cdot \mathbf{r} = x^2 + y^2$$

## ■ Coords. polares:

$$x_1 = r \cos \theta_0, \quad x_2 = r \sin \theta_0$$



# Rotação em torno de um eixo fixo

## ■ Coords. cartesianas:

$$\mathbf{r} = x_i \mathbf{e}_i, \quad r^2 = \mathbf{r} \cdot \mathbf{r} = x^2 + y^2$$

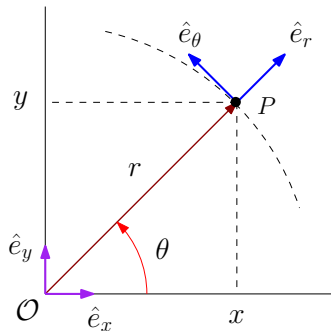
## ■ Coords. polares:

$$x_1 = r \cos \theta_0, \quad x_2 = r \sin \theta_0$$

## ■ $\theta \rightarrow \theta_0 + \theta$ :

$$\bar{x} = r \cos(\theta_0 + \theta) = x \cos \theta - y \sin \theta$$

$$\bar{y} = r \sin(\theta_0 + \theta) = x \sin \theta + y \cos \theta$$



# Rotação em torno de um eixo fixo

## ■ Coords. cartesianas:

$$\mathbf{r} = x_i \mathbf{e}_i, \quad r^2 = \mathbf{r} \cdot \mathbf{r} = x^2 + y^2$$

## ■ Coords. polares:

$$x_1 = r \cos \theta_0, \quad x_2 = r \sin \theta_0$$

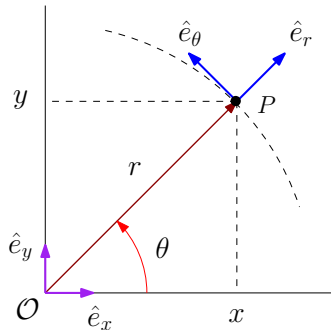
## ■ $\theta \rightarrow \theta_0 + \theta$ :

$$\bar{x} = r \cos(\theta_0 + \theta) = x \cos \theta - y \sin \theta$$

$$\bar{y} = r \sin(\theta_0 + \theta) = x \sin \theta + y \cos \theta$$

## ■ Operador $R(\theta) : \mathbf{r} \rightarrow \bar{\mathbf{r}}$ :

$$\bar{\mathbf{r}} = R \mathbf{r}, \quad R(\theta) = \begin{pmatrix} \cos \theta & -\sin \theta \\ \sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix}, \quad \mathbf{r} = \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix}$$





# Rotação em torno de um eixo fixo

## ■ Coords. cartesianas:

$$\mathbf{r} = x_i \mathbf{e}_i, \quad r^2 = \mathbf{r} \cdot \mathbf{r} = x^2 + y^2$$

## ■ Coords. polares:

$$x_1 = r \cos \theta_0, \quad x_2 = r \sin \theta_0$$

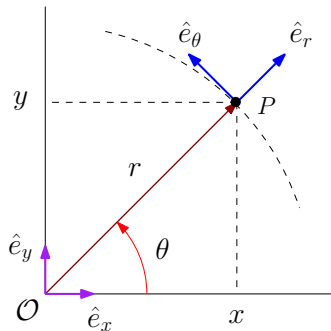
## ■ $\theta \rightarrow \theta_0 + \theta$ :

$$\bar{x} = r \cos(\theta_0 + \theta) = x \cos \theta - y \sin \theta$$

$$\bar{y} = r \sin(\theta_0 + \theta) = x \sin \theta + y \cos \theta$$

## ■ Operador $R(\theta) : \mathbf{r} \rightarrow \bar{\mathbf{r}}$ :

$$\bar{\mathbf{r}} = R \mathbf{r}, \quad R(\theta) = \begin{pmatrix} \cos \theta & -\sin \theta \\ \sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix}, \quad \mathbf{r} = \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix}$$



# Rotação em torno de um eixo fixo

## ■ Coords. cartesianas:

$$\mathbf{r} = x_i \mathbf{e}_i, \quad r^2 = \mathbf{r} \cdot \mathbf{r} = x^2 + y^2$$

## ■ Coords. polares:

$$x_1 = r \cos \theta_0, \quad x_2 = r \sin \theta_0$$

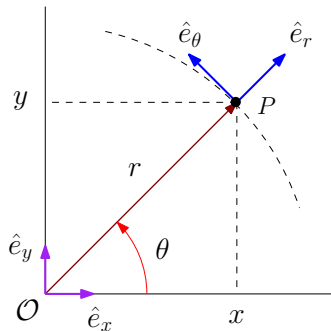
## ■ $\theta \rightarrow \theta_0 + \theta$ :

$$\bar{x} = r \cos(\theta_0 + \theta) = x \cos \theta - y \sin \theta$$

$$\bar{y} = r \sin(\theta_0 + \theta) = x \sin \theta + y \cos \theta$$

## ■ Operador $R(\theta) : \mathbf{r} \rightarrow \bar{\mathbf{r}}$ :

$$\bar{\mathbf{r}} = R \mathbf{r}, \quad R(\theta) = \begin{pmatrix} \cos \theta & -\sin \theta \\ \sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix}, \quad \mathbf{r} = \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix}$$



# Espaço euclidiano:

- Eventos=(tempo, posição)

# Espaço euclidiano:

- Eventos=(tempo, posição)
- Posições:  $(x, y, z)$  e  $(x + dx, y + dy, z + dz)$

# Espaço euclidiano:

- Eventos=(tempo, posição)
- Posições:  $(x, y, z)$  e  $(x + dx, y + dy, z + dz)$
- Distância infinitesimal:

$$(ds)^2 = (dx)^2 + (dy)^2 + (dz)^2 = \sum_{i,j=1}^3 g_{ij} dx_i dx_j, \quad g_{ij} = \delta_{ij}$$

# Espaço euclidiano:

- Eventos=(tempo, posição)
- Posições:  $(x, y, z)$  e  $(x + dx, y + dy, z + dz)$
- Distância infinitesimal:

$$(ds)^2 = (dx)^2 + (dy)^2 + (dz)^2 = \sum_{i,j=1}^3 g_{ij} dx_i dx_j, \quad g_{ij} = \delta_{ij}$$

- Invariância rotacional:  $d\bar{s}^2 = ds^2$

$$\bar{x} = x \cos \theta - y \sin \theta, \quad \bar{y} = x \sin \theta + y \cos \theta, \quad \bar{z} = z$$

# Espaço euclidiano:

- Eventos=(tempo, posição)
- Posições:  $(x, y, z)$  e  $(x + dx, y + dy, z + dz)$
- Distância infinitesimal:

$$(ds)^2 = (dx)^2 + (dy)^2 + (dz)^2 = \sum_{i,j=1}^3 g_{ij} dx_i dx_j, \quad g_{ij} = \delta_{ij}$$

- Invariância rotacional:  $d\bar{s}^2 = ds^2$

$$\bar{x} = x \cos \theta - y \sin \theta, \quad \bar{y} = x \sin \theta + y \cos \theta, \quad \bar{z} = z$$

- $ds^2$  não é invariante pelas transformações de Galileu–Newton:

$$x = \bar{x} + Vt, \quad y = \bar{y}, \quad z = \bar{z}, \quad t = \bar{t}$$

# O operador $R(\theta)$ forma um grupo de Lie

- Existe a identidade:  $R(0) = R(2\pi) = \mathbb{1}$



## O operador $R(\theta)$ forma um grupo de Lie

■ Existe a identidade:  $R(0) = R(2\pi) = \mathbb{1}$

■ Existe a inversa:

$$R^{-1}(\theta) = R(-\theta) = R^T(\theta), \quad R^{-1}(\theta)R(\theta) = R(\theta)R^{-1}(\theta) = \mathbb{1}$$

## O operador $R(\theta)$ forma um grupo de Lie

- Existe a identidade:  $R(0) = R(2\pi) = \mathbb{1}$
- Existe a inversa:  
 $R^{-1}(\theta) = R(-\theta) = R^T(\theta), \quad R^{-1}(\theta)R(\theta) = R(\theta)R^{-1}(\theta) = \mathbb{1}$
- Operação fechada:  
 $R(\theta)R(\theta') = R(\theta + \theta') = R(\theta''), \quad \theta'' = \xi(\theta, \theta') = \theta + \theta'$

## O operador $R(\theta)$ forma um grupo de Lie

- Existe a identidade:  $R(0) = R(2\pi) = \mathbb{1}$
- Existe a inversa:  
 $R^{-1}(\theta) = R(-\theta) = R^T(\theta), \quad R^{-1}(\theta)R(\theta) = R(\theta)R^{-1}(\theta) = \mathbb{1}$
- Operação fechada:  
 $R(\theta)R(\theta') = R(\theta + \theta') = R(\theta''), \quad \theta'' = \xi(\theta, \theta') = \theta + \theta'$
- Operação associativa:  $R(ST) = (RS)T$

## O operador $R(\theta)$ forma um grupo de Lie

- Existe a identidade:  $R(0) = R(2\pi) = \mathbb{1}$
- Existe a inversa:  
 $R^{-1}(\theta) = R(-\theta) = R^T(\theta), \quad R^{-1}(\theta)R(\theta) = R(\theta)R^{-1}(\theta) = \mathbb{1}$
- Operação fechada:  
 $R(\theta)R(\theta') = R(\theta + \theta') = R(\theta''), \quad \theta'' = \xi(\theta, \theta') = \theta + \theta'$
- Operação associativa:  $R(ST) = (RS)T$
- Operação linear:  $R(\alpha \mathbf{r} + \beta \mathbf{r}') = \alpha R \mathbf{r} + \beta R \mathbf{r}', \quad \alpha, \beta \in \mathbb{R}$

## O operador $R(\theta)$ forma um grupo de Lie

- Existe a identidade:  $R(0) = R(2\pi) = \mathbb{1}$
- Existe a inversa:  
 $R^{-1}(\theta) = R(-\theta) = R^T(\theta), \quad R^{-1}(\theta)R(\theta) = R(\theta)R^{-1}(\theta) = \mathbb{1}$
- Operação fechada:  
 $R(\theta)R(\theta') = R(\theta + \theta') = R(\theta''), \quad \theta'' = \xi(\theta, \theta') = \theta + \theta'$
- Operação associativa:  $R(ST) = (RS)T$
- Operação linear:  $R(\alpha \mathbf{r} + \beta \mathbf{r}') = \alpha R \mathbf{r} + \beta R \mathbf{r}', \quad \alpha, \beta \in \mathbb{R}$
- Um parâmetro contínuo:  $0 \leq \theta < 2\pi$  ou  $-\pi \leq \theta < +\pi$

## O operador $R(\theta)$ forma um grupo de Lie

- Existe a identidade:  $R(0) = R(2\pi) = \mathbb{1}$
- Existe a inversa:  
 $R^{-1}(\theta) = R(-\theta) = R^T(\theta), \quad R^{-1}(\theta)R(\theta) = R(\theta)R^{-1}(\theta) = \mathbb{1}$
- Operação fechada:  
 $R(\theta)R(\theta') = R(\theta + \theta') = R(\theta''), \quad \theta'' = \xi(\theta, \theta') = \theta + \theta'$
- Operação associativa:  $R(ST) = (RS)T$
- Operação linear:  $R(\alpha \mathbf{r} + \beta \mathbf{r}') = \alpha R \mathbf{r} + \beta R \mathbf{r}', \quad \alpha, \beta \in \mathbb{R}$
- Um parâmetro contínuo:  $0 \leq \theta < 2\pi$  ou  $-\pi \leq \theta < +\pi$
- Grupo Abelian:  $R(\alpha)R(\beta) = R(\beta)R(\alpha)$

## O operador $R(\theta)$ forma um grupo de Lie

- Existe a identidade:  $R(0) = R(2\pi) = \mathbb{1}$
- Existe a inversa:  
 $R^{-1}(\theta) = R(-\theta) = R^T(\theta), \quad R^{-1}(\theta)R(\theta) = R(\theta)R^{-1}(\theta) = \mathbb{1}$
- Operação fechada:  
 $R(\theta)R(\theta') = R(\theta + \theta') = R(\theta''), \quad \theta'' = \xi(\theta, \theta') = \theta + \theta'$
- Operação associativa:  $R(ST) = (RS)T$
- Operação linear:  $R(\alpha \mathbf{r} + \beta \mathbf{r}') = \alpha R \mathbf{r} + \beta R \mathbf{r}', \quad \alpha, \beta \in \mathbb{R}$
- Um parâmetro contínuo:  $0 \leq \theta < 2\pi$  ou  $-\pi \leq \theta < +\pi$
- Grupo Abeliano:  $R(\alpha)R(\beta) = R(\beta)R(\alpha)$
- Grupo de Lie: a composição é analítica ( $\theta'' = \xi(\theta, \theta') = \theta + \theta'$ ).

## O operador $R(\theta)$ forma um grupo de Lie

- Existe a identidade:  $R(0) = R(2\pi) = \mathbb{1}$
- Existe a inversa:  
 $R^{-1}(\theta) = R(-\theta) = R^T(\theta), \quad R^{-1}(\theta)R(\theta) = R(\theta)R^{-1}(\theta) = \mathbb{1}$
- Operação fechada:  
 $R(\theta)R(\theta') = R(\theta + \theta') = R(\theta''), \quad \theta'' = \xi(\theta, \theta') = \theta + \theta'$
- Operação associativa:  $R(ST) = (RS)T$
- Operação linear:  $R(\alpha \mathbf{r} + \beta \mathbf{r}') = \alpha R \mathbf{r} + \beta R \mathbf{r}', \quad \alpha, \beta \in \mathbb{R}$
- Um parâmetro contínuo:  $0 \leq \theta < 2\pi$  ou  $-\pi \leq \theta < +\pi$
- Grupo Abelian:  $R(\alpha)R(\beta) = R(\beta)R(\alpha)$
- Grupo de Lie: a composição é analítica ( $\theta'' = \xi(\theta, \theta') = \theta + \theta'$ ).
- Grupo ortogonal especial  $SO(2)$ :  $\det R = 1$



## O operador $R(\theta)$ forma um grupo de Lie

- Existe a identidade:  $R(0) = R(2\pi) = \mathbb{1}$
- Existe a inversa:  
 $R^{-1}(\theta) = R(-\theta) = R^T(\theta), \quad R^{-1}(\theta)R(\theta) = R(\theta)R^{-1}(\theta) = \mathbb{1}$
- Operação fechada:  
 $R(\theta)R(\theta') = R(\theta + \theta') = R(\theta''), \quad \theta'' = \xi(\theta, \theta') = \theta + \theta'$
- Operação associativa:  $R(ST) = (RS)T$
- Operação linear:  $R(\alpha \mathbf{r} + \beta \mathbf{r}') = \alpha R \mathbf{r} + \beta R \mathbf{r}', \quad \alpha, \beta \in \mathbb{R}$
- Um parâmetro contínuo:  $0 \leq \theta < 2\pi$  ou  $-\pi \leq \theta < +\pi$
- Grupo Abelian:  $R(\alpha)R(\beta) = R(\beta)R(\alpha)$
- Grupo de Lie: a composição é analítica ( $\theta'' = \xi(\theta, \theta') = \theta + \theta'$ ).
- Grupo ortogonal especial  $SO(2)$ :  $\det R = 1$
- Grupo (de Lie) compacto:  $-\pi \leq \theta < +\pi$

## O operador $R(\theta)$ forma um grupo de Lie

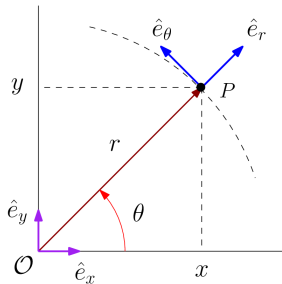
- Existe a identidade:  $R(0) = R(2\pi) = \mathbb{1}$
- Existe a inversa:  
 $R^{-1}(\theta) = R(-\theta) = R^T(\theta), \quad R^{-1}(\theta)R(\theta) = R(\theta)R^{-1}(\theta) = \mathbb{1}$
- Operação fechada:  
 $R(\theta)R(\theta') = R(\theta + \theta') = R(\theta''), \quad \theta'' = \xi(\theta, \theta') = \theta + \theta'$
- Operação associativa:  $R(ST) = (RS)T$
- Operação linear:  $R(\alpha \mathbf{r} + \beta \mathbf{r}') = \alpha R \mathbf{r} + \beta R \mathbf{r}', \quad \alpha, \beta \in \mathbb{R}$
- Um parâmetro contínuo:  $0 \leq \theta < 2\pi$  ou  $-\pi \leq \theta < +\pi$
- Grupo Abeliano:  $R(\alpha)R(\beta) = R(\beta)R(\alpha)$
- Grupo de Lie: a composição é analítica ( $\theta'' = \xi(\theta, \theta') = \theta + \theta'$ ).
- Grupo ortogonal especial  $SO(2)$ :  $\det R = 1$
- Grupo (de Lie) compacto:  $-\pi \leq \theta < +\pi$

## O operador $R(\theta)$ forma um grupo de Lie

- Existe a identidade:  $R(0) = R(2\pi) = \mathbb{1}$
- Existe a inversa:  
 $R^{-1}(\theta) = R(-\theta) = R^T(\theta), \quad R^{-1}(\theta)R(\theta) = R(\theta)R^{-1}(\theta) = \mathbb{1}$
- Operação fechada:  
 $R(\theta)R(\theta') = R(\theta + \theta') = R(\theta''), \quad \theta'' = \xi(\theta, \theta') = \theta + \theta'$
- Operação associativa:  $R(ST) = (RS)T$
- Operação linear:  $R(\alpha \mathbf{r} + \beta \mathbf{r}') = \alpha R \mathbf{r} + \beta R \mathbf{r}', \quad \alpha, \beta \in \mathbb{R}$
- Um parâmetro contínuo:  $0 \leq \theta < 2\pi$  ou  $-\pi \leq \theta < +\pi$
- Grupo Abeliano:  $R(\alpha)R(\beta) = R(\beta)R(\alpha)$
- Grupo de Lie: a composição é analítica ( $\theta'' = \xi(\theta, \theta') = \theta + \theta'$ ).
- Grupo ortogonal especial  $SO(2)$ :  $\det R = 1$
- Grupo (de Lie) compacto:  $-\pi \leq \theta < +\pi$

## Ação do operador $R(\theta)$ em funções

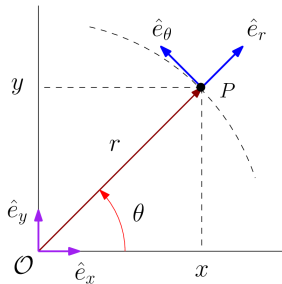
■  $\bar{\mathbf{e}}_1 = \cos \theta \mathbf{e}_1 + \sin \theta \mathbf{e}_2$



## Ação do operador $R(\theta)$ em funções

■  $\bar{\mathbf{e}}_1 = \cos\theta \mathbf{e}_1 + \text{sen}\theta \mathbf{e}_2$

■  $\bar{\mathbf{e}}_2 = -\text{sen}\theta \mathbf{e}_1 + \cos\theta \mathbf{e}_2$



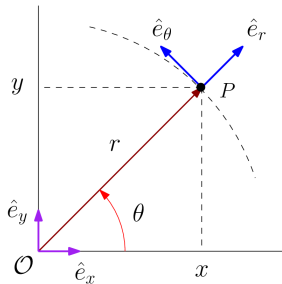
## Ação do operador $R(\theta)$ em funções

■  $\bar{\mathbf{e}}_1 = \cos \theta \mathbf{e}_1 + \sin \theta \mathbf{e}_2$

■  $\bar{\mathbf{e}}_2 = -\sin \theta \mathbf{e}_1 + \cos \theta \mathbf{e}_2$



$$\begin{pmatrix} \bar{\mathbf{e}}_1 \\ \bar{\mathbf{e}}_2 \end{pmatrix} = R^T(\theta) \begin{pmatrix} \mathbf{e}_1 \\ \mathbf{e}_2 \end{pmatrix}$$

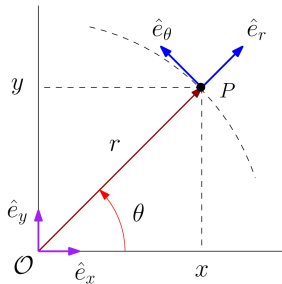


## Ação do operador $R(\theta)$ em funções

- $\bar{\mathbf{e}}_1 = \cos \theta \mathbf{e}_1 + \sin \theta \mathbf{e}_2$
- $\bar{\mathbf{e}}_2 = -\sin \theta \mathbf{e}_1 + \cos \theta \mathbf{e}_2$

- $$\begin{pmatrix} \bar{\mathbf{e}}_1 \\ \bar{\mathbf{e}}_2 \end{pmatrix} = R^T(\theta) \begin{pmatrix} \mathbf{e}_1 \\ \mathbf{e}_2 \end{pmatrix}$$

- $$R(\theta) = \begin{pmatrix} \cos \theta & -\sin \theta \\ \sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix}$$



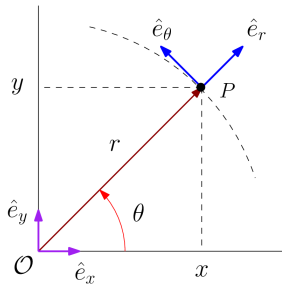
## Ação do operador $R(\theta)$ em funções

- $\bar{\mathbf{e}}_1 = \cos \theta \mathbf{e}_1 + \sin \theta \mathbf{e}_2$
- $\bar{\mathbf{e}}_2 = -\sin \theta \mathbf{e}_1 + \cos \theta \mathbf{e}_2$

$$\begin{pmatrix} \bar{\mathbf{e}}_1 \\ \bar{\mathbf{e}}_2 \end{pmatrix} = R^T(\theta) \begin{pmatrix} \mathbf{e}_1 \\ \mathbf{e}_2 \end{pmatrix}$$

$$R(\theta) = \begin{pmatrix} \cos \theta & -\sin \theta \\ \sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix}$$

- $(\bar{\mathbf{e}}_1 \ \bar{\mathbf{e}}_2) = (\mathbf{e}_1 \ \mathbf{e}_2)R(\theta)$





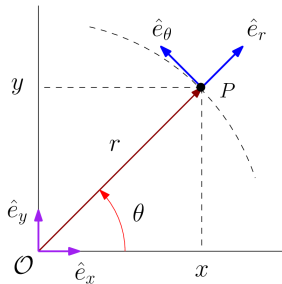
## Ação do operador $R(\theta)$ em funções

- $\bar{\mathbf{e}}_1 = \cos \theta \mathbf{e}_1 + \sin \theta \mathbf{e}_2$
- $\bar{\mathbf{e}}_2 = -\sin \theta \mathbf{e}_1 + \cos \theta \mathbf{e}_2$

$$\begin{pmatrix} \bar{\mathbf{e}}_1 \\ \bar{\mathbf{e}}_2 \end{pmatrix} = R^T(\theta) \begin{pmatrix} \mathbf{e}_1 \\ \mathbf{e}_2 \end{pmatrix}$$

$$R(\theta) = \begin{pmatrix} \cos \theta & -\sin \theta \\ \sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix}$$

- $(\bar{\mathbf{e}}_1 \ \bar{\mathbf{e}}_2) = (\mathbf{e}_1 \ \mathbf{e}_2)R(\theta)$



## Ação do operador $R(\theta)$ em funções

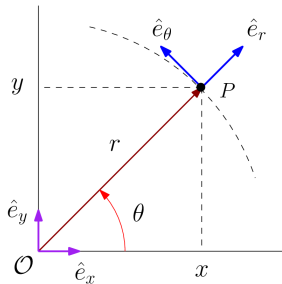
- $\bar{\mathbf{e}}_1 = \cos \theta \mathbf{e}_1 + \sin \theta \mathbf{e}_2$
- $\bar{\mathbf{e}}_2 = -\sin \theta \mathbf{e}_1 + \cos \theta \mathbf{e}_2$

$$\begin{pmatrix} \bar{\mathbf{e}}_1 \\ \bar{\mathbf{e}}_2 \end{pmatrix} = R^T(\theta) \begin{pmatrix} \mathbf{e}_1 \\ \mathbf{e}_2 \end{pmatrix}$$

$$R(\theta) = \begin{pmatrix} \cos \theta & -\sin \theta \\ \sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix}$$

- $(\bar{\mathbf{e}}_1 \ \bar{\mathbf{e}}_2) = (\mathbf{e}_1 \ \mathbf{e}_2)R(\theta)$

$$\blacksquare R(\theta)x(r, \alpha) = x(r, \alpha - \theta) = r \cos(\alpha - \theta) = \cos \theta x + \sin \theta y$$



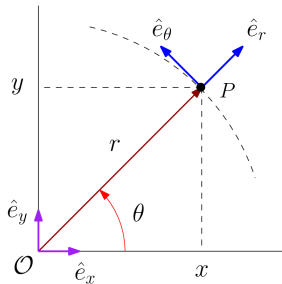
## Ação do operador $R(\theta)$ em funções

- $\bar{\mathbf{e}}_1 = \cos \theta \mathbf{e}_1 + \sin \theta \mathbf{e}_2$
- $\bar{\mathbf{e}}_2 = -\sin \theta \mathbf{e}_1 + \cos \theta \mathbf{e}_2$

$$\begin{pmatrix} \bar{\mathbf{e}}_1 \\ \bar{\mathbf{e}}_2 \end{pmatrix} = R^T(\theta) \begin{pmatrix} \mathbf{e}_1 \\ \mathbf{e}_2 \end{pmatrix}$$

$$R(\theta) = \begin{pmatrix} \cos \theta & -\sin \theta \\ \sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix}$$

- $(\bar{\mathbf{e}}_1 \ \bar{\mathbf{e}}_2) = (\mathbf{e}_1 \ \mathbf{e}_2)R(\theta)$ 
  - $R(\theta)x(r, \alpha) = x(r, \alpha - \theta) = r \cos(\alpha - \theta) = \cos \theta x + \sin \theta y$
  - $R(\theta)y(r, \alpha) = y(r, \alpha - \theta) = r \sin(\alpha - \theta) = -\sin \theta x + \cos \theta y$



## Ação do operador $R(\theta)$ em funções

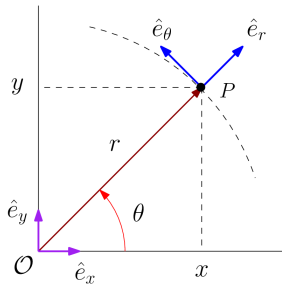
- $\bar{\mathbf{e}}_1 = \cos \theta \mathbf{e}_1 + \sin \theta \mathbf{e}_2$
- $\bar{\mathbf{e}}_2 = -\sin \theta \mathbf{e}_1 + \cos \theta \mathbf{e}_2$

$$\begin{pmatrix} \bar{\mathbf{e}}_1 \\ \bar{\mathbf{e}}_2 \end{pmatrix} = R^T(\theta) \begin{pmatrix} \mathbf{e}_1 \\ \mathbf{e}_2 \end{pmatrix}$$

$$R(\theta) = \begin{pmatrix} \cos \theta & -\sin \theta \\ \sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix}$$

- $(\bar{\mathbf{e}}_1 \ \bar{\mathbf{e}}_2) = (\mathbf{e}_1 \ \mathbf{e}_2)R(\theta)$ 
  - $R(\theta)x(r, \alpha) = x(r, \alpha - \theta) = r \cos(\alpha - \theta) = \cos \theta x + \sin \theta y$
  - $R(\theta)y(r, \alpha) = y(r, \alpha - \theta) = r \sin(\alpha - \theta) = -\sin \theta x + \cos \theta y$
- Definição:  $\bar{h} = gh$  e  $\bar{r} = gr$  então  $h(r) = \bar{h}(\bar{r})$

$$\Rightarrow gh(r) = h(g^{-1}r)$$



## Ação do operador $R(\theta)$ em funções

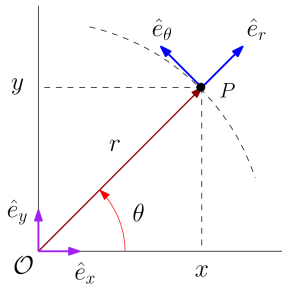
- $\bar{\mathbf{e}}_1 = \cos \theta \mathbf{e}_1 + \sin \theta \mathbf{e}_2$
- $\bar{\mathbf{e}}_2 = -\sin \theta \mathbf{e}_1 + \cos \theta \mathbf{e}_2$

$$\begin{pmatrix} \bar{\mathbf{e}}_1 \\ \bar{\mathbf{e}}_2 \end{pmatrix} = R^T(\theta) \begin{pmatrix} \mathbf{e}_1 \\ \mathbf{e}_2 \end{pmatrix}$$

$$R(\theta) = \begin{pmatrix} \cos \theta & -\sin \theta \\ \sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix}$$

- $(\bar{\mathbf{e}}_1 \ \bar{\mathbf{e}}_2) = (\mathbf{e}_1 \ \mathbf{e}_2)R(\theta)$ 
  - $R(\theta)x(r, \alpha) = x(r, \alpha - \theta) = r \cos(\alpha - \theta) = \cos \theta x + \sin \theta y$
  - $R(\theta)y(r, \alpha) = y(r, \alpha - \theta) = r \sin(\alpha - \theta) = -\sin \theta x + \cos \theta y$
- Definição:  $\bar{h} = gh$  e  $\bar{r} = gr$  então  $h(r) = \bar{h}(\bar{r})$

$$\Rightarrow gh(r) = h(g^{-1}r)$$



## Ação do operador $R(\theta)$ em funções

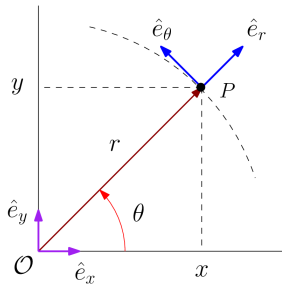
- $\bar{\mathbf{e}}_1 = \cos \theta \mathbf{e}_1 + \sin \theta \mathbf{e}_2$
- $\bar{\mathbf{e}}_2 = -\sin \theta \mathbf{e}_1 + \cos \theta \mathbf{e}_2$

$$\begin{pmatrix} \bar{\mathbf{e}}_1 \\ \bar{\mathbf{e}}_2 \end{pmatrix} = R^T(\theta) \begin{pmatrix} \mathbf{e}_1 \\ \mathbf{e}_2 \end{pmatrix}$$

$$R(\theta) = \begin{pmatrix} \cos \theta & -\sin \theta \\ \sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix}$$

- $(\bar{\mathbf{e}}_1 \ \bar{\mathbf{e}}_2) = (\mathbf{e}_1 \ \mathbf{e}_2)R(\theta)$ 
  - $R(\theta)x(r, \alpha) = x(r, \alpha - \theta) = r \cos(\alpha - \theta) = \cos \theta x + \sin \theta y$
  - $R(\theta)y(r, \alpha) = y(r, \alpha - \theta) = r \sin(\alpha - \theta) = -\sin \theta x + \cos \theta y$
- Definição:  $\bar{h} = gh$  e  $\bar{r} = gr$  então  $h(r) = \bar{h}(\bar{r})$

$$\Rightarrow gh(r) = h(g^{-1}r)$$



# Conteúdo I

## 1 Simetria Axial euclidiana

- O grupo  $SO(2)$
- A álgebra  $so(2)$
- Irreps

## 2 Simetria axial hiperbólica

- Espaço-tempo
- Grupo de Lorentz

## 3 Simetria Translacional

- Caso contínuo
- Caso discreto

## 4 Grupo Euclidiano 2D

- O grupo  $E_2$
- A álgebra  $\mathfrak{E}_2$
- Irreps

# Conteúdo II

## 5 Simetria Espacial Euclidiana

- O grupo  $SO(3)$
- A álgebra  $so(3)$
- Irreps

## 6 Kepler

- Dois corpos
- Trajetórias
- Simetrias

## 7 Hidrogênio

- Operadores
- Álgebra
- Operadores Vetoriais

## 8 Grupo de Lorentz

- Geradores
- Álgebra



# Conteúdo III

## 9 Bibliografia

## Em torno da identidade...

- Até primeira ordem em  $\Delta\theta$ :  $i = \sqrt{-1}$

$$R(\Delta\theta) = \begin{pmatrix} \cos \Delta\theta & -\text{sen } \Delta\theta \\ \text{sen } \Delta\theta & \cos \Delta\theta \end{pmatrix} \approx \begin{pmatrix} 1 & -\Delta\theta \\ \Delta\theta & 1 \end{pmatrix} = \mathbb{1} - i \Delta\theta J_z, \quad J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$$

## Em torno da identidade...

- Até primeira ordem em  $\Delta\theta$ :  $i = \sqrt{-1}$

$$R(\Delta\theta) = \begin{pmatrix} \cos \Delta\theta & -\operatorname{sen} \Delta\theta \\ \operatorname{sen} \Delta\theta & \cos \Delta\theta \end{pmatrix} \approx \begin{pmatrix} 1 & -\Delta\theta \\ \Delta\theta & 1 \end{pmatrix} = \mathbb{1} - i \Delta\theta J_z, \quad J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$$

- Hermiticidade:  $J_z^\dagger = (J_z^T)^* = J_z$

## Em torno da identidade...

- Até primeira ordem em  $\Delta\theta$ :  $i = \sqrt{-1}$

$$R(\Delta\theta) = \begin{pmatrix} \cos \Delta\theta & -\text{sen } \Delta\theta \\ \text{sen } \Delta\theta & \cos \Delta\theta \end{pmatrix} \approx \begin{pmatrix} 1 & -\Delta\theta \\ \Delta\theta & 1 \end{pmatrix} = \mathbb{1} - i \Delta\theta J_z, \quad J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$$

- Hermiticidade:  $J_z^\dagger = (J_z^T)^* = J_z$

- Receita:  $R(\theta) = e^{-i\theta J_z}$ ,  $J_z = i \left. \frac{dR}{d\theta} \right|_{\theta=0}$ , grupo=exp(álgebra)

## Em torno da identidade...

- Até primeira ordem em  $\Delta\theta$ :  $i = \sqrt{-1}$

$$R(\Delta\theta) = \begin{pmatrix} \cos \Delta\theta & -\text{sen } \Delta\theta \\ \text{sen } \Delta\theta & \cos \Delta\theta \end{pmatrix} \approx \begin{pmatrix} 1 & -\Delta\theta \\ \Delta\theta & 1 \end{pmatrix} = \mathbb{1} - i \Delta\theta J_z, \quad J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$$

- Hermiticidade:  $J_z^\dagger = (J_z^T)^* = J_z$

- Receita:  $R(\theta) = e^{-i\theta J_z}$ ,  $J_z = i \left. \frac{dR}{d\theta} \right|_{\theta=0}$ , grupo=exp(álgebra)

## Em torno da identidade...

- Até primeira ordem em  $\Delta\theta$ :  $i = \sqrt{-1}$

$$R(\Delta\theta) = \begin{pmatrix} \cos \Delta\theta & -\text{sen } \Delta\theta \\ \text{sen } \Delta\theta & \cos \Delta\theta \end{pmatrix} \approx \begin{pmatrix} 1 & -\Delta\theta \\ \Delta\theta & 1 \end{pmatrix} = \mathbb{1} - i \Delta\theta J_z, \quad J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$$

- Hermiticidade:  $J_z^\dagger = (J_z^T)^* = J_z$

- Receita:  $R(\theta) = e^{-i\theta J_z}$ ,  $J_z = i \left. \frac{dR}{d\theta} \right|_{\theta=0}$ , grupo=exp(álgebra)

$$R(\theta + \Delta\theta) = R(\theta)R(\Delta\theta) = R(\theta)(\mathbb{1} - i \Delta\theta J_z),$$

## Em torno da identidade...

- Até primeira ordem em  $\Delta\theta$ :  $i = \sqrt{-1}$

$$R(\Delta\theta) = \begin{pmatrix} \cos \Delta\theta & -\text{sen } \Delta\theta \\ \text{sen } \Delta\theta & \cos \Delta\theta \end{pmatrix} \approx \begin{pmatrix} 1 & -\Delta\theta \\ \Delta\theta & 1 \end{pmatrix} = \mathbb{1} - i \Delta\theta J_z, \quad J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$$

- Hermiticidade:  $J_z^\dagger = (J_z^T)^* = J_z$

- Receita:  $R(\theta) = e^{-i\theta J_z}$ ,  $J_z = i \left. \frac{dR}{d\theta} \right|_{\theta=0}$ , grupo=exp(álgebra)

$$R(\theta + \Delta\theta) = R(\theta)R(\Delta\theta) = R(\theta)(\mathbb{1} - i \Delta\theta J_z),$$

$$\lim_{\Delta\theta \rightarrow 0} \frac{R(\theta + \Delta\theta) - R(\theta)}{\Delta\theta} = \frac{dR}{d\theta} = -i R J_z$$

## Em torno da identidade...

- Até primeira ordem em  $\Delta\theta$ :  $i = \sqrt{-1}$

$$R(\Delta\theta) = \begin{pmatrix} \cos \Delta\theta & -\text{sen } \Delta\theta \\ \text{sen } \Delta\theta & \cos \Delta\theta \end{pmatrix} \approx \begin{pmatrix} 1 & -\Delta\theta \\ \Delta\theta & 1 \end{pmatrix} = \mathbb{1} - i \Delta\theta J_z, \quad J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$$

- Hermiticidade:  $J_z^\dagger = (J_z^T)^* = J_z$

- Receita:  $R(\theta) = e^{-i\theta J_z}$ ,  $J_z = i \left. \frac{dR}{d\theta} \right|_{\theta=0}$ , grupo=exp(álgebra)

$$R(\theta + \Delta\theta) = R(\theta)R(\Delta\theta) = R(\theta)(\mathbb{1} - i \Delta\theta J_z),$$

$$\lim_{\Delta\theta \rightarrow 0} \frac{R(\theta + \Delta\theta) - R(\theta)}{\Delta\theta} = \frac{dR}{d\theta} = -i R J_z$$



# Álgebra de Lie

- Produto de Lie:  $J_i * J_k = [J_i, J_k] = J_i J_k - J_k J_i$

# Álgebra de Lie

- Produto de Lie:  $J_i * J_k = [J_i, J_k] = J_i J_k - J_k J_i$
- Identidade de Jacobi:  $[J_i, [J_j, J_k]] + [J_k, [J_i, J_j]] + [J_j, [J_k, J_i]] = 0$

# Álgebra de Lie

- Produto de Lie:  $J_i * J_k = [J_i, J_k] = J_i J_k - J_k J_i$
- Identidade de Jacobi:  $[J_i, [J_j, J_k]] + [J_k, [J_i, J_j]] + [J_j, [J_k, J_i]] = 0$
- Álgebra so(2) =  $\{J_z\}$ ,  $J_z^\dagger = J_z$ ,  $\text{tr } J_z = 0$

# Álgebra de Lie

- Produto de Lie:  $J_i * J_k = [J_i, J_k] = J_i J_k - J_k J_i$
- Identidade de Jacobi:  $[J_i, [J_j, J_k]] + [J_k, [J_i, J_j]] + [J_j, [J_k, J_i]] = 0$
- Álgebra so(2) =  $\{J_z\}$ ,  $J_z^\dagger = J_z$ ,  $\text{tr } J_z = 0$
- Álgebra so(2) é abeliana e compacta.

# Álgebra de Lie

- Produto de Lie:  $J_i * J_k = [J_i, J_k] = J_i J_k - J_k J_i$
- Identidade de Jacobi:  $[J_i, [J_j, J_k]] + [J_k, [J_i, J_j]] + [J_j, [J_k, J_i]] = 0$
- Álgebra so(2) =  $\{J_z\}$ ,  $J_z^\dagger = J_z$ ,  $\text{tr } J_z = 0$
- Álgebra so(2) é abeliana e compacta.
- Gerador  $J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$ :  $J_z |\lambda_\pm\rangle = \lambda_\pm |\lambda_\pm\rangle$

# Álgebra de Lie

- Produto de Lie:  $J_i * J_k = [J_i, J_k] = J_i J_k - J_k J_i$
- Identidade de Jacobi:  $[J_i, [J_j, J_k]] + [J_k, [J_i, J_j]] + [J_j, [J_k, J_i]] = 0$
- Álgebra so(2) =  $\{J_z\}$ ,  $J_z^\dagger = J_z$ ,  $\text{tr } J_z = 0$
- Álgebra so(2) é abeliana e compacta.
- Gerador  $J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$ :  $J_z |\lambda_\pm\rangle = \lambda_\pm |\lambda_\pm\rangle$ 
  - Autovalores:  $\lambda_\pm = \pm 1$

# Álgebra de Lie

- Produto de Lie:  $J_i * J_k = [J_i, J_k] = J_i J_k - J_k J_i$
- Identidade de Jacobi:  $[J_i, [J_j, J_k]] + [J_k, [J_i, J_j]] + [J_j, [J_k, J_i]] = 0$
- Álgebra so(2) =  $\{J_z\}$ ,  $J_z^\dagger = J_z$ ,  $\text{tr } J_z = 0$
- Álgebra so(2) é abeliana e compacta.

- Gerador  $J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$ :  $J_z |\lambda_\pm\rangle = \lambda_\pm |\lambda_\pm\rangle$

- Autovalores:  $\lambda_\pm = \pm 1$

- Autovetores:  $|\lambda_\pm\rangle = |\pm\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ \pm i \end{pmatrix}$ ,  $\langle \pm | = \frac{1}{\sqrt{2}} (1 \mp i)$

$$M = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ i & -i \end{pmatrix}, \quad M^{-1} = M^\dagger, \quad M^{-1} J_z M = \Lambda, \quad \Lambda = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

# Álgebra de Lie

- Produto de Lie:  $J_i * J_k = [J_i, J_k] = J_i J_k - J_k J_i$
- Identidade de Jacobi:  $[J_i, [J_j, J_k]] + [J_k, [J_i, J_j]] + [J_j, [J_k, J_i]] = 0$
- Álgebra so(2) =  $\{J_z\}$ ,  $J_z^\dagger = J_z$ ,  $\text{tr } J_z = 0$
- Álgebra so(2) é abeliana e compacta.
- Gerador  $J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$ :  $J_z |\lambda_\pm\rangle = \lambda_\pm |\lambda_\pm\rangle$

- Autovalores:  $\lambda_\pm = \pm 1$

- Autovetores:  $|\lambda_\pm\rangle = |\pm\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ \pm i \end{pmatrix}$ ,  $\langle \pm | = \frac{1}{\sqrt{2}} (1 \mp i)$

$$M = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ i & -i \end{pmatrix}, \quad M^{-1} = M^\dagger, \quad M^{-1} J_z M = \Lambda, \quad \Lambda = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

- Ortogonalidade:  $\langle \mp | \pm \rangle = 0$ ,  $\langle \pm | \pm \rangle = 1$



# Álgebra de Lie

- Produto de Lie:  $J_i * J_k = [J_i, J_k] = J_i J_k - J_k J_i$
- Identidade de Jacobi:  $[J_i, [J_j, J_k]] + [J_k, [J_i, J_j]] + [J_j, [J_k, J_i]] = 0$
- Álgebra so(2) =  $\{J_z\}$ ,  $J_z^\dagger = J_z$ ,  $\text{tr } J_z = 0$
- Álgebra so(2) é abeliana e compacta.
- Gerador  $J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$ :  $J_z |\lambda_\pm\rangle = \lambda_\pm |\lambda_\pm\rangle$

- Autovalores:  $\lambda_\pm = \pm 1$

- Autovetores:  $|\lambda_\pm\rangle = |\pm\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ \pm i \end{pmatrix}$ ,  $\langle \pm | = \frac{1}{\sqrt{2}} (1 \mp i)$

$$M = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ i & -i \end{pmatrix}, \quad M^{-1} = M^\dagger, \quad M^{-1} J_z M = \Lambda, \quad \Lambda = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

- Ortogonalidade:  $\langle \mp | \pm \rangle = 0$ ,  $\langle \pm | \pm \rangle = 1$

- Completeza:  $|+\rangle\langle +| + |-\rangle\langle -| = \mathbb{1}$

# Álgebra de Lie

- Produto de Lie:  $J_i * J_k = [J_i, J_k] = J_i J_k - J_k J_i$
- Identidade de Jacobi:  $[J_i, [J_j, J_k]] + [J_k, [J_i, J_j]] + [J_j, [J_k, J_i]] = 0$
- Álgebra so(2) =  $\{J_z\}$ ,  $J_z^\dagger = J_z$ ,  $\text{tr } J_z = 0$
- Álgebra so(2) é abeliana e compacta.
- Gerador  $J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$ :  $J_z |\lambda_\pm\rangle = \lambda_\pm |\lambda_\pm\rangle$

- Autovalores:  $\lambda_\pm = \pm 1$

- Autovetores:  $|\lambda_\pm\rangle = |\pm\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ \pm i \end{pmatrix}$ ,  $\langle \pm | = \frac{1}{\sqrt{2}} (1 \mp i)$

$$M = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ i & -i \end{pmatrix}, \quad M^{-1} = M^\dagger, \quad M^{-1} J_z M = \Lambda, \quad \Lambda = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

- Ortogonalidade:  $\langle \mp | \pm \rangle = 0$ ,  $\langle \pm | \pm \rangle = 1$

- Completeza:  $|+\rangle\langle +| + |-\rangle\langle -| = \mathbb{1}$

# Álgebra de Lie

- Produto de Lie:  $J_i * J_k = [J_i, J_k] = J_i J_k - J_k J_i$
- Identidade de Jacobi:  $[J_i, [J_j, J_k]] + [J_k, [J_i, J_j]] + [J_j, [J_k, J_i]] = 0$
- Álgebra so(2) =  $\{J_z\}$ ,  $J_z^\dagger = J_z$ ,  $\text{tr } J_z = 0$
- Álgebra so(2) é abeliana e compacta.
- Gerador  $J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$ :  $J_z |\lambda_\pm\rangle = \lambda_\pm |\lambda_\pm\rangle$

- Autovalores:  $\lambda_\pm = \pm 1$

- Autovetores:  $|\lambda_\pm\rangle = |\pm\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ \pm i \end{pmatrix}$ ,  $\langle \pm | = \frac{1}{\sqrt{2}} (1 \mp i)$

$$M = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ i & -i \end{pmatrix}, \quad M^{-1} = M^\dagger, \quad M^{-1} J_z M = \Lambda, \quad \Lambda = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

- Ortogonalidade:  $\langle \mp | \pm \rangle = 0$ ,  $\langle \pm | \pm \rangle = 1$

- Completeza:  $|+\rangle\langle +| + |-\rangle\langle -| = \mathbb{1}$

# Grupo = Exp(Álgebra)

$$R(\theta) = \begin{pmatrix} \cos \theta & -\operatorname{sen} \theta \\ \operatorname{sen} \theta & \cos \theta \end{pmatrix} = e^{-i\theta J_z}, \quad J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad e^A = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{A^k}{k!}$$

# Grupo = Exp(Álgebra)

$$R(\theta) = \begin{pmatrix} \cos \theta & -\operatorname{sen} \theta \\ \operatorname{sen} \theta & \cos \theta \end{pmatrix} = e^{-i\theta J_z}, \quad J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad e^A = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{A^k}{k!}$$

■ Potências:  $J_z^{2k} = I$ ,  $J_z^{2k+1} = J_z$ ,  $\Lambda^k = (M^{-1} J_z M)^k = M^{-1} J_z^k M$

$$\Lambda = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} = \sigma_z$$

# Grupo = Exp(Álgebra)

$$R(\theta) = \begin{pmatrix} \cos \theta & -\operatorname{sen} \theta \\ \operatorname{sen} \theta & \cos \theta \end{pmatrix} = e^{-i\theta J_z}, \quad J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad e^A = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{A^k}{k!}$$

- Potências:  $J_z^{2k} = I$ ,  $J_z^{2k+1} = J_z$ ,  $\Lambda^k = (M^{-1}J_zM)^k = M^{-1}J_z^kM$

$$\Lambda = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} = \sigma_z$$

- Diagonalização de  $R$ :

$$M^{-1}RM = e^{-i\theta M^{-1}J_zM} = e^{-i\theta\Lambda} = \begin{pmatrix} e^{-i\theta} & 0 \\ 0 & e^{+i\theta} \end{pmatrix}$$

# Grupo = Exp(Álgebra)

$$R(\theta) = \begin{pmatrix} \cos \theta & -\operatorname{sen} \theta \\ \operatorname{sen} \theta & \cos \theta \end{pmatrix} = e^{-i\theta J_z}, \quad J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad e^A = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{A^k}{k!}$$

- Potências:  $J_z^{2k} = I$ ,  $J_z^{2k+1} = J_z$ ,  $\Lambda^k = (M^{-1}J_zM)^k = M^{-1}J_z^kM$

$$\Lambda = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} = \sigma_z$$

- Diagonalização de  $R$ :

$$M^{-1}RM = e^{-i\theta M^{-1}J_zM} = e^{-i\theta\Lambda} = \begin{pmatrix} e^{-i\theta} & 0 \\ 0 & e^{+i\theta} \end{pmatrix}$$

- $R(\theta)$  é uma representação redutível.

# Grupo = Exp(Álgebra)

$$R(\theta) = \begin{pmatrix} \cos \theta & -\operatorname{sen} \theta \\ \operatorname{sen} \theta & \cos \theta \end{pmatrix} = e^{-i\theta J_z}, \quad J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad e^A = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{A^k}{k!}$$

- Potências:  $J_z^{2k} = I$ ,  $J_z^{2k+1} = J_z$ ,  $\Lambda^k = (M^{-1}J_zM)^k = M^{-1}J_z^kM$

$$\Lambda = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} = \sigma_z$$

- Diagonalização de  $R$ :

$$M^{-1}RM = e^{-i\theta M^{-1}J_zM} = e^{-i\theta\Lambda} = \begin{pmatrix} e^{-i\theta} & 0 \\ 0 & e^{+i\theta} \end{pmatrix}$$

- $R(\theta)$  é uma representação redutível.



# Grupo = Exp(Álgebra)

$$R(\theta) = \begin{pmatrix} \cos \theta & -\operatorname{sen} \theta \\ \operatorname{sen} \theta & \cos \theta \end{pmatrix} = e^{-i\theta J_z}, \quad J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad e^A = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{A^k}{k!}$$

- Potências:  $J_z^{2k} = I$ ,  $J_z^{2k+1} = J_z$ ,  $\Lambda^k = (M^{-1}J_zM)^k = M^{-1}J_z^kM$

$$\Lambda = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} = \sigma_z$$

- Diagonalização de  $R$ :

$$M^{-1}RM = e^{-i\theta M^{-1}J_zM} = e^{-i\theta\Lambda} = \begin{pmatrix} e^{-i\theta} & 0 \\ 0 & e^{+i\theta} \end{pmatrix}$$

- $R(\theta)$  é uma representação redutível.

# Conteúdo I

## 1 Simetria Axial euclidiana

- O grupo  $SO(2)$
- A álgebra  $so(2)$
- Irreps

## 2 Simetria axial hiperbólica

- Espaço-tempo
- Grupo de Lorentz

## 3 Simetria Translacional

- Caso contínuo
- Caso discreto

## 4 Grupo Euclidiano 2D

- O grupo  $E_2$
- A álgebra  $\mathfrak{E}_2$
- Irreps

# Conteúdo II

## 5 Simetria Espacial Euclidiana

- O grupo  $SO(3)$
- A álgebra  $so(3)$
- Irreps

## 6 Kepler

- Dois corpos
- Trajetórias
- Simetrias

## 7 Hidrogênio

- Operadores
- Álgebra
- Operadores Vetoriais

## 8 Grupo de Lorentz

- Geradores
- Álgebra

# Conteúdo III

## 9 Bibliografia

# Representação Matricial

- Quais matrizes podem representar os elementos de uma álgebra de Lie e seu grupo associado?

# Representação Matricial

- Quais matrizes podem representar os elementos de uma álgebra de Lie e seu grupo associado?
- Estas matrizes podem ser diagonalizadas simultaneamente?

# Representação Matricial

- Quais matrizes podem representar os elementos de uma álgebra de Lie e seu grupo associado?
- Estas matrizes podem ser diagonalizadas simultaneamente?
- **Teorema:** álgebras compactas possuem representações irreduzíveis (irreps) hermitianas finitas.

# Representação Matricial

- Quais matrizes podem representar os elementos de uma álgebra de Lie e seu grupo associado?
- Estas matrizes podem ser diagonalizadas simultaneamente?
- **Teorema:** álgebras compactas possuem representações irreduzíveis (irreps) hermitianas finitas.
- **Teorema:** álgebras abelianas possuem irreps unidimensionais apenas.



# Representação Matricial

- Quais matrizes podem representar os elementos de uma álgebra de Lie e seu grupo associado?
- Estas matrizes podem ser diagonalizadas simultaneamente?
- **Teorema:** álgebras compactas possuem representações irreduzíveis (irreps) hermitianas finitas.
- **Teorema:** álgebras abelianas possuem irreps unidimensionais apenas.
- $\mathfrak{so}(2) = \{J_z\}$ ,  $J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$  é redutível:  $\Lambda = M^{-1} J_z M = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$ .  
Existem mais irreps?

# Representação Matricial

- Quais matrizes podem representar os elementos de uma álgebra de Lie e seu grupo associado?
- Estas matrizes podem ser diagonalizadas simultaneamente?
- **Teorema:** álgebras compactas possuem representações irreduzíveis (irreps) hermitianas finitas.
- **Teorema:** álgebras abelianas possuem irreps unidimensionais apenas.
- $\mathfrak{so}(2) = \{J_z\}$ ,  $J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$  é redutível:  $\Lambda = M^{-1} J_z M = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$ .  
Existem mais irreps?
- Represente a álgebra e a aplicação exponencial representará o grupo.

# Representação Matricial

- Quais matrizes podem representar os elementos de uma álgebra de Lie e seu grupo associado?
- Estas matrizes podem ser diagonalizadas simultaneamente?
- **Teorema:** álgebras compactas possuem representações irreduzíveis (irreps) hermitianas finitas.
- **Teorema:** álgebras abelianas possuem irreps unidimensionais apenas.
- $\mathfrak{so}(2) = \{J_z\}$ ,  $J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$  é redutível:  $\Lambda = M^{-1}J_zM = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$ .  
Existem mais irreps?
- Represente a álgebra e a aplicação exponencial representará o grupo.
- A álgebra é finita; o grupo é infinito e inumerável.

# Representação Matricial

- Quais matrizes podem representar os elementos de uma álgebra de Lie e seu grupo associado?
- Estas matrizes podem ser diagonalizadas simultaneamente?
- **Teorema:** álgebras compactas possuem representações irreduzíveis (irreps) hermitianas finitas.
- **Teorema:** álgebras abelianas possuem irreps unidimensionais apenas.
- $\mathfrak{so}(2) = \{J_z\}$ ,  $J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$  é redutível:  $\Lambda = M^{-1} J_z M = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$ .  
Existem mais irreps?
- Represente a álgebra e a aplicação exponencial representará o grupo.
- A álgebra é finita; o grupo é infinito e inumerável.

# Representação Matricial

- Quais matrizes podem representar os elementos de uma álgebra de Lie e seu grupo associado?
- Estas matrizes podem ser diagonalizadas simultaneamente?
- **Teorema:** álgebras compactas possuem representações irreduzíveis (irreps) hermitianas finitas.
- **Teorema:** álgebras abelianas possuem irreps unidimensionais apenas.
- $\mathfrak{so}(2) = \{J_z\}$ ,  $J_z = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$  é redutível:  $\Lambda = M^{-1}J_zM = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$ .  
Existem mais irreps?
- Represente a álgebra e a aplicação exponencial representará o grupo.
- A álgebra é finita; o grupo é infinito e inumerável.

## Irreps para $\mathfrak{so}(2) = \{J_z\}$

- Diagonalize um conjunto completo de operadores comutantes (CCOC ou CSCO):  $J_z|a\rangle = a|a\rangle$ ,  $a \in \mathbb{C}$  (pesos),  $\langle a|a\rangle = 1$ .

## Irreps para $\mathfrak{so}(2) = \{J_z\}$

- Diagonalize um conjunto completo de operadores comutantes (CCOC ou CSCO):  $J_z|a\rangle = a|a\rangle$ ,  $a \in \mathbb{C}$  (pesos),  $\langle a|a\rangle = 1$ .
- **Imponha as restrições cabíveis:**

## Irreps para $\mathfrak{so}(2) = \{J_z\}$

- Diagonalize um conjunto completo de operadores comutantes (CCOC ou CSCO):  $J_z|a\rangle = a|a\rangle$ ,  $a \in \mathbb{C}$  (pesos),  $\langle a|a\rangle = 1$ .
- Imponha as restrições cabíveis:
  - na álgebra, hermitiana:  $J_z = J_z^\dagger$

$$\langle a|J_z|a\rangle = \begin{cases} \langle a|J_z|a\rangle = a \\ \langle a|J_z^\dagger|a\rangle = a^* \end{cases} \implies a = a^* \implies a \in \mathbb{R}$$



## Irreps para $so(2) = \{J_z\}$

- Diagonalize um conjunto completo de operadores comutantes (CCOC ou CSCO):  $J_z|a\rangle = a|a\rangle$ ,  $a \in \mathbb{C}$  (pesos),  $\langle a|a\rangle = 1$ .
- Imponha as restrições cabíveis:
  - na álgebra, hermitiana:  $J_z = J_z^\dagger$

$$\langle a|J_z|a\rangle = \begin{cases} \langle a|J_z|a\rangle = a \\ \langle a|J_z^\dagger|a\rangle = a^* \end{cases} \implies a = a^* \implies a \in \mathbb{R}$$

## Irreps para $\mathfrak{so}(2) = \{J_z\}$

- Diagonalize um conjunto completo de operadores comutantes (CCOC ou CSCO):  $J_z|a\rangle = a|a\rangle$ ,  $a \in \mathbb{C}$  (pesos),  $\langle a|a\rangle = 1$ .
- Imponha as restrições cabíveis:
  - na álgebra, hermitiana:  $J_z = J_z^\dagger$

$$\langle a|J_z|a\rangle = \begin{cases} \langle a|J_z|a\rangle = a \\ \langle a|J_z^\dagger|a\rangle = a^* \end{cases} \implies a = a^* \implies a \in \mathbb{R}$$

- no grupo, compacta:  $0 \leq \theta \leq 2\pi$

$$R(\theta)|a\rangle = e^{-i\theta J_z}|a\rangle = e^{-ia\theta}|a\rangle, \quad R(0) = R(\theta) \implies a \in \mathbb{Z}$$

## Irreps para $\mathfrak{so}(2) = \{J_z\}$

- Diagonalize um conjunto completo de operadores comutantes (CCOC ou CSCO):  $J_z|a\rangle = a|a\rangle$ ,  $a \in \mathbb{C}$  (pesos),  $\langle a|a\rangle = 1$ .
- Imponha as restrições cabíveis:
  - na álgebra, hermitiana:  $J_z = J_z^\dagger$

$$\langle a|J_z|a\rangle = \begin{cases} \langle a|J_z|a\rangle = a \\ \langle a|J_z^\dagger|a\rangle = a^* \end{cases} \implies a = a^* \implies a \in \mathbb{R}$$

- no grupo, compacta:  $0 \leq \theta \leq 2\pi$

$$R(\theta)|a\rangle = e^{-i\theta J_z}|a\rangle = e^{-ia\theta}|a\rangle, \quad R(0) = R(\theta) \implies a \in \mathbb{Z}$$

## Irreps para $\mathfrak{so}(2) = \{J_z\}$

- Diagonalize um conjunto completo de operadores comutantes (CCOC ou CSCO):  $J_z|a\rangle = a|a\rangle$ ,  $a \in \mathbb{C}$  (pesos),  $\langle a|a\rangle = 1$ .
- Imponha as restrições cabíveis:
  - na álgebra, hermitiana:  $J_z = J_z^\dagger$

$$\langle a|J_z|a\rangle = \begin{cases} \langle a|J_z|a\rangle = a \\ \langle a|J_z^\dagger|a\rangle = a^* \end{cases} \implies a = a^* \implies a \in \mathbb{R}$$

- no grupo, compacta:  $0 \leq \theta \leq 2\pi$

$$R(\theta)|a\rangle = e^{-i\theta J_z}|a\rangle = e^{-ia\theta}|a\rangle, \quad R(0) = R(\theta) \implies a \in \mathbb{Z}$$

- Irreps hermitianas na álgebra (unitárias no grupo):

$$J_z|m\rangle = m|m\rangle, \quad R|m\rangle = e^{-im\theta}|m\rangle, \quad \langle m|m'\rangle = \delta_{mm'}, \quad m = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$

## Irreps para $\mathfrak{so}(2) = \{J_z\}$

- Diagonalize um conjunto completo de operadores comutantes (CCOC ou CSCO):  $J_z|a\rangle = a|a\rangle$ ,  $a \in \mathbb{C}$  (pesos),  $\langle a|a\rangle = 1$ .
- Imponha as restrições cabíveis:
  - na álgebra, hermitiana:  $J_z = J_z^\dagger$

$$\langle a|J_z|a\rangle = \begin{cases} \langle a|J_z|a\rangle = a \\ \langle a|J_z^\dagger|a\rangle = a^* \end{cases} \implies a = a^* \implies a \in \mathbb{R}$$

- no grupo, compacta:  $0 \leq \theta \leq 2\pi$

$$R(\theta)|a\rangle = e^{-i\theta J_z}|a\rangle = e^{-ia\theta}|a\rangle, \quad R(0) = R(\theta) \implies a \in \mathbb{Z}$$

- Irreps hermitianas na álgebra (unitárias no grupo):

$$J_z|m\rangle = m|m\rangle, \quad R|m\rangle = e^{-im\theta}|m\rangle, \quad \langle m|m'\rangle = \delta_{mm'}, \quad m = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$

## Irreps para $so(2) = \{J_z\}$

- Diagonalize um conjunto completo de operadores comutantes (CCOC ou CSCO):  $J_z|a\rangle = a|a\rangle$ ,  $a \in \mathbb{C}$  (pesos),  $\langle a|a\rangle = 1$ .
- Imponha as restrições cabíveis:
  - na álgebra, hermitiana:  $J_z = J_z^\dagger$

$$\langle a|J_z|a\rangle = \begin{cases} \langle a|J_z|a\rangle = a \\ \langle a|J_z^\dagger|a\rangle = a^* \end{cases} \implies a = a^* \implies a \in \mathbb{R}$$

- no grupo, compacta:  $0 \leq \theta \leq 2\pi$

$$R(\theta)|a\rangle = e^{-i\theta J_z}|a\rangle = e^{-ia\theta}|a\rangle, \quad R(0) = R(\theta) \implies a \in \mathbb{Z}$$

- Irreps hermitianas na álgebra (unitárias no grupo):

$$J_z|m\rangle = m|m\rangle, \quad R|m\rangle = e^{-im\theta}|m\rangle, \quad \langle m|m'\rangle = \delta_{mm'}, \quad m = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$

$$J_z R|m\rangle = e^{-im\theta} m|m\rangle = i \frac{\partial}{\partial \theta} R|m\rangle$$

## Irreps para $so(2) = \{J_z\}$

- Diagonalize um conjunto completo de operadores comutantes (CCOC ou CSCO):  $J_z|a\rangle = a|a\rangle$ ,  $a \in \mathbb{C}$  (pesos),  $\langle a|a\rangle = 1$ .
- Imponha as restrições cabíveis:
  - na álgebra, hermitiana:  $J_z = J_z^\dagger$

$$\langle a|J_z|a\rangle = \begin{cases} \langle a|J_z|a\rangle = a \\ \langle a|J_z^\dagger|a\rangle = a^* \end{cases} \implies a = a^* \implies a \in \mathbb{R}$$

- no grupo, compacta:  $0 \leq \theta \leq 2\pi$

$$R(\theta)|a\rangle = e^{-i\theta J_z}|a\rangle = e^{-ia\theta}|a\rangle, \quad R(0) = R(\theta) \implies a \in \mathbb{Z}$$

- Irreps hermitianas na álgebra (unitárias no grupo):

$$J_z|m\rangle = m|m\rangle, \quad R|m\rangle = e^{-im\theta}|m\rangle, \quad \langle m|m'\rangle = \delta_{mm'}, \quad m = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$

$$J_z R|m\rangle = e^{-im\theta} m|m\rangle = i \frac{\partial}{\partial \theta} R|m\rangle$$

# Conteúdo I

- 1 Simetria Axial euclidiana
  - O grupo  $SO(2)$
  - A álgebra  $so(2)$
  - Irreps
- 2 Simetria axial hiperbólica
  - Espaço-tempo
  - Grupo de Lorentz
- 3 Simetria Translacional
  - Caso contínuo
  - Caso discreto
- 4 Grupo Euclidiano 2D
  - O grupo  $E_2$
  - A álgebra  $\mathfrak{E}_2$
  - Irreps



# Conteúdo II

## 5 Simetria Espacial Euclidiana

- O grupo  $SO(3)$
- A álgebra  $so(3)$
- Irreps

## 6 Kepler

- Dois corpos
- Trajetórias
- Simetrias

## 7 Hidrogênio

- Operadores
- Álgebra
- Operadores Vetoriais

## 8 Grupo de Lorentz

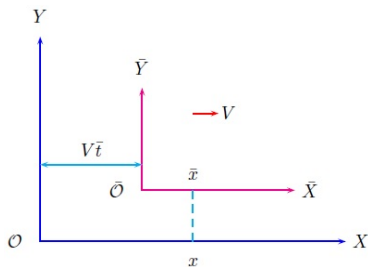
- Geradores
- Álgebra

# Conteúdo III

## 9 Bibliografia

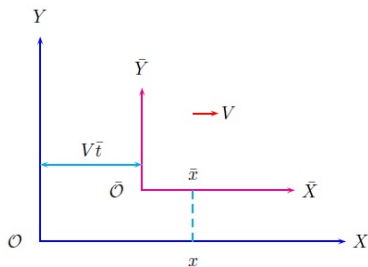
# Transformações de Lorentz:

- Cada referencial com relógio próprio.



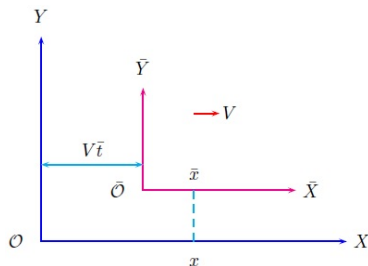
# Transformações de Lorentz:

- Cada referencial com relógio próprio.
- Relógios sincronizados em  $t = \bar{t} = 0$ .



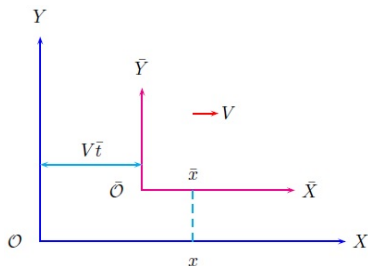
# Transformações de Lorentz:

- Cada referencial com relógio próprio.
- Relógios sincronizados em  $t = \bar{t} = 0$ .
- $x = \gamma(\bar{x} + V\bar{t})$  ou  $\bar{x} = \gamma(x - Vt)$ .



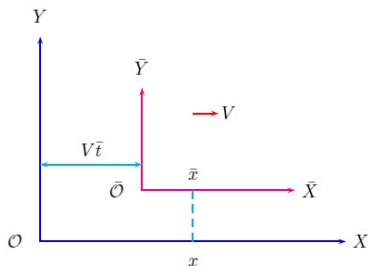
## Transformações de Lorentz:

- Cada referencial com relógio próprio.
- Relógios sincronizados em  $t = \bar{t} = 0$ .
- $x = \gamma(\bar{x} + V\bar{t})$  ou  $\bar{x} = \bar{\gamma}(x - Vt)$ .
- Homogeneidade e isotropia:  $\bar{\gamma} = \gamma$  e  $\gamma = \gamma(V^2)$ .



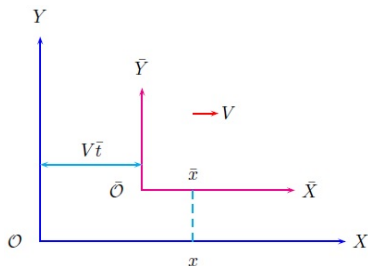
# Transformações de Lorentz:

- Cada referencial com relógio próprio.
- Relógios sincronizados em  $t = \bar{t} = 0$ .
- $x = \gamma(\bar{x} + V\bar{t})$  ou  $\bar{x} = \gamma(x - Vt)$ .
- Homogeneidade e isotropia:  $\bar{\gamma} = \gamma$  e  $\gamma = \gamma(V^2)$ .
- Luz:  $x = ct$  em  $O$  e  $\bar{x} = c\bar{t}$  em  $\bar{O}$



# Transformações de Lorentz:

- Cada referencial com relógio próprio.
- Relógios sincronizados em  $t = \bar{t} = 0$ .
- $x = \gamma(\bar{x} + V\bar{t})$  ou  $\bar{x} = \gamma(x - Vt)$ .
- Homogeneidade e isotropia:  $\bar{\gamma} = \gamma$  e  $\gamma = \gamma(V^2)$ .
- Luz:  $x = ct$  em  $O$  e  $\bar{x} = c\bar{t}$  em  $\bar{O}$
- $ct = \gamma(c + V)\bar{t}$ ,  $c\bar{t} = \gamma(c - V)t$

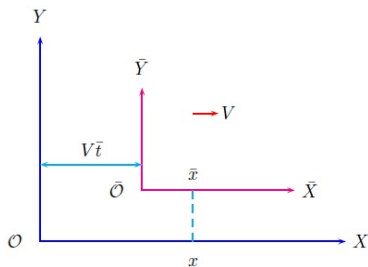




# Transformações de Lorentz:

- Cada referencial com relógio próprio.
- Relógios sincronizados em  $t = \bar{t} = 0$ .
- $x = \gamma(\bar{x} + V\bar{t})$  ou  $\bar{x} = \gamma(x - Vt)$ .
- Homogeneidade e isotropia:  $\bar{\gamma} = \gamma$  e  $\gamma = \gamma(V^2)$ .
- Luz:  $x = ct$  em  $O$  e  $\bar{x} = c\bar{t}$  em  $\bar{O}$
- $ct = \gamma(c + V)\bar{t}$ ,  $c\bar{t} = \gamma(c - V)t$

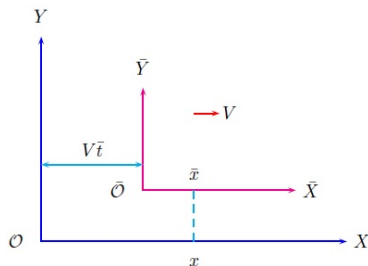
$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}} = 1 + \frac{1}{2}\beta^2 + O(\beta^4), \quad \beta = \frac{V}{c}$$



# Transformações de Lorentz:

- Cada referencial com relógio próprio.
- Relógios sincronizados em  $t = \bar{t} = 0$ .
- $x = \gamma(\bar{x} + V\bar{t})$  ou  $\bar{x} = \gamma(x - Vt)$ .
- Homogeneidade e isotropia:  $\bar{\gamma} = \gamma$  e  $\gamma = \gamma(V^2)$ .
- Luz:  $x = ct$  em  $O$  e  $\bar{x} = c\bar{t}$  em  $\bar{O}$
- $ct = \gamma(c + V)\bar{t}$ ,  $c\bar{t} = \gamma(c - V)t$

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}} = 1 + \frac{1}{2}\beta^2 + O(\beta^4), \quad \beta = \frac{V}{c}$$

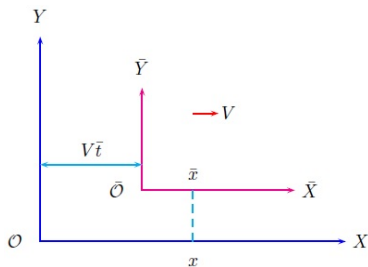


# Transformações de Lorentz:

- Cada referencial com relógio próprio.
- Relógios sincronizados em  $t = \bar{t} = 0$ .
- $x = \gamma(\bar{x} + V\bar{t})$  ou  $\bar{x} = \gamma(x - Vt)$ .
- Homogeneidade e isotropia:  $\bar{\gamma} = \gamma$  e  $\gamma = \gamma(V^2)$ .
- Luz:  $x = ct$  em  $O$  e  $\bar{x} = c\bar{t}$  em  $\bar{O}$
- $ct = \gamma(c + V)\bar{t}$ ,  $c\bar{t} = \gamma(c - V)t$

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}} = 1 + \frac{1}{2}\beta^2 + O(\beta^4), \quad \beta = \frac{V}{c}$$

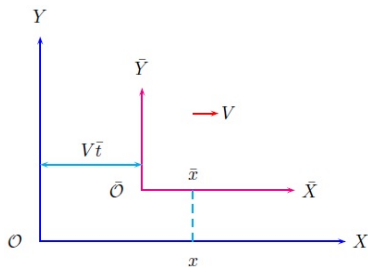
- Einstein (1905):



# Transformações de Lorentz:

- Cada referencial com relógio próprio.
- Relógios sincronizados em  $t = \bar{t} = 0$ .
- $x = \gamma(\bar{x} + V\bar{t})$  ou  $\bar{x} = \gamma(x - Vt)$ .
- Homogeneidade e isotropia:  $\bar{\gamma} = \gamma$  e  $\gamma = \gamma(V^2)$ .
- Luz:  $x = ct$  em  $O$  e  $\bar{x} = c\bar{t}$  em  $\bar{O}$
- $ct = \gamma(c + V)\bar{t}$ ,  $c\bar{t} = \gamma(c - V)t$
- $\gamma = \frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}} = 1 + \frac{1}{2}\beta^2 + O(\beta^4)$ ,  $\beta = \frac{V}{c}$
- Einstein (1905):

- As leis da Física são as mesmas em referenciais inerciais.



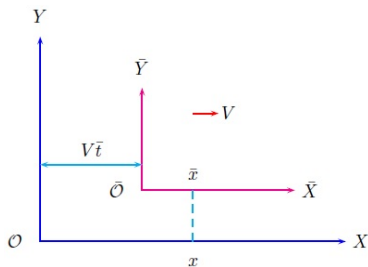
# Transformações de Lorentz:

- Cada referencial com relógio próprio.
- Relógios sincronizados em  $t = \bar{t} = 0$ .
- $x = \gamma(\bar{x} + V\bar{t})$  ou  $\bar{x} = \gamma(x - Vt)$ .
- Homogeneidade e isotropia:  $\bar{\gamma} = \gamma$  e  $\gamma = \gamma(V^2)$ .
- Luz:  $x = ct$  em  $O$  e  $\bar{x} = c\bar{t}$  em  $\bar{O}$
- $ct = \gamma(c + V)\bar{t}$ ,  $c\bar{t} = \gamma(c - V)t$

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}} = 1 + \frac{1}{2}\beta^2 + O(\beta^4), \quad \beta = \frac{V}{c}$$

- Einstein (1905):

- As leis da Física são as mesmas em referenciais inerciais.
- Tempo não é absoluto. Simultaneidade não é absoluta.



# Transformações de Lorentz:

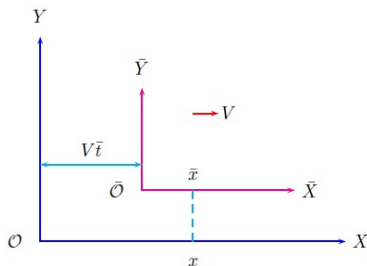
- Cada referencial com relógio próprio.
- Relógios sincronizados em  $t = \bar{t} = 0$ .
- $x = \gamma(\bar{x} + V\bar{t})$  ou  $\bar{x} = \gamma(x - Vt)$ .
- Homogeneidade e isotropia:  $\bar{\gamma} = \gamma$  e  $\gamma = \gamma(V^2)$ .
- Luz:  $x = ct$  em  $O$  e  $\bar{x} = c\bar{t}$  em  $\bar{O}$
- $ct = \gamma(c + V)\bar{t}$ ,  $c\bar{t} = \gamma(c - V)t$

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}} = 1 + \frac{1}{2}\beta^2 + O(\beta^4), \quad \beta = \frac{V}{c}$$

- Einstein (1905):

- As leis da Física são as mesmas em referenciais inerciais.
- Tempo não é absoluto. Simultaneidade não é absoluta.

- $\bar{x} = \gamma(x - \beta ct)$ ,  $c\bar{t} = \gamma(ct - \beta x)$



# Transformações de Lorentz:

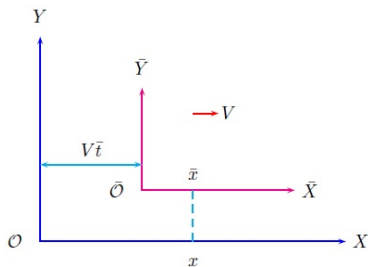
- Cada referencial com relógio próprio.
- Relógios sincronizados em  $t = \bar{t} = 0$ .
- $x = \gamma(\bar{x} + V\bar{t})$  ou  $\bar{x} = \gamma(x - Vt)$ .
- Homogeneidade e isotropia:  $\bar{\gamma} = \gamma$  e  $\gamma = \gamma(V^2)$ .
- Luz:  $x = ct$  em  $O$  e  $\bar{x} = c\bar{t}$  em  $\bar{O}$
- $ct = \gamma(c + V)\bar{t}$ ,  $c\bar{t} = \gamma(c - V)t$
- $\gamma = \frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}} = 1 + \frac{1}{2}\beta^2 + O(\beta^4)$ ,  $\beta = \frac{V}{c}$

## ■ Einstein (1905):

- As leis da Física são as mesmas em referenciais inerciais.
- Tempo não é absoluto. Simultaneidade não é absoluta.

$$\bar{x} = \gamma(x - \beta ct), \quad c\bar{t} = \gamma(ct - \beta x)$$

$$x = \gamma(\bar{x} + \beta c\bar{t}), \quad ct = \gamma(c\bar{t} + \beta \bar{x})$$



# Transformações de Lorentz:

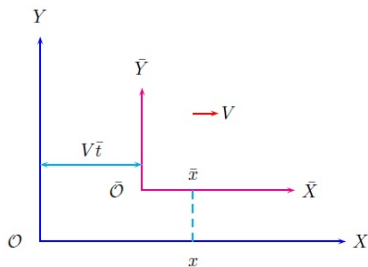
- Cada referencial com relógio próprio.
- Relógios sincronizados em  $t = \bar{t} = 0$ .
- $x = \gamma(\bar{x} + V\bar{t})$  ou  $\bar{x} = \gamma(x - Vt)$ .
- Homogeneidade e isotropia:  $\bar{\gamma} = \gamma$  e  $\gamma = \gamma(V^2)$ .
- Luz:  $x = ct$  em  $O$  e  $\bar{x} = c\bar{t}$  em  $\bar{O}$
- $ct = \gamma(c + V)\bar{t}$ ,  $c\bar{t} = \gamma(c - V)t$
- $\gamma = \frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}} = 1 + \frac{1}{2}\beta^2 + O(\beta^4)$ ,  $\beta = \frac{V}{c}$

## ■ Einstein (1905):

- As leis da Física são as mesmas em referenciais inerciais.
- Tempo não é absoluto. Simultaneidade não é absoluta.

$$\bar{x} = \gamma(x - \beta ct), \quad c\bar{t} = \gamma(ct - \beta x)$$

$$x = \gamma(\bar{x} + \beta c\bar{t}), \quad ct = \gamma(c\bar{t} + \beta \bar{x})$$





# Transformações de Lorentz:

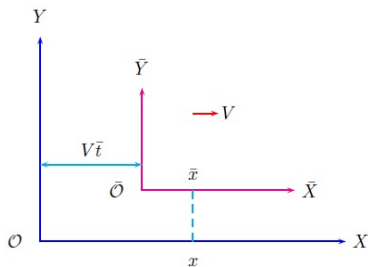
- Cada referencial com relógio próprio.
- Relógios sincronizados em  $t = \bar{t} = 0$ .
- $x = \gamma(\bar{x} + V\bar{t})$  ou  $\bar{x} = \gamma(x - Vt)$ .
- Homogeneidade e isotropia:  $\bar{\gamma} = \gamma$  e  $\gamma = \gamma(V^2)$ .
- Luz:  $x = ct$  em  $O$  e  $\bar{x} = c\bar{t}$  em  $\bar{O}$
- $ct = \gamma(c + V)\bar{t}$ ,  $c\bar{t} = \gamma(c - V)t$
- $\gamma = \frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}} = 1 + \frac{1}{2}\beta^2 + O(\beta^4)$ ,  $\beta = \frac{V}{c}$

## ■ Einstein (1905):

- As leis da Física são as mesmas em referenciais inerciais.
- Tempo não é absoluto. Simultaneidade não é absoluta.

$$\bar{x} = \gamma(x - \beta ct), \quad c\bar{t} = \gamma(ct - \beta x)$$

$$x = \gamma(\bar{x} + \beta c\bar{t}), \quad ct = \gamma(c\bar{t} + \beta \bar{x})$$



# Espaço de Minkowski:

- Evento:  $(x^\mu) = (x^0, x^1, x^2, x^3) = (ct, x, y, z) = (ct, \vec{r})$

# Espaço de Minkowski:

■ Evento:  $(x^\mu) = (x^0, x^1, x^2, x^3) = (ct, x, y, z) = (ct, \vec{r})$

■ Distância infinitesimal:  $(ds)^2 = (cdt)^2 - (dx)^2 - (dy)^2 - (dz)^2$

$$(ds)^2 = (cdt)^2 - (dx)^2 - (dy)^2 - (dz)^2 = \sum_{\mu, \nu=0}^3 g_{\mu\nu} dx^\mu dx^\nu = dx_\mu dx^\mu$$

# Espaço de Minkowski:

■ Evento:  $(x^\mu) = (x^0, x^1, x^2, x^3) = (ct, x, y, z) = (ct, \vec{r})$

■ Distância infinitesimal:  $(ds)^2 = (cdt)^2 - (dx)^2 - (dy)^2 - (dz)^2$

$$(ds)^2 = (cdt)^2 - (dx)^2 - (dy)^2 - (dz)^2 = \sum_{\mu, \nu=0}^3 g_{\mu\nu} dx^\mu dx^\nu = dx_\mu dx^\mu$$

■ Métrica:  $g_{00} = -g_{11} = -g_{22} = -g_{33} = 1$

# Espaço de Minkowski:

■ Evento:  $(x^\mu) = (x^0, x^1, x^2, x^3) = (ct, x, y, z) = (ct, \vec{r})$

■ Distância infinitesimal:  $(ds)^2 = (cdt)^2 - (dx)^2 - (dy)^2 - (dz)^2$

$$(ds)^2 = (cdt)^2 - (dx)^2 - (dy)^2 - (dz)^2 = \sum_{\mu, \nu=0}^3 g_{\mu\nu} dx^\mu dx^\nu = dx_\mu dx^\mu$$

■ Métrica:  $g_{00} = -g_{11} = -g_{22} = -g_{33} = 1$

■ Coordenadas covariantes:  $x_\mu = \sum_{\nu=0}^3 g_{\mu\nu} x^\nu = g_{\mu\nu} x^\nu$

# Espaço de Minkowski:

■ Evento:  $(x^\mu) = (x^0, x^1, x^2, x^3) = (ct, x, y, z) = (ct, \vec{r})$

■ Distância infinitesimal:  $(ds)^2 = (cdt)^2 - (dx)^2 - (dy)^2 - (dz)^2$

$$(ds)^2 = (cdt)^2 - (dx)^2 - (dy)^2 - (dz)^2 = \sum_{\mu, \nu=0}^3 g_{\mu\nu} dx^\mu dx^\nu = dx_\mu dx^\mu$$

■ Métrica:  $g_{00} = -g_{11} = -g_{22} = -g_{33} = 1$

■ Coordenadas covariantes:  $x_\mu = \sum_{\nu=0}^3 g_{\mu\nu} x^\nu = g_{\mu\nu} x^\nu$

■  $g_{\mu\alpha} g^{\alpha\nu} = g_\mu{}^\nu$ ,  $g^{\nu\alpha} g_{\alpha\mu} = g^\nu{}_\mu$ ,  $g_\mu{}^\nu = (g^T)^\nu{}_\mu = \delta_\mu^\nu$

# Espaço de Minkowski:

■ Evento:  $(x^\mu) = (x^0, x^1, x^2, x^3) = (ct, x, y, z) = (ct, \vec{r})$

■ Distância infinitesimal:  $(ds)^2 = (cdt)^2 - (dx)^2 - (dy)^2 - (dz)^2$

$$(ds)^2 = (cdt)^2 - (dx)^2 - (dy)^2 - (dz)^2 = \sum_{\mu, \nu=0}^3 g_{\mu\nu} dx^\mu dx^\nu = dx_\mu dx^\mu$$

■ Métrica:  $g_{00} = -g_{11} = -g_{22} = -g_{33} = 1$

■ Coordenadas covariantes:  $x_\mu = \sum_{\nu=0}^3 g_{\mu\nu} x^\nu = g_{\mu\nu} x^\nu$

■  $g_{\mu\alpha} g^{\alpha\nu} = g_\mu^\nu$ ,  $g^{\nu\alpha} g_{\alpha\mu} = g^\nu_\mu$ ,  $g_\mu^\nu = (g^T)^\nu_\mu = \delta_\mu^\nu$

■ Qual grupo deixa a distância infinitesimal invariante?

# Espaço de Minkowski:

■ Evento:  $(x^\mu) = (x^0, x^1, x^2, x^3) = (ct, x, y, z) = (ct, \vec{r})$

■ Distância infinitesimal:  $(ds)^2 = (cdt)^2 - (dx)^2 - (dy)^2 - (dz)^2$

$$(ds)^2 = (cdt)^2 - (dx)^2 - (dy)^2 - (dz)^2 = \sum_{\mu, \nu=0}^3 g_{\mu\nu} dx^\mu dx^\nu = dx_\mu dx^\mu$$

■ Métrica:  $g_{00} = -g_{11} = -g_{22} = -g_{33} = 1$

■ Coordenadas covariantes:  $x_\mu = \sum_{\nu=0}^3 g_{\mu\nu} x^\nu = g_{\mu\nu} x^\nu$

■  $g_{\mu\alpha} g^{\alpha\nu} = g_\mu{}^\nu$ ,  $g^{\nu\alpha} g_{\alpha\mu} = g^\nu{}_\mu$ ,  $g_\mu{}^\nu = (g^T)^\nu{}_\mu = \delta_\mu^\nu$

■ Qual grupo deixa a distância infinitesimal invariante?



# Espaço de Minkowski:

■ Evento:  $(x^\mu) = (x^0, x^1, x^2, x^3) = (ct, x, y, z) = (ct, \vec{r})$

■ Distância infinitesimal:  $(ds)^2 = (cdt)^2 - (dx)^2 - (dy)^2 - (dz)^2$

$$(ds)^2 = (cdt)^2 - (dx)^2 - (dy)^2 - (dz)^2 = \sum_{\mu, \nu=0}^3 g_{\mu\nu} dx^\mu dx^\nu = dx_\mu dx^\mu$$

■ Métrica:  $g_{00} = -g_{11} = -g_{22} = -g_{33} = 1$

■ Coordenadas covariantes:  $x_\mu = \sum_{\nu=0}^3 g_{\mu\nu} x^\nu = g_{\mu\nu} x^\nu$

■  $g_{\mu\alpha} g^{\alpha\nu} = g_\mu^\nu$ ,  $g^{\nu\alpha} g_{\alpha\mu} = g^\nu_\mu$ ,  $g_\mu^\nu = (g^T)^\nu_\mu = \delta_\mu^\nu$

■ Qual grupo deixa a distância infinitesimal invariante?

# Conteúdo I

- 1 Simetria Axial euclidiana
  - O grupo  $SO(2)$
  - A álgebra  $so(2)$
  - Irreps
- 2 Simetria axial hiperbólica
  - Espaço-tempo
  - Grupo de Lorentz
- 3 Simetria Translacional
  - Caso contínuo
  - Caso discreto
- 4 Grupo Euclidiano 2D
  - O grupo  $E_2$
  - A álgebra  $\mathfrak{E}_2$
  - Irreps

# Conteúdo II

## 5 Simetria Espacial Euclidiana

- O grupo  $SO(3)$
- A álgebra  $so(3)$
- Irreps

## 6 Kepler

- Dois corpos
- Trajetórias
- Simetrias

## 7 Hidrogênio

- Operadores
- Álgebra
- Operadores Vetoriais

## 8 Grupo de Lorentz

- Geradores
- Álgebra

# Conteúdo III

## 9 Bibliografia

# Grupo de Lorentz:

- Coordenadas contra-variantes:

$$(x^\mu) = (x^0, x^1, x^2, x^3) = (ct, x, y, z) = (ct, \vec{r})$$

## Grupo de Lorentz:

- Coordenadas contra-variantes:

$$(x^\mu) = (x^0, x^1, x^2, x^3) = (ct, x, y, z) = (ct, \vec{r})$$

- TL:  $x^0 = \gamma \bar{x}^0 + \beta \gamma \bar{x}^1, \quad x^1 = \beta \gamma \bar{x}^0 + \gamma \bar{x}^1, \quad ds^2 = d\bar{s}^2$

## Grupo de Lorentz:

- Coordenadas contra-variantes:

$$(x^\mu) = (x^0, x^1, x^2, x^3) = (ct, x, y, z) = (ct, \vec{r})$$

- TL:  $x^0 = \gamma \bar{x}^0 + \beta \gamma \bar{x}^1, \quad x^1 = \beta \gamma \bar{x}^0 + \gamma \bar{x}^1, \quad ds^2 = d\bar{s}^2$

- Forma matricial da TL:  $x^\mu = \Psi^\mu{}_\nu \bar{x}^\nu$

$$\Psi = (\Psi^\mu{}_\nu) = \begin{pmatrix} \gamma & \beta\gamma & 0 & 0 \\ \beta\gamma & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cosh \psi & \sinh \psi & 0 & 0 \\ \sinh \psi & \cosh \psi & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

## Grupo de Lorentz:

- Coordenadas contra-variantes:

$$(x^\mu) = (x^0, x^1, x^2, x^3) = (ct, x, y, z) = (ct, \vec{r})$$

- TL:  $x^0 = \gamma \bar{x}^0 + \beta \gamma \bar{x}^1, \quad x^1 = \beta \gamma \bar{x}^0 + \gamma \bar{x}^1, \quad ds^2 = d\bar{s}^2$

- Forma matricial da TL:  $x^\mu = \Psi^\mu_{\nu} \bar{x}^\nu$

$$\Psi = (\Psi^\mu_{\nu}) = \begin{pmatrix} \gamma & \beta\gamma & 0 & 0 \\ \beta\gamma & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cosh \psi & \sinh \psi & 0 & 0 \\ \sinh \psi & \cosh \psi & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

- Identidade:  $\mathbb{1} = \Psi(0)$ , Inversa:  $\Psi^{-1}(\beta) = \Psi(-\beta) = g^{-1} \Psi^T(\beta) g$



## Grupo de Lorentz:

- Coordenadas contra-variantes:

$$(x^\mu) = (x^0, x^1, x^2, x^3) = (ct, x, y, z) = (ct, \vec{r})$$

- TL:  $x^0 = \gamma \bar{x}^0 + \beta \gamma \bar{x}^1, \quad x^1 = \beta \gamma \bar{x}^0 + \gamma \bar{x}^1, \quad ds^2 = d\bar{s}^2$

- Forma matricial da TL:  $x^\mu = \Psi^\mu_{\nu} \bar{x}^\nu$

$$\Psi = (\Psi^\mu_{\nu}) = \begin{pmatrix} \gamma & \beta\gamma & 0 & 0 \\ \beta\gamma & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cosh \psi & \sinh \psi & 0 & 0 \\ \sinh \psi & \cosh \psi & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

- Identidade:  $\mathbb{1} = \Psi(0)$ , Inversa:  $\Psi^{-1}(\beta) = \Psi(-\beta) = g^{-1} \Psi^T(\beta) g$

- Composição:  $A \xrightarrow{\Psi(V)} B, \quad B \xrightarrow{\Phi(U)} C, \quad A \xrightarrow{\Omega(W)} C, \quad \Omega = \Psi\Phi$

## Grupo de Lorentz:

- Coordenadas contra-variantes:

$$(x^\mu) = (x^0, x^1, x^2, x^3) = (ct, x, y, z) = (ct, \vec{r})$$

- TL:  $x^0 = \gamma \bar{x}^0 + \beta \gamma \bar{x}^1, \quad x^1 = \beta \gamma \bar{x}^0 + \gamma \bar{x}^1, \quad ds^2 = d\bar{s}^2$

- Forma matricial da TL:  $x^\mu = \Psi^\mu_{\nu} \bar{x}^\nu$

$$\Psi = (\Psi^\mu_{\nu}) = \begin{pmatrix} \gamma & \beta\gamma & 0 & 0 \\ \beta\gamma & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cosh \psi & \sinh \psi & 0 & 0 \\ \sinh \psi & \cosh \psi & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

- Identidade:  $\mathbb{1} = \Psi(0)$ , Inversa:  $\Psi^{-1}(\beta) = \Psi(-\beta) = g^{-1} \Psi^T(\beta) g$
- Composição:  $A \xrightarrow{\Psi(V)} B, \quad B \xrightarrow{\Phi(U)} C, \quad A \xrightarrow{\Omega(W)} C, \quad \Omega = \Psi\Phi$

## Grupo de Lorentz:

- Coordenadas contra-variantes:

$$(x^\mu) = (x^0, x^1, x^2, x^3) = (ct, x, y, z) = (ct, \vec{r})$$

- TL:  $x^0 = \gamma \bar{x}^0 + \beta \gamma \bar{x}^1, \quad x^1 = \beta \gamma \bar{x}^0 + \gamma \bar{x}^1, \quad ds^2 = d\bar{s}^2$

- Forma matricial da TL:  $x^\mu = \Psi^\mu_{\nu} \bar{x}^\nu$

$$\Psi = (\Psi^\mu_{\nu}) = \begin{pmatrix} \gamma & \beta\gamma & 0 & 0 \\ \beta\gamma & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cosh \psi & \sinh \psi & 0 & 0 \\ \sinh \psi & \cosh \psi & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

- Identidade:  $\mathbb{1} = \Psi(0)$ , Inversa:  $\Psi^{-1}(\beta) = \Psi(-\beta) = g^{-1} \Psi^T(\beta) g$

- Composição:  $A \xrightarrow{\Psi(V)} B, \quad B \xrightarrow{\Phi(U)} C, \quad A \xrightarrow{\Omega(W)} C, \quad \Omega = \Psi\Phi$

$$\Omega = (\Omega^\mu_{\nu}) = \begin{pmatrix} \cosh \omega & \sinh \omega & 0 & 0 \\ \sinh \omega & \cosh \omega & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad \omega = \psi + \phi$$

## Grupo de Lorentz:

- Coordenadas contra-variantes:

$$(x^\mu) = (x^0, x^1, x^2, x^3) = (ct, x, y, z) = (ct, \vec{r})$$

- TL:  $x^0 = \gamma \bar{x}^0 + \beta \gamma \bar{x}^1, \quad x^1 = \beta \gamma \bar{x}^0 + \gamma \bar{x}^1, \quad ds^2 = d\bar{s}^2$

- Forma matricial da TL:  $x^\mu = \Psi^\mu_{\nu} \bar{x}^\nu$

$$\Psi = (\Psi^\mu_{\nu}) = \begin{pmatrix} \gamma & \beta\gamma & 0 & 0 \\ \beta\gamma & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cosh \psi & \sinh \psi & 0 & 0 \\ \sinh \psi & \cosh \psi & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

- Identidade:  $\mathbb{1} = \Psi(0)$ , Inversa:  $\Psi^{-1}(\beta) = \Psi(-\beta) = g^{-1} \Psi^T(\beta) g$

- Composição:  $A \xrightarrow{\Psi(V)} B, \quad B \xrightarrow{\Phi(U)} C, \quad A \xrightarrow{\Omega(W)} C, \quad \Omega = \Psi\Phi$

$$\Omega = (\Omega^\mu_{\nu}) = \begin{pmatrix} \cosh \omega & \sinh \omega & 0 & 0 \\ \sinh \omega & \cosh \omega & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad \omega = \psi + \phi$$

## Grupo de Lorentz:

- Coordenadas contra-variantes:

$$(x^\mu) = (x^0, x^1, x^2, x^3) = (ct, x, y, z) = (ct, \vec{r})$$

- TL:  $x^0 = \gamma \bar{x}^0 + \beta \gamma \bar{x}^1, \quad x^1 = \beta \gamma \bar{x}^0 + \gamma \bar{x}^1, \quad ds^2 = d\bar{s}^2$

- Forma matricial da TL:  $x^\mu = \Psi^\mu_{\nu} \bar{x}^\nu$

$$\Psi = (\Psi^\mu_{\nu}) = \begin{pmatrix} \gamma & \beta\gamma & 0 & 0 \\ \beta\gamma & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cosh \psi & \sinh \psi & 0 & 0 \\ \sinh \psi & \cosh \psi & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

- Identidade:  $\mathbb{1} = \Psi(0)$ , Inversa:  $\Psi^{-1}(\beta) = \Psi(-\beta) = g^{-1} \Psi^T(\beta) g$

- Composição:  $A \xrightarrow{\Psi(V)} B, \quad B \xrightarrow{\Phi(U)} C, \quad A \xrightarrow{\Omega(W)} C, \quad \Omega = \Psi\Phi$

$$\Omega = (\Omega^\mu_{\nu}) = \begin{pmatrix} \cosh \omega & \sinh \omega & 0 & 0 \\ \sinh \omega & \cosh \omega & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad \omega = \psi + \phi$$

## Grupo de Lorentz:

- Composição:  $A \xrightarrow{\Psi(\psi)} B$ ,  $B \xrightarrow{\Phi(\phi)} C$ ,  $A \xrightarrow{\Omega(\omega)} C$ ,  $\Omega = \Psi\Phi$

$$\Omega = (\Omega^\mu{}_\nu) = \begin{pmatrix} \cosh \omega & \sinh \omega & 0 & 0 \\ \sinh \omega & \cosh \omega & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad \omega = \psi + \phi$$

## Grupo de Lorentz:

- Composição:  $A \xrightarrow{\Psi(\psi)} B$ ,  $B \xrightarrow{\Phi(\phi)} C$ ,  $A \xrightarrow{\Omega(\omega)} C$ ,  $\Omega = \Psi\Phi$

$$\Omega = (\Omega^\mu_\nu) = \begin{pmatrix} \cosh \omega & \sinh \omega & 0 & 0 \\ \sinh \omega & \cosh \omega & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad \omega = \psi + \phi$$

- $\tanh \psi = \frac{V}{c}$ ,  $\tanh \phi = \frac{U}{c}$ ,  $\tanh \omega = \frac{W}{c}$

## Grupo de Lorentz:

- Composição:  $A \xrightarrow{\Psi(\psi)} B$ ,  $B \xrightarrow{\Phi(\phi)} C$ ,  $A \xrightarrow{\Omega(\omega)} C$ ,  $\Omega = \Psi\Phi$

$$\Omega = (\Omega^\mu_\nu) = \begin{pmatrix} \cosh \omega & \sinh \omega & 0 & 0 \\ \sinh \omega & \cosh \omega & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad \omega = \psi + \phi$$

- $\tanh \psi = \frac{V}{c}$ ,  $\tanh \phi = \frac{U}{c}$ ,  $\tanh \omega = \frac{W}{c}$

- $\tanh \omega = \tanh(\psi + \phi) = \frac{\tanh \psi + \tanh \phi}{\tanh \psi \tanh \phi + 1}$



## Grupo de Lorentz:

- Composição:  $A \xrightarrow{\Psi(\psi)} B$ ,  $B \xrightarrow{\Phi(\phi)} C$ ,  $A \xrightarrow{\Omega(\omega)} C$ ,  $\Omega = \Psi\Phi$

$$\Omega = (\Omega^\mu{}_\nu) = \begin{pmatrix} \cosh \omega & \sinh \omega & 0 & 0 \\ \sinh \omega & \cosh \omega & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad \omega = \psi + \phi$$

- $\tanh \psi = \frac{V}{c}$ ,  $\tanh \phi = \frac{U}{c}$ ,  $\tanh \omega = \frac{W}{c}$

- $\tanh \omega = \tanh(\psi + \phi) = \frac{\tanh \psi + \tanh \phi}{\tanh \psi \tanh \phi + 1}$

- $$W = \frac{U + V}{1 + \frac{UV}{c^2}}$$

## Grupo de Lorentz:

- Composição:  $A \xrightarrow{\Psi(\psi)} B$ ,  $B \xrightarrow{\Phi(\phi)} C$ ,  $A \xrightarrow{\Omega(\omega)} C$ ,  $\Omega = \Psi\Phi$

$$\Omega = (\Omega^\mu_\nu) = \begin{pmatrix} \cosh \omega & \sinh \omega & 0 & 0 \\ \sinh \omega & \cosh \omega & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad \omega = \psi + \phi$$

- $\tanh \psi = \frac{V}{c}$ ,  $\tanh \phi = \frac{U}{c}$ ,  $\tanh \omega = \frac{W}{c}$

- $\tanh \omega = \tanh(\psi + \phi) = \frac{\tanh \psi + \tanh \phi}{\tanh \psi \tanh \phi + 1}$

- $$W = \frac{U + V}{1 + \frac{UV}{c^2}}$$

## Grupo de Lorentz:

- Composição:  $A \xrightarrow{\Psi(\psi)} B$ ,  $B \xrightarrow{\Phi(\phi)} C$ ,  $A \xrightarrow{\Omega(\omega)} C$ ,  $\Omega = \Psi\Phi$

$$\Omega = (\Omega^\mu_\nu) = \begin{pmatrix} \cosh \omega & \sinh \omega & 0 & 0 \\ \sinh \omega & \cosh \omega & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad \omega = \psi + \phi$$

- $\tanh \psi = \frac{V}{c}$ ,  $\tanh \phi = \frac{U}{c}$ ,  $\tanh \omega = \frac{W}{c}$

- $\tanh \omega = \tanh(\psi + \phi) = \frac{\tanh \psi + \tanh \phi}{\tanh \psi \tanh \phi + 1}$

- $$W = \frac{U + V}{1 + \frac{UV}{c^2}}$$

**A velocidade da luz é um limite superior.**

## Grupo de Lorentz:

- Composição:  $A \xrightarrow{\Psi(\psi)} B$ ,  $B \xrightarrow{\Phi(\phi)} C$ ,  $A \xrightarrow{\Omega(\omega)} C$ ,  $\Omega = \Psi\Phi$

$$\Omega = (\Omega^\mu{}_\nu) = \begin{pmatrix} \cosh \omega & \sinh \omega & 0 & 0 \\ \sinh \omega & \cosh \omega & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad \omega = \psi + \phi$$

- $\tanh \psi = \frac{V}{c}$ ,  $\tanh \phi = \frac{U}{c}$ ,  $\tanh \omega = \frac{W}{c}$

- $\tanh \omega = \tanh(\psi + \phi) = \frac{\tanh \psi + \tanh \phi}{\tanh \psi \tanh \phi + 1}$

- $$W = \frac{U + V}{1 + \frac{UV}{c^2}}$$
**A velocidade da luz é um limite superior.**

- TL formam um grupo (de Lie, abeliano, não-compacto).

## Grupo de Lorentz:

- Composição:  $A \xrightarrow{\Psi(\psi)} B$ ,  $B \xrightarrow{\Phi(\phi)} C$ ,  $A \xrightarrow{\Omega(\omega)} C$ ,  $\Omega = \Psi\Phi$

$$\Omega = (\Omega^\mu{}_\nu) = \begin{pmatrix} \cosh \omega & \sinh \omega & 0 & 0 \\ \sinh \omega & \cosh \omega & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad \omega = \psi + \phi$$

- $\tanh \psi = \frac{V}{c}$ ,  $\tanh \phi = \frac{U}{c}$ ,  $\tanh \omega = \frac{W}{c}$

- $\tanh \omega = \tanh(\psi + \phi) = \frac{\tanh \psi + \tanh \phi}{\tanh \psi \tanh \phi + 1}$

- $W = \frac{U + V}{1 + \frac{UV}{c^2}}$  **A velocidade da luz é um limite superior.**

- TL formam um grupo (de Lie, abeliano, não-compacto).

## Grupo de Lorentz:

- Composição:  $A \xrightarrow{\Psi(\psi)} B$ ,  $B \xrightarrow{\Phi(\phi)} C$ ,  $A \xrightarrow{\Omega(\omega)} C$ ,  $\Omega = \Psi\Phi$

$$\Omega = (\Omega^\mu{}_\nu) = \begin{pmatrix} \cosh \omega & \sinh \omega & 0 & 0 \\ \sinh \omega & \cosh \omega & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad \omega = \psi + \phi$$

- $\tanh \psi = \frac{V}{c}$ ,  $\tanh \phi = \frac{U}{c}$ ,  $\tanh \omega = \frac{W}{c}$

- $\tanh \omega = \tanh(\psi + \phi) = \frac{\tanh \psi + \tanh \phi}{\tanh \psi \tanh \phi + 1}$

- $$W = \frac{U + V}{1 + \frac{UV}{c^2}}$$
**A velocidade da luz é um limite superior.**

- TL formam um grupo (de Lie, abeliano, não-compacto).

# Conteúdo I

- 1 Simetria Axial euclidiana
  - O grupo  $SO(2)$
  - A álgebra  $so(2)$
  - Irreps
- 2 Simetria axial hiperbólica
  - Espaço-tempo
  - Grupo de Lorentz
- 3 Simetria Translacional
  - **Caso contínuo**
  - Caso discreto
- 4 Grupo Euclidiano 2D
  - O grupo  $E_2$
  - A álgebra  $\mathfrak{E}_2$
  - Irreps

# Conteúdo II

## 5 Simetria Espacial Euclidiana

- O grupo  $SO(3)$
- A álgebra  $so(3)$
- Irreps

## 6 Kepler

- Dois corpos
- Trajetórias
- Simetrias

## 7 Hidrogênio

- Operadores
- Álgebra
- Operadores Vetoriais

## 8 Grupo de Lorentz

- Geradores
- Álgebra



# Conteúdo III

## 9 Bibliografia

# Grupo das translações.

- Ação:  $T(x)|x_0\rangle = |x_0 + x\rangle$ , Identidade:  $\mathbb{I} = T(0)$ , Inverso:  $T^{-1}(x) = T(-x)$ .

# Grupo das translações.

- Ação:  $T(x)|x_0\rangle = |x_0 + x\rangle$ , Identidade:  $\mathbb{I} = T(0)$ , Inverso:  
 $T^{-1}(x) = T(-x)$ .
- Fechamento:  
 $T(x'') = T(x)T(x') = T(x')T(x)$ ,  $x'' = \xi(x, x') = x + x'$

# Grupo das translações.

- Ação:  $T(x)|x_0\rangle = |x_0 + x\rangle$ , Identidade:  $\mathbb{I} = T(0)$ , Inverso:  $T^{-1}(x) = T(-x)$ .
- Fechamento:  
 $T(x'') = T(x)T(x') = T(x')T(x)$ ,  $x'' = \xi(x, x') = x + x'$
- Associatividade:  $T(x'')[T(x')T(x')] = [T(x'')T(x')]T(x')$

# Grupo das translações.

- Ação:  $T(x)|x_0\rangle = |x_0 + x\rangle$ , Identidade:  $\mathbb{I} = T(0)$ , Inverso:  $T^{-1}(x) = T(-x)$ .
- Fechamento:  
 $T(x'') = T(x)T(x') = T(x')T(x)$ ,  $x'' = \xi(x, x') = x + x'$
- Associatividade:  $T(x'')[T(x')T(x')] = [T(x'')T(x')]T(x')$
- Grupo de Lie abeliano, não-compacto ( $-\infty < x < \infty$ )

# Grupo das translações.

- Ação:  $T(x)|x_0\rangle = |x_0 + x\rangle$ , Identidade:  $\mathbb{I} = T(0)$ , Inverso:  $T^{-1}(x) = T(-x)$ .
- Fechamento:  
 $T(x'') = T(x)T(x') = T(x')T(x)$ ,  $x'' = \xi(x, x') = x + x'$
- Associatividade:  $T(x'')[T(x')T(x')] = [T(x'')T(x')]T(x')$
- Grupo de Lie abeliano, não-compacto ( $-\infty < x < \infty$ )
- Caso 3D:  $T(\vec{r}) = T(x)T(y)T(z) = T(x, y, z)$ ,  
 $T(x, y, z)|x_0, y_0, z_0\rangle = T(x)|x_0\rangle \otimes T(y)|y_0\rangle \otimes T(z)|z_0\rangle = |\vec{r}_0 + \vec{r}\rangle$

## Grupo das translações.

- Ação:  $T(x)|x_0\rangle = |x_0 + x\rangle$ , Identidade:  $\mathbb{I} = T(0)$ , Inverso:  $T^{-1}(x) = T(-x)$ .
- Fechamento:  $T(x'') = T(x)T(x') = T(x')T(x)$ ,  $x'' = \xi(x, x') = x + x'$
- Associatividade:  $T(x'')[T(x')T(x')] = [T(x'')T(x')]T(x')$
- Grupo de Lie abeliano, não-compacto ( $-\infty < x < \infty$ )
- Caso 3D:  $T(\vec{r}) = T(x)T(y)T(z) = T(x, y, z)$ ,  
 $T(x, y, z)|x_0, y_0, z_0\rangle = T(x)|x_0\rangle \otimes T(y)|y_0\rangle \otimes T(z)|z_0\rangle = |\vec{r}_0 + \vec{r}\rangle$

# Grupo das translações.

- Ação:  $T(x)|x_0\rangle = |x_0 + x\rangle$ , Identidade:  $\mathbb{I} = T(0)$ , Inverso:  $T^{-1}(x) = T(-x)$ .
- Fechamento:  $T(x'') = T(x)T(x') = T(x')T(x)$ ,  $x'' = \xi(x, x') = x + x'$
- Associatividade:  $T(x'')[T(x')T(x')] = [T(x'')T(x')]T(x')$
- Grupo de Lie abeliano, não-compacto ( $-\infty < x < \infty$ )
- Caso 3D:  $T(\vec{r}) = T(x)T(y)T(z) = T(x, y, z)$ ,  
 $T(x, y, z)|x_0, y_0, z_0\rangle = T(x)|x_0\rangle \otimes T(y)|y_0\rangle \otimes T(z)|z_0\rangle = |\vec{r}_0 + \vec{r}\rangle$



# Representação matricial.

$$\blacksquare \text{ 1D: } |x_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ 1 \end{pmatrix},$$

# Representação matricial.

- 1D:  $|x_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,

# Representação matricial.

■ 1D:  $|x_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ 1 \end{pmatrix}, \quad T(x) = \begin{pmatrix} 1 & x \\ 0 & 1 \end{pmatrix},$

## Representação matricial.

■ 1D:  $|x_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x) = \begin{pmatrix} 1 & x \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x)|x_0\rangle = |x_0 + x\rangle$

## Representação matricial.

■ 1D:  $|x_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x) = \begin{pmatrix} 1 & x \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x)|x_0\rangle = |x_0 + x\rangle$

■ 2D:  $|x_0, y_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,

## Representação matricial.

- 1D:  $|x_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x) = \begin{pmatrix} 1 & x \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x)|x_0\rangle = |x_0 + x\rangle$
- 2D:  $|x_0, y_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,

## Representação matricial.

- 1D:  $|x_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x) = \begin{pmatrix} 1 & x \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x)|x_0\rangle = |x_0 + x\rangle$
- 2D:  $|x_0, y_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x, y) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & x \\ 0 & 1 & y \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,

## Representação matricial.

■ 1D:  $|x_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x) = \begin{pmatrix} 1 & x \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x)|x_0\rangle = |x_0 + x\rangle$

■ 2D:  $|x_0, y_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x, y) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & x \\ 0 & 1 & y \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,

$$T(x, y)|x_0, y_0\rangle = |x_0 + x, y_0 + y\rangle$$



## Representação matricial.

■ 1D:  $|x_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x) = \begin{pmatrix} 1 & x \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x)|x_0\rangle = |x_0 + x\rangle$

■ 2D:  $|x_0, y_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x, y) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & x \\ 0 & 1 & y \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,

$$T(x, y)|x_0, y_0\rangle = |x_0 + x, y_0 + y\rangle$$

■ 3D:  $|x_0, y_0, z_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \\ z_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,

## Representação matricial.

■ 1D:  $|x_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x) = \begin{pmatrix} 1 & x \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x)|x_0\rangle = |x_0 + x\rangle$

■ 2D:  $|x_0, y_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x, y) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & x \\ 0 & 1 & y \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,

$$T(x, y)|x_0, y_0\rangle = |x_0 + x, y_0 + y\rangle$$

■ 3D:  $|x_0, y_0, z_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \\ z_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,

## Representação matricial.

■ 1D:  $|x_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x) = \begin{pmatrix} 1 & x \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x)|x_0\rangle = |x_0 + x\rangle$

■ 2D:  $|x_0, y_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x, y) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & x \\ 0 & 1 & y \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,

$$T(x, y)|x_0, y_0\rangle = |x_0 + x, y_0 + y\rangle$$

■ 3D:  $|x_0, y_0, z_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \\ z_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x, y, z) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & x \\ 0 & 1 & 0 & y \\ 0 & 0 & 1 & z \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,

## Representação matricial.

■ 1D:  $|x_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x) = \begin{pmatrix} 1 & x \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x)|x_0\rangle = |x_0 + x\rangle$

■ 2D:  $|x_0, y_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x, y) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & x \\ 0 & 1 & y \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,

$$T(x, y)|x_0, y_0\rangle = |x_0 + x, y_0 + y\rangle$$

■ 3D:  $|x_0, y_0, z_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \\ z_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x, y, z) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & x \\ 0 & 1 & 0 & y \\ 0 & 0 & 1 & z \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,

$$T(x, y, z)|x_0, y_0, z_0\rangle = |x_0 + x, y_0 + y, z_0 + z\rangle$$

## Representação matricial.

■ 1D:  $|x_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x) = \begin{pmatrix} 1 & x \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x)|x_0\rangle = |x_0 + x\rangle$

■ 2D:  $|x_0, y_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x, y) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & x \\ 0 & 1 & y \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,

$$T(x, y)|x_0, y_0\rangle = |x_0 + x, y_0 + y\rangle$$

■ 3D:  $|x_0, y_0, z_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \\ z_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x, y, z) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & x \\ 0 & 1 & 0 & y \\ 0 & 0 & 1 & z \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,

$$T(x, y, z)|x_0, y_0, z_0\rangle = |x_0 + x, y_0 + y, z_0 + z\rangle$$

### ■ Não-unitárias.

## Representação matricial.

■ 1D:  $|x_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x) = \begin{pmatrix} 1 & x \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x)|x_0\rangle = |x_0 + x\rangle$

■ 2D:  $|x_0, y_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x, y) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & x \\ 0 & 1 & y \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,

$$T(x, y)|x_0, y_0\rangle = |x_0 + x, y_0 + y\rangle$$

■ 3D:  $|x_0, y_0, z_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \\ z_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x, y, z) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & x \\ 0 & 1 & 0 & y \\ 0 & 0 & 1 & z \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,

$$T(x, y, z)|x_0, y_0, z_0\rangle = |x_0 + x, y_0 + y, z_0 + z\rangle$$

■ Não-unitárias.

## Representação matricial.

■ 1D:  $|x_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x) = \begin{pmatrix} 1 & x \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x)|x_0\rangle = |x_0 + x\rangle$

■ 2D:  $|x_0, y_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x, y) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & x \\ 0 & 1 & y \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,

$$T(x, y)|x_0, y_0\rangle = |x_0 + x, y_0 + y\rangle$$

■ 3D:  $|x_0, y_0, z_0\rangle \rightarrow \begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \\ z_0 \\ 1 \end{pmatrix}$ ,  $T(x, y, z) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & x \\ 0 & 1 & 0 & y \\ 0 & 0 & 1 & z \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$ ,

$$T(x, y, z)|x_0, y_0, z_0\rangle = |x_0 + x, y_0 + y, z_0 + z\rangle$$

■ Não-unitárias.

# Geradores

- Em torno da identidade:  $T(\Delta x) \approx \mathbb{I} - i \Delta x P_x$ ,  $P_x = \begin{pmatrix} 0 & i \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$ .



# Geradores

- Em torno da identidade:  $T(\Delta x) \approx \mathbb{I} - i \Delta x P_x$ ,  $P_x = \begin{pmatrix} 0 & i \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$ .
- Receita:  $\frac{dT}{dx} = -i P_x T$ ,  $T(x) = e^{-ixP_x}$ ,  $P_x = i \left. \frac{dT}{dx} \right|_{x=0}$ .

# Geradores

- Em torno da identidade:  $T(\Delta x) \approx \mathbb{I} - i \Delta x P_x$ ,  $P_x = \begin{pmatrix} 0 & i \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$ .
- Receita:  $\frac{dT}{dx} = -i P_x T$ ,  $T(x) = e^{-ixP_x}$ ,  $P_x = i \left. \frac{dT}{dx} \right|_{x=0}$ .
- 2D:  $\mathfrak{T}_2 = \{P_x, P_y\}$ ,  $[P_x, P_y] = 0$ .

$$P_x = \begin{pmatrix} 0 & 0 & i \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad P_y = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & i \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}.$$

# Geradores

- Em torno da identidade:  $T(\Delta x) \approx \mathbb{I} - i \Delta x P_x$ ,  $P_x = \begin{pmatrix} 0 & i \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$ .
- Receita:  $\frac{dT}{dx} = -i P_x T$ ,  $T(x) = e^{-ixP_x}$ ,  $P_x = i \left. \frac{dT}{dx} \right|_{x=0}$ .
- 2D:  $\mathfrak{T}_2 = \{P_x, P_y\}$ ,  $[P_x, P_y] = 0$ .

$$P_x = \begin{pmatrix} 0 & 0 & i \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad P_y = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & i \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}.$$

- Não-hermitianas.

# Geradores

- Em torno da identidade:  $T(\Delta x) \approx \mathbb{I} - i \Delta x P_x$ ,  $P_x = \begin{pmatrix} 0 & i \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$ .
- Receita:  $\frac{dT}{dx} = -i P_x T$ ,  $T(x) = e^{-ixP_x}$ ,  $P_x = i \left. \frac{dT}{dx} \right|_{x=0}$ .
- 2D:  $\mathfrak{T}_2 = \{P_x, P_y\}$ ,  $[P_x, P_y] = 0$ .

$$P_x = \begin{pmatrix} 0 & 0 & i \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad P_y = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & i \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}.$$

- Não-hermitianas.

# Geradores

- Em torno da identidade:  $T(\Delta x) \approx \mathbb{I} - i \Delta x P_x$ ,  $P_x = \begin{pmatrix} 0 & i \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$ .
- Receita:  $\frac{dT}{dx} = -i P_x T$ ,  $T(x) = e^{-ixP_x}$ ,  $P_x = i \left. \frac{dT}{dx} \right|_{x=0}$ .
- 2D:  $\mathfrak{T}_2 = \{P_x, P_y\}$ ,  $[P_x, P_y] = 0$ .

$$P_x = \begin{pmatrix} 0 & 0 & i \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad P_y = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & i \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}.$$

- Não-hermitianas.

# Irreps

■ 1D:  $P_x |p_x\rangle = p_x |p_x\rangle$ ,  $P_x = P_x^\dagger$ ,  $p_x \in \mathbb{R}$

$$\langle p_x | p'_x \rangle = 2\pi \delta(p_x - p'_x), \quad \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} dp_x |p_x\rangle \langle p_x| = \mathbb{I}.$$

# Irreps

■ 1D:  $P_x |p_x\rangle = p_x |p_x\rangle$ ,  $P_x = P_x^\dagger$ ,  $p_x \in \mathbb{R}$

$$\langle p_x | p'_x \rangle = 2\pi \delta(p_x - p'_x), \quad \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} dp_x |p_x\rangle \langle p_x| = \mathbb{I}.$$

■ Ação do grupo:

$$T_{p_x}(x) |p_x\rangle = e^{-ixP_x} |p_x\rangle = e^{-ixp_x} |p_x\rangle$$

# Irreps

■ 1D:  $P_x |p_x\rangle = p_x |p_x\rangle$ ,  $P_x = P_x^\dagger$ ,  $p_x \in \mathbb{R}$

$$\langle p_x | p'_x \rangle = 2\pi \delta(p_x - p'_x), \quad \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} dp_x |p_x\rangle \langle p_x| = \mathbb{I}.$$

■ Ação do grupo:

$$T_{p_x}(x) |p_x\rangle = e^{-ixP_x} |p_x\rangle = e^{-ixp_x} |p_x\rangle$$



# Irreps

- 1D:  $P_x |p_x\rangle = p_x |p_x\rangle$ ,  $P_x = P_x^\dagger$ ,  $p_x \in \mathbb{R}$

$$\langle p_x | p'_x \rangle = 2\pi \delta(p_x - p'_x), \quad \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} dp_x |p_x\rangle \langle p_x| = \mathbb{I}.$$

- Ação do grupo:

$$T_{p_x}(x) |p_x\rangle = e^{-ixP_x} |p_x\rangle = e^{-ixp_x} |p_x\rangle$$

$$p_x T_{p_x}(x) |p_x\rangle = e^{-ixp_x} p_x |p_x\rangle = i \frac{\partial}{\partial x} T_{p_x}(x) |p_x\rangle$$

- $p_x$  é uma etiqueta (real) para cada irrep.

# Irreps

- 1D:  $P_x |p_x\rangle = p_x |p_x\rangle$ ,  $P_x = P_x^\dagger$ ,  $p_x \in \mathbb{R}$

$$\langle p_x | p'_x \rangle = 2\pi \delta(p_x - p'_x), \quad \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} dp_x |p_x\rangle \langle p_x| = \mathbb{I}.$$

- Ação do grupo:

$$T_{p_x}(x) |p_x\rangle = e^{-ixP_x} |p_x\rangle = e^{-ixp_x} |p_x\rangle$$

$$p_x T_{p_x}(x) |p_x\rangle = e^{-ixp_x} p_x |p_x\rangle = i \frac{\partial}{\partial x} T_{p_x}(x) |p_x\rangle$$

- $p_x$  é uma etiqueta (real) para cada irrep.

# Irreps

- 1D:  $P_x |p_x\rangle = p_x |p_x\rangle$ ,  $P_x = P_x^\dagger$ ,  $p_x \in \mathbb{R}$

$$\langle p_x | p'_x \rangle = 2\pi \delta(p_x - p'_x), \quad \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} dp_x |p_x\rangle \langle p_x| = \mathbb{I}.$$

- Ação do grupo:

$$T_{p_x}(x) |p_x\rangle = e^{-ixP_x} |p_x\rangle = e^{-ixp_x} |p_x\rangle$$

$$p_x T_{p_x}(x) |p_x\rangle = e^{-ixp_x} p_x |p_x\rangle = i \frac{\partial}{\partial x} T_{p_x}(x) |p_x\rangle$$

- $p_x$  é uma etiqueta (real) para cada irrep.

# Conteúdo I

- 1 Simetria Axial euclidiana
  - O grupo  $SO(2)$
  - A álgebra  $so(2)$
  - Irreps
- 2 Simetria axial hiperbólica
  - Espaço-tempo
  - Grupo de Lorentz
- 3 Simetria Translacional
  - Caso contínuo
  - **Caso discreto**
- 4 Grupo Euclidiano 2D
  - O grupo  $E_2$
  - A álgebra  $\mathfrak{E}_2$
  - Irreps

# Conteúdo II

## 5 Simetria Espacial Euclidiana

- O grupo  $SO(3)$
- A álgebra  $so(3)$
- Irreps

## 6 Kepler

- Dois corpos
- Trajetórias
- Simetrias

## 7 Hidrogênio

- Operadores
- Álgebra
- Operadores Vetoriais

## 8 Grupo de Lorentz

- Geradores
- Álgebra

# Conteúdo III

## 9 Bibliografia

# Deslocamentos discretos:

$$\blacksquare a = n_1 a_1, \quad n_1 \in \mathbb{Z}, \quad a_1 \in \mathbb{R}, \quad k \in \mathbb{R}$$

## Deslocamentos discretos:

$$\blacksquare \mathbf{a} = n_1 \mathbf{a}_1, \quad n_1 \in \mathbb{Z}, \quad \mathbf{a}_1 \in \mathbb{R}, \quad k \in \mathbb{R}$$



## Deslocamentos discretos:

- $a = n_1 a_1, \quad n_1 \in \mathbb{Z}, \quad a_1 \in \mathbb{R}, \quad k \in \mathbb{R}$   
 $K|k\rangle = k|k\rangle, \quad T_k(a)|k\rangle = e^{-iaK}|k\rangle = e^{-ia^k}|k\rangle$

## Deslocamentos discretos:

- $a = n_1 a_1$ ,  $n_1 \in \mathbb{Z}$ ,  $a_1 \in \mathbb{R}$ ,  $k \in \mathbb{R}$   
 $K|k\rangle = k|k\rangle$ ,  $T_k(a)|k\rangle = e^{-iaK}|k\rangle = e^{-ia^k}|k\rangle$
- Primeira zona de Brillouin ( $k' < k + b$ ):  
 $k' = k + b$ ,  $b = m_1 b_1$ ,  $a_1 b_1 = 2\pi$ ,  $m_1 \in \mathbb{Z}$ .

## Deslocamentos discretos:

- $a = n_1 a_1$ ,  $n_1 \in \mathbb{Z}$ ,  $a_1 \in \mathbb{R}$ ,  $k \in \mathbb{R}$   
 $K|k\rangle = k|k\rangle$ ,  $T_k(a)|k\rangle = e^{-iaK}|k\rangle = e^{-ia^k}|k\rangle$
- Primeira zona de Brillouin ( $k' < k + b$ ):  
 $k' = k + b$ ,  $b = m_1 b_1$ ,  $a_1 b_1 = 2\pi$ ,  $m_1 \in \mathbb{Z}$ .

## Deslocamentos discretos:

- $a = n_1 a_1$ ,  $n_1 \in \mathbb{Z}$ ,  $a_1 \in \mathbb{R}$ ,  $k \in \mathbb{R}$   
 $K|k\rangle = k|k\rangle$ ,  $T_k(a)|k\rangle = e^{-iaK}|k\rangle = e^{-ia^k}|k\rangle$
- Primeira zona de Brillouin ( $k' < k + b$ ):  
 $k' = k + b$ ,  $b = m_1 b_1$ ,  $a_1 b_1 = 2\pi$ ,  $m_1 \in \mathbb{Z}$ .  
 $e^{-ik'a} = e^{-i(k+b)a} = e^{-ika} e^{-iba} = e^{-ika} e^{-im_1 n_1 2\pi} = e^{-ika}$
- $k$  e  $k'$  são irreps equivalentes.

## Deslocamentos discretos:

- $a = n_1 a_1$ ,  $n_1 \in \mathbb{Z}$ ,  $a_1 \in \mathbb{R}$ ,  $k \in \mathbb{R}$   
 $K|k\rangle = k|k\rangle$ ,  $T_k(a)|k\rangle = e^{-iaK}|k\rangle = e^{-ia^k}|k\rangle$
- Primeira zona de Brillouin ( $k' < k + b$ ):  
 $k' = k + b$ ,  $b = m_1 b_1$ ,  $a_1 b_1 = 2\pi$ ,  $m_1 \in \mathbb{Z}$ .  
 $e^{-ik'a} = e^{-i(k+b)a} = e^{-ika} e^{-iba} = e^{-ika} e^{-im_1 n_1 2\pi} = e^{-ika}$
- $k$  e  $k'$  são irreps equivalentes.
- Espaço de funções:  $K\psi_k(x) = k\psi_k(x)$

## Deslocamentos discretos:

- $a = n_1 a_1$ ,  $n_1 \in \mathbb{Z}$ ,  $a_1 \in \mathbb{R}$ ,  $k \in \mathbb{R}$   
 $K|k\rangle = k|k\rangle$ ,  $T_k(a)|k\rangle = e^{-iaK}|k\rangle = e^{-ia k}|k\rangle$
- Primeira zona de Brillouin ( $k' < k + b$ ):  
 $k' = k + b$ ,  $b = m_1 b_1$ ,  $a_1 b_1 = 2\pi$ ,  $m_1 \in \mathbb{Z}$ .  
 $e^{-ik'a} = e^{-i(k+b)a} = e^{-ika} e^{-iba} = e^{-ika} e^{-im_1 n_1 2\pi} = e^{-ika}$
- $k$  e  $k'$  são irreps equivalentes.
- Espaço de funções:  $K\psi_k(x) = k\psi_k(x)$

## Deslocamentos discretos:

- $a = n_1 a_1$ ,  $n_1 \in \mathbb{Z}$ ,  $a_1 \in \mathbb{R}$ ,  $k \in \mathbb{R}$   
 $K|k\rangle = k|k\rangle$ ,  $T_k(a)|k\rangle = e^{-iaK}|k\rangle = e^{-iaK}|k\rangle$
- Primeira zona de Brillouin ( $k' < k + b$ ):  
 $k' = k + b$ ,  $b = m_1 b_1$ ,  $a_1 b_1 = 2\pi$ ,  $m_1 \in \mathbb{Z}$ .  
 $e^{-ik'a} = e^{-i(k+b)a} = e^{-ika} e^{-iba} = e^{-ika} e^{-im_1 n_1 2\pi} = e^{-ika}$
- $k$  e  $k'$  são irreps equivalentes.
- Espaço de funções:  $K\psi_k(x) = k\psi_k(x)$   
 $T_k(a)\psi_k(x) = e^{-ik'a}\psi_k(x) = \psi_k(x - a)$

## Deslocamentos discretos:

- $a = n_1 a_1$ ,  $n_1 \in \mathbb{Z}$ ,  $a_1 \in \mathbb{R}$ ,  $k \in \mathbb{R}$   
 $K|k\rangle = k|k\rangle$ ,  $T_k(a)|k\rangle = e^{-iaK}|k\rangle = e^{-iaK}|k\rangle$
- Primeira zona de Brillouin ( $k' < k + b$ ):  
 $k' = k + b$ ,  $b = m_1 b_1$ ,  $a_1 b_1 = 2\pi$ ,  $m_1 \in \mathbb{Z}$ .  
 $e^{-ik'a} = e^{-i(k+b)a} = e^{-ika} e^{-iba} = e^{-ika} e^{-im_1 n_1 2\pi} = e^{-ika}$
- $k$  e  $k'$  são irreps equivalentes.
- Espaço de funções:  $K\psi_k(x) = k\psi_k(x)$   
 $T_k(a)\psi_k(x) = e^{-ik'a}\psi_k(x) = \psi_k(x - a)$
- Função de Bloch:  $\phi_k(x + a) = \phi_k(x)$  e  $\psi_k(x) = e^{ikx}\phi_k(x)$



## Deslocamentos discretos:

- $a = n_1 a_1$ ,  $n_1 \in \mathbb{Z}$ ,  $a_1 \in \mathbb{R}$ ,  $k \in \mathbb{R}$   
 $K|k\rangle = k|k\rangle$ ,  $T_k(a)|k\rangle = e^{-iaK}|k\rangle = e^{-ia k}|k\rangle$
- Primeira zona de Brillouin ( $k' < k + b$ ):  
 $k' = k + b$ ,  $b = m_1 b_1$ ,  $a_1 b_1 = 2\pi$ ,  $m_1 \in \mathbb{Z}$ .  
 $e^{-ik'a} = e^{-i(k+b)a} = e^{-ika} e^{-iba} = e^{-ika} e^{-im_1 n_1 2\pi} = e^{-ika}$
- $k$  e  $k'$  são irreps equivalentes.
- Espaço de funções:  $K\psi_k(x) = k\psi_k(x)$   
 $T_k(a)\psi_k(x) = e^{-ik a}\psi_k(x) = \psi_k(x - a)$
- Função de Bloch:  $\phi_k(x + a) = \phi_k(x)$  e  $\psi_k(x) = e^{ikx}\phi_k(x)$

## Deslocamentos discretos:

- $a = n_1 a_1$ ,  $n_1 \in \mathbb{Z}$ ,  $a_1 \in \mathbb{R}$ ,  $k \in \mathbb{R}$   
 $K|k\rangle = k|k\rangle$ ,  $T_k(a)|k\rangle = e^{-iaK}|k\rangle = e^{-iak}|k\rangle$
- Primeira zona de Brillouin ( $k' < k + b$ ):  
 $k' = k + b$ ,  $b = m_1 b_1$ ,  $a_1 b_1 = 2\pi$ ,  $m_1 \in \mathbb{Z}$ .  
 $e^{-ik'a} = e^{-i(k+b)a} = e^{-ika} e^{-iba} = e^{-ika} e^{-im_1 n_1 2\pi} = e^{-ika}$
- $k$  e  $k'$  são irreps equivalentes.
- Espaço de funções:  $K\psi_k(x) = k\psi_k(x)$   
 $T_k(a)\psi_k(x) = e^{-ika}\psi_k(x) = \psi_k(x - a)$
- Função de Bloch:  $\phi_k(x + a) = \phi_k(x)$  e  $\psi_k(x) = e^{ikx}\phi_k(x)$   
 $\psi_k(x + a) = e^{ika}\psi_k(x) \implies \phi_k(x) = e^{-ikx}\psi_k(x)$

## Deslocamentos discretos:

- $a = n_1 a_1$ ,  $n_1 \in \mathbb{Z}$ ,  $a_1 \in \mathbb{R}$ ,  $k \in \mathbb{R}$   
 $K|k\rangle = k|k\rangle$ ,  $T_k(a)|k\rangle = e^{-iaK}|k\rangle = e^{-iak}|k\rangle$
- Primeira zona de Brillouin ( $k' < k + b$ ):  
 $k' = k + b$ ,  $b = m_1 b_1$ ,  $a_1 b_1 = 2\pi$ ,  $m_1 \in \mathbb{Z}$ .  
 $e^{-ik'a} = e^{-i(k+b)a} = e^{-ika} e^{-iba} = e^{-ika} e^{-im_1 n_1 2\pi} = e^{-ika}$
- $k$  e  $k'$  são irreps equivalentes.
- Espaço de funções:  $K\psi_k(x) = k\psi_k(x)$   
 $T_k(a)\psi_k(x) = e^{-ik a}\psi_k(x) = \psi_k(x - a)$
- Função de Bloch:  $\phi_k(x + a) = \phi_k(x)$  e  $\psi_k(x) = e^{ikx}\phi_k(x)$   
 $\psi_k(x + a) = e^{ika}\psi_k(x) \implies \phi_k(x) = e^{-ikx}\psi_k(x)$
- 3D:  $x \rightarrow \mathbf{r}$ ,  $k \rightarrow \mathbf{k}$ ,  $a \rightarrow \mathbf{a} = n_i \vec{a}_i$ ,  $b \rightarrow \mathbf{b} = m_i \vec{b}_i$ ,  $\vec{a}_i \cdot \vec{b}_j = 2\pi\delta_{ij}$ ,  
 $\vec{b}_i = \frac{\pi}{\Omega_0} \epsilon_{ijk} \vec{a}_j \times \vec{a}_k$ ,  $\Omega_0 = \vec{a}_1 \cdot (\vec{a}_2 \times \vec{a}_3)$ .**

## Deslocamentos discretos:

- $a = n_1 a_1$ ,  $n_1 \in \mathbb{Z}$ ,  $a_1 \in \mathbb{R}$ ,  $k \in \mathbb{R}$   
 $K|k\rangle = k|k\rangle$ ,  $T_k(a)|k\rangle = e^{-iaK}|k\rangle = e^{-iak}|k\rangle$
- Primeira zona de Brillouin ( $k' < k + b$ ):  
 $k' = k + b$ ,  $b = m_1 b_1$ ,  $a_1 b_1 = 2\pi$ ,  $m_1 \in \mathbb{Z}$ .  
 $e^{-ik'a} = e^{-i(k+b)a} = e^{-ika} e^{-iba} = e^{-ika} e^{-im_1 n_1 2\pi} = e^{-ika}$
- $k$  e  $k'$  são irreps equivalentes.
- Espaço de funções:  $K\psi_k(x) = k\psi_k(x)$   
 $T_k(a)\psi_k(x) = e^{-ik a}\psi_k(x) = \psi_k(x - a)$
- Função de Bloch:  $\phi_k(x + a) = \phi_k(x)$  e  $\psi_k(x) = e^{ikx}\phi_k(x)$   
 $\psi_k(x + a) = e^{ika}\psi_k(x) \implies \phi_k(x) = e^{-ikx}\psi_k(x)$
- 3D:  $x \rightarrow \mathbf{r}$ ,  $k \rightarrow \mathbf{k}$ ,  $a \rightarrow \mathbf{a} = n_i \vec{a}_i$ ,  $b \rightarrow \mathbf{b} = m_i \vec{b}_i$ ,  $\vec{a}_i \cdot \vec{b}_j = 2\pi\delta_{ij}$ ,  
 $\vec{b}_i = \frac{\pi}{\Omega_0} \epsilon_{ijk} \vec{a}_j \times \vec{a}_k$ ,  $\Omega_0 = \vec{a}_1 \cdot (\vec{a}_2 \times \vec{a}_3)$ .

## Deslocamentos discretos:

- $a = n_1 a_1$ ,  $n_1 \in \mathbb{Z}$ ,  $a_1 \in \mathbb{R}$ ,  $k \in \mathbb{R}$   
 $K|k\rangle = k|k\rangle$ ,  $T_k(a)|k\rangle = e^{-iaK}|k\rangle = e^{-iak}|k\rangle$
- Primeira zona de Brillouin ( $k' < k + b$ ):  
 $k' = k + b$ ,  $b = m_1 b_1$ ,  $a_1 b_1 = 2\pi$ ,  $m_1 \in \mathbb{Z}$ .  
 $e^{-ik'a} = e^{-i(k+b)a} = e^{-ika} e^{-iba} = e^{-ika} e^{-im_1 n_1 2\pi} = e^{-ika}$
- $k$  e  $k'$  são irreps equivalentes.
- Espaço de funções:  $K\psi_k(x) = k\psi_k(x)$   
 $T_k(a)\psi_k(x) = e^{-ika}\psi_k(x) = \psi_k(x - a)$
- Função de Bloch:  $\phi_k(x + a) = \phi_k(x)$  e  $\psi_k(x) = e^{ikx}\phi_k(x)$   
 $\psi_k(x + a) = e^{ika}\psi_k(x) \implies \phi_k(x) = e^{-ikx}\psi_k(x)$
- 3D:  $x \rightarrow \mathbf{r}$ ,  $k \rightarrow \mathbf{k}$ ,  $a \rightarrow \mathbf{a} = n_i \vec{a}_i$ ,  $b \rightarrow \mathbf{b} = m_i \vec{b}_i$ ,  $\vec{a}_i \cdot \vec{b}_j = 2\pi\delta_{ij}$ ,  
 $\vec{b}_i = \frac{\pi}{\Omega_0} \epsilon_{ijk} \vec{a}_j \times \vec{a}_k$ ,  $\Omega_0 = \vec{a}_1 \cdot (\vec{a}_2 \times \vec{a}_3)$ .

# Conteúdo I

- 1 Simetria Axial euclidiana
  - O grupo  $SO(2)$
  - A álgebra  $so(2)$
  - Irreps
- 2 Simetria axial hiperbólica
  - Espaço-tempo
  - Grupo de Lorentz
- 3 Simetria Translacional
  - Caso contínuo
  - Caso discreto
- 4 Grupo Euclidiano 2D
  - O grupo  $E_2$
  - A álgebra  $\mathfrak{E}_2$
  - Irreps

# Conteúdo II

## 5 Simetria Espacial Euclidiana

- O grupo  $SO(3)$
- A álgebra  $so(3)$
- Irreps

## 6 Kepler

- Dois corpos
- Trajetórias
- Simetrias

## 7 Hidrogênio

- Operadores
- Álgebra
- Operadores Vetoriais

## 8 Grupo de Lorentz

- Geradores
- Álgebra

# Conteúdo III

## 9 Bibliografia



## Rodar e transladar = grupo $E_2$

- Ação:  $g(\alpha, \vec{a}) = T(\vec{a})R(\alpha)$ ,  $0 \leq \alpha < 2\pi$ ,  $-\infty < a_i < \infty$

## Rodar e transladar = grupo $E_2$

- Ação:  $g(\alpha, \vec{a}) = T(\vec{a})R(\alpha)$ ,  $0 \leq \alpha < 2\pi$ ,  $-\infty < a_i < \infty$

## Rodar e transladar = grupo $E_2$

- Ação:  $g(\alpha, \vec{a}) = T(\vec{a})R(\alpha)$ ,  $0 \leq \alpha < 2\pi$ ,  $-\infty < a_i < \infty$

$$\vec{r}' = g(\alpha, \vec{a})\vec{r} \implies x'_i = a_i + \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)x_j$$

## Rodar e transladar = grupo $E_2$

- Ação:  $g(\alpha, \vec{a}) = T(\vec{a})R(\alpha)$ ,  $0 \leq \alpha < 2\pi$ ,  $-\infty < a_i < \infty$

$$\vec{r}' = g(\alpha, \vec{a})\vec{r} \implies x'_i = a_i + \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)x_j$$

- Não comuta:  $R(\alpha)T(\vec{a}) = T(R(\alpha)\vec{a})R(\alpha)$

## Rodar e transladar = grupo $E_2$

- Ação:  $g(\alpha, \vec{a}) = T(\vec{a})R(\alpha)$ ,  $0 \leq \alpha < 2\pi$ ,  $-\infty < a_i < \infty$

$$\vec{r}' = g(\alpha, \vec{a})\vec{r} \implies x'_i = a_i + \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)x_j$$

- Não comuta:  $R(\alpha)T(\vec{a}) = T(R(\alpha)\vec{a})R(\alpha)$

## Rodar e transladar = grupo $E_2$

- Ação:  $g(\alpha, \vec{a}) = T(\vec{a})R(\alpha)$ ,  $0 \leq \alpha < 2\pi$ ,  $-\infty < a_i < \infty$

$$\vec{r}' = g(\alpha, \vec{a})\vec{r} \implies x'_i = a_i + \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)x_j$$

- Não comuta:  $R(\alpha)T(\vec{a}) = T(R(\alpha)\vec{a})R(\alpha)$

$$x'_i = \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)(a_j + x_j) = \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)a_j + \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)x_j$$

## Rodar e transladar = grupo $E_2$

- Ação:  $g(\alpha, \vec{a}) = T(\vec{a})R(\alpha)$ ,  $0 \leq \alpha < 2\pi$ ,  $-\infty < a_i < \infty$

$$\vec{r}' = g(\alpha, \vec{a})\vec{r} \implies x'_i = a_i + \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)x_j$$

- Não comuta:  $R(\alpha)T(\vec{a}) = T(R(\alpha)\vec{a})R(\alpha)$

$$x'_i = \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)(a_j + x_j) = \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)a_j + \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)x_j$$

- Conjugação:  $R(\alpha)T(\vec{a})R^{-1}(\alpha) = T(R(\alpha)\vec{a})$

## Rodar e transladar = grupo $E_2$

- Ação:  $g(\alpha, \vec{a}) = T(\vec{a})R(\alpha)$ ,  $0 \leq \alpha < 2\pi$ ,  $-\infty < a_i < \infty$

$$\vec{r}' = g(\alpha, \vec{a})\vec{r} \implies x'_i = a_i + \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)x_j$$

- Não comuta:  $R(\alpha)T(\vec{a}) = T(R(\alpha)\vec{a})R(\alpha)$

$$x'_i = \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)(a_j + x_j) = \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)a_j + \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)x_j$$

- Conjugação:  $R(\alpha)T(\vec{a})R^{-1}(\alpha) = T(R(\alpha)\vec{a})$

- Identidade:  $\mathbb{I} = g(0, \vec{0})$



## Rodar e transladar = grupo $E_2$

- Ação:  $g(\alpha, \vec{a}) = T(\vec{a})R(\alpha)$ ,  $0 \leq \alpha < 2\pi$ ,  $-\infty < a_i < \infty$

$$\vec{r}' = g(\alpha, \vec{a})\vec{r} \implies x'_i = a_i + \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)x_j$$

- Não comuta:  $R(\alpha)T(\vec{a}) = T(R(\alpha)\vec{a})R(\alpha)$

$$x'_i = \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)(a_j + x_j) = \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)a_j + \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)x_j$$

- Conjugação:  $R(\alpha)T(\vec{a})R^{-1}(\alpha) = T(R(\alpha)\vec{a})$

- Identidade:  $\mathbb{I} = g(0, \vec{0})$

- Completeza:  $g(\beta, \vec{b})g(\alpha, \vec{a}) = g(\alpha + \beta, \vec{b} + R(\beta)\vec{a})$

## Rodar e transladar = grupo $E_2$

- Ação:  $g(\alpha, \vec{a}) = T(\vec{a})R(\alpha)$ ,  $0 \leq \alpha < 2\pi$ ,  $-\infty < a_i < \infty$

$$\vec{r}' = g(\alpha, \vec{a})\vec{r} \implies x'_i = a_i + \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)x_j$$

- Não comuta:  $R(\alpha)T(\vec{a}) = T(R(\alpha)\vec{a})R(\alpha)$

$$x'_i = \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)(a_j + x_j) = \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)a_j + \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)x_j$$

- Conjugação:  $R(\alpha)T(\vec{a})R^{-1}(\alpha) = T(R(\alpha)\vec{a})$

- Identidade:  $\mathbb{I} = g(0, \vec{0})$

- Completeza:  $g(\beta, \vec{b})g(\alpha, \vec{a}) = g(\alpha + \beta, \vec{b} + R(\beta)\vec{a})$

- Inverso:  $g^{-1}(\alpha, \vec{a}) = g(-\alpha, -R(-\alpha)\vec{a})$

## Rodar e transladar = grupo $E_2$

- Ação:  $g(\alpha, \vec{a}) = T(\vec{a})R(\alpha)$ ,  $0 \leq \alpha < 2\pi$ ,  $-\infty < a_i < \infty$

$$\vec{r}' = g(\alpha, \vec{a})\vec{r} \implies x'_i = a_i + \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)x_j$$

- Não comuta:  $R(\alpha)T(\vec{a}) = T(R(\alpha)\vec{a})R(\alpha)$

$$x'_i = \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)(a_j + x_j) = \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)a_j + \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)x_j$$

- Conjugação:  $R(\alpha)T(\vec{a})R^{-1}(\alpha) = T(R(\alpha)\vec{a})$

- Identidade:  $\mathbb{I} = g(0, \vec{0})$

- Completeza:  $g(\beta, \vec{b})g(\alpha, \vec{a}) = g(\alpha + \beta, \vec{b} + R(\beta)\vec{a})$

- Inverso:  $g^{-1}(\alpha, \vec{a}) = g(-\alpha, -R(-\alpha)\vec{a})$

- Grupo de Lie não-abeliano, nem simples, nem semi-simples.

## Rodar e transladar = grupo $E_2$

- Ação:  $g(\alpha, \vec{a}) = T(\vec{a})R(\alpha)$ ,  $0 \leq \alpha < 2\pi$ ,  $-\infty < a_i < \infty$

$$\vec{r}' = g(\alpha, \vec{a})\vec{r} \implies x'_i = a_i + \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)x_j$$

- Não comuta:  $R(\alpha)T(\vec{a}) = T(R(\alpha)\vec{a})R(\alpha)$

$$x'_i = \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)(a_j + x_j) = \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)a_j + \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)x_j$$

- Conjugação:  $R(\alpha)T(\vec{a})R^{-1}(\alpha) = T(R(\alpha)\vec{a})$

- Identidade:  $\mathbb{I} = g(0, \vec{0})$

- Completeza:  $g(\beta, \vec{b})g(\alpha, \vec{a}) = g(\alpha + \beta, \vec{b} + R(\beta)\vec{a})$

- Inverso:  $g^{-1}(\alpha, \vec{a}) = g(-\alpha, -R(-\alpha)\vec{a})$

- Grupo de Lie não-abeliano, nem simples, nem semi-simples.

## Rodar e transladar = grupo $E_2$

- Ação:  $g(\alpha, \vec{a}) = T(\vec{a})R(\alpha)$ ,  $0 \leq \alpha < 2\pi$ ,  $-\infty < a_i < \infty$

$$\vec{r}' = g(\alpha, \vec{a})\vec{r} \implies x'_i = a_i + \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)x_j$$

- Não comuta:  $R(\alpha)T(\vec{a}) = T(R(\alpha)\vec{a})R(\alpha)$

$$x'_i = \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)(a_j + x_j) = \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)a_j + \sum_{j=1}^2 R_{ij}(\alpha)x_j$$

- Conjugação:  $R(\alpha)T(\vec{a})R^{-1}(\alpha) = T(R(\alpha)\vec{a})$

- Identidade:  $\mathbb{I} = g(0, \vec{0})$

- Completeza:  $g(\beta, \vec{b})g(\alpha, \vec{a}) = g(\alpha + \beta, \vec{b} + R(\beta)\vec{a})$

- Inverso:  $g^{-1}(\alpha, \vec{a}) = g(-\alpha, -R(-\alpha)\vec{a})$

- Grupo de Lie não-abeliano, nem simples, nem semi-simples.

# Conteúdo I

- 1 Simetria Axial euclidiana
  - O grupo  $SO(2)$
  - A álgebra  $\mathfrak{so}(2)$
  - Irreps
- 2 Simetria axial hiperbólica
  - Espaço-tempo
  - Grupo de Lorentz
- 3 Simetria Translacional
  - Caso contínuo
  - Caso discreto
- 4 Grupo Euclidiano 2D
  - O grupo  $E_2$
  - A álgebra  $\mathfrak{E}_2$
  - Irreps

# Conteúdo II

## 5 Simetria Espacial Euclidiana

- O grupo  $SO(3)$
- A álgebra  $so(3)$
- Irreps

## 6 Kepler

- Dois corpos
- Trajetórias
- Simetrias

## 7 Hidrogênio

- Operadores
- Álgebra
- Operadores Vetoriais

## 8 Grupo de Lorentz

- Geradores
- Álgebra

# Conteúdo III

## 9 Bibliografia



# Representações:

■ No grupo:  $\vec{r}' = g(\alpha, \vec{a})\vec{r}$

$$g(\alpha, \vec{a}) = \begin{pmatrix} \cos \alpha & -\operatorname{sen} \alpha & a_1 \\ \operatorname{sen} \alpha & \cos \alpha & a_2 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad \vec{r} = \begin{pmatrix} x \\ y \\ 1 \end{pmatrix}$$

# Representações:

- No grupo:  $\vec{r}' = g(\alpha, \vec{a})\vec{r}$

$$g(\alpha, \vec{a}) = \begin{pmatrix} \cos \alpha & -\operatorname{sen} \alpha & a_1 \\ \operatorname{sen} \alpha & \cos \alpha & a_2 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad \vec{r} = \begin{pmatrix} x \\ y \\ 1 \end{pmatrix}$$

- Na álgebra:  $\mathfrak{E}_2 = \{J_z, P_1, P_2\}$

$$P_1 = i \left. \frac{\partial g}{\partial a_1} \right|_0 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & i \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad P_2 = i \left. \frac{\partial g}{\partial a_2} \right|_0 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & i \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}.$$

$$J_z = i \left. \frac{\partial g}{\partial \alpha} \right|_0 = \begin{pmatrix} 0 & -i & 0 \\ i & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

# Representações:

- No grupo:  $\vec{r}' = g(\alpha, \vec{a})\vec{r}$

$$g(\alpha, \vec{a}) = \begin{pmatrix} \cos \alpha & -\operatorname{sen} \alpha & a_1 \\ \operatorname{sen} \alpha & \cos \alpha & a_2 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad \vec{r} = \begin{pmatrix} x \\ y \\ 1 \end{pmatrix}$$

- Na álgebra:  $\mathfrak{E}_2 = \{J_z, P_1, P_2\}$

$$P_1 = i \left. \frac{\partial g}{\partial a_1} \right|_0 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & i \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad P_2 = i \left. \frac{\partial g}{\partial a_2} \right|_0 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & i \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}.$$

$$J_z = i \left. \frac{\partial g}{\partial \alpha} \right|_0 = \begin{pmatrix} 0 & -i & 0 \\ i & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

# Representações:

- No grupo:  $\vec{r}' = g(\alpha, \vec{a})\vec{r}$

$$g(\alpha, \vec{a}) = \begin{pmatrix} \cos \alpha & -\operatorname{sen} \alpha & a_1 \\ \operatorname{sen} \alpha & \cos \alpha & a_2 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad \vec{r} = \begin{pmatrix} x \\ y \\ 1 \end{pmatrix}$$

- Na álgebra:  $\mathfrak{E}_2 = \{J_z, P_1, P_2\}$

$$P_1 = i \left. \frac{\partial g}{\partial a_1} \right|_0 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & i \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad P_2 = i \left. \frac{\partial g}{\partial a_2} \right|_0 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & i \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}.$$

$$J_z = i \left. \frac{\partial g}{\partial \alpha} \right|_0 = \begin{pmatrix} 0 & -i & 0 \\ i & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

## Relações de comutação:

- Constantes de estrutura:  $[J_z, P_j] = \sum_k C_{z,j}^k X_k$ ,  $X_k \in \{J_z, P_1, P_2\}$

## Relações de comutação:

- Constantes de estrutura:  $[J_z, P_j] = \sum_k C_{z,i}^k X_k$ ,  $X_k \in \{J_z, P_1, P_2\}$
- $[J_z, P_1] = i P_2$ ,  $[J_z, P_2] = -i P_1$ ,  $[P_1, P_2] = 0$

## Relações de comutação:

- Constantes de estrutura:  $[J_z, P_j] = \sum_k C_{z,i}^k X_k$ ,  $X_k \in \{J_z, P_1, P_2\}$
- $[J_z, P_1] = i P_2$ ,  $[J_z, P_2] = -i P_1$ ,  $[P_1, P_2] = 0$
- Forma canônica:  
 $P_{\pm} = P_1 \pm i P_2 \implies [J_z, P_{\pm}] = \pm P_{\pm}$ ,  $[P_+, P_-] = 0$ .

## Relações de comutação:

- Constantes de estrutura:  $[J_z, P_j] = \sum_k C_{z,i}^k X_k$ ,  $X_k \in \{J_z, P_1, P_2\}$
- $[J_z, P_1] = i P_2$ ,  $[J_z, P_2] = -i P_1$ ,  $[P_1, P_2] = 0$
- Forma canônica:  
 $P_{\pm} = P_1 \pm i P_2 \implies [J_z, P_{\pm}] = \pm P_{\pm}$ ,  $[P_+, P_-] = 0$ .
- Subálgebra de Cartan ( $\{J_z\}$ ):  $J_z \circ P_{\pm} = [J_z, P_{\pm}] = \pm P_{\pm}$



## Relações de comutação:

- Constantes de estrutura:  $[J_z, P_j] = \sum_k C_{z,i}^k X_k$ ,  $X_k \in \{J_z, P_1, P_2\}$
- $[J_z, P_1] = i P_2$ ,  $[J_z, P_2] = -i P_1$ ,  $[P_1, P_2] = 0$
- Forma canônica:  
 $P_{\pm} = P_1 \pm i P_2 \implies [J_z, P_{\pm}] = \pm P_{\pm}$ ,  $[P_+, P_-] = 0$ .
- Subálgebra de Cartan ( $\{J_z\}$ ):  $J_z \circ P_{\pm} = [J_z, P_{\pm}] = \pm P_{\pm}$
- $\mathfrak{T}_2 = \{P_+, P_-\}$ : subálgebra abeliana e invariante.

## Relações de comutação:

- Constantes de estrutura:  $[J_z, P_j] = \sum_k C_{z,i}^k X_k$ ,  $X_k \in \{J_z, P_1, P_2\}$
- $[J_z, P_1] = i P_2$ ,  $[J_z, P_2] = -i P_1$ ,  $[P_1, P_2] = 0$
- Forma canônica:  
 $P_{\pm} = P_1 \pm i P_2 \implies [J_z, P_{\pm}] = \pm P_{\pm}$ ,  $[P_+, P_-] = 0$ .
- Subálgebra de Cartan ( $\{J_z\}$ ):  $J_z \circ P_{\pm} = [J_z, P_{\pm}] = \pm P_{\pm}$
- $\mathfrak{T}_2 = \{P_+, P_-\}$ : subálgebra abeliana e invariante.
- Soma semidireta:  $\mathfrak{E}_2 = \mathfrak{T}_2 \dot{+} \mathfrak{so}(2)$

## Relações de comutação:

- Constantes de estrutura:  $[J_z, P_j] = \sum_k C_{z,j}^k X_k$ ,  $X_k \in \{J_z, P_1, P_2\}$
- $[J_z, P_1] = i P_2$ ,  $[J_z, P_2] = -i P_1$ ,  $[P_1, P_2] = 0$
- Forma canônica:  
 $P_{\pm} = P_1 \pm i P_2 \implies [J_z, P_{\pm}] = \pm P_{\pm}$ ,  $[P_+, P_-] = 0$ .
- Subálgebra de Cartan ( $\{J_z\}$ ):  $J_z \circ P_{\pm} = [J_z, P_{\pm}] = \pm P_{\pm}$
- $\mathfrak{T}_2 = \{P_+, P_-\}$ : subálgebra abeliana e invariante.
- Soma semidireta:  $\mathfrak{E}_2 = \mathfrak{T}_2 \dot{+} \mathfrak{so}(2)$
- $\mathfrak{E}_2$  é não-abeliana, não-compacta, nem simples e nem semi-simples.

## Relações de comutação:

- Constantes de estrutura:  $[J_z, P_j] = \sum_k C_{z,j}^k X_k$ ,  $X_k \in \{J_z, P_1, P_2\}$
- $[J_z, P_1] = i P_2$ ,  $[J_z, P_2] = -i P_1$ ,  $[P_1, P_2] = 0$
- Forma canônica:  
 $P_{\pm} = P_1 \pm i P_2 \implies [J_z, P_{\pm}] = \pm P_{\pm}$ ,  $[P_+, P_-] = 0$ .
- Subálgebra de Cartan ( $\{J_z\}$ ):  $J_z \circ P_{\pm} = [J_z, P_{\pm}] = \pm P_{\pm}$
- $\mathfrak{T}_2 = \{P_+, P_-\}$ : subálgebra abeliana e invariante.
- Soma semidireta:  $\mathfrak{E}_2 = \mathfrak{T}_2 \dot{+} \text{so}(2)$
- $\mathfrak{E}_2$  é não-abeliana, não-compacta, nem simples e nem semi-simples.

## Relações de comutação:

- Constantes de estrutura:  $[J_z, P_j] = \sum_k C_{z,j}^k X_k$ ,  $X_k \in \{J_z, P_1, P_2\}$
- $[J_z, P_1] = i P_2$ ,  $[J_z, P_2] = -i P_1$ ,  $[P_1, P_2] = 0$
- Forma canônica:  
 $P_{\pm} = P_1 \pm i P_2 \implies [J_z, P_{\pm}] = \pm P_{\pm}$ ,  $[P_+, P_-] = 0$ .
- Subálgebra de Cartan ( $\{J_z\}$ ):  $J_z \circ P_{\pm} = [J_z, P_{\pm}] = \pm P_{\pm}$
- $\mathfrak{T}_2 = \{P_+, P_-\}$ : subálgebra abeliana e invariante.
- Soma semidireta:  $\mathfrak{E}_2 = \mathfrak{T}_2 \dot{+} \text{so}(2)$
- $\mathfrak{E}_2$  é não-abeliana, não-compacta, nem simples e nem semi-simples.

# Conteúdo I

- 1 Simetria Axial euclidiana
  - O grupo  $SO(2)$
  - A álgebra  $so(2)$
  - Irreps
- 2 Simetria axial hiperbólica
  - Espaço-tempo
  - Grupo de Lorentz
- 3 Simetria Translacional
  - Caso contínuo
  - Caso discreto
- 4 Grupo Euclidiano 2D
  - O grupo  $E_2$
  - A álgebra  $\mathfrak{E}_2$
  - Irreps

# Conteúdo II

## 5 Simetria Espacial Euclidiana

- O grupo  $SO(3)$
- A álgebra  $so(3)$
- Irreps

## 6 Kepler

- Dois corpos
- Trajetórias
- Simetrias

## 7 Hidrogênio

- Operadores
- Álgebra
- Operadores Vetoriais

## 8 Grupo de Lorentz

- Geradores
- Álgebra

# Conteúdo III

## 9 Bibliografia



# Irreps hermitianas:

- Hermiticidad:  $J_z^\dagger = J_z$ ,  $P_i^\dagger = P_i$ ,  $P_\pm^\dagger = P_\mp$  ( $P_\pm = P_1 \pm i P_2$ )

## Irreps hermitianas:

- Hermiticidad:  $J_z^\dagger = J_z$ ,  $P_i^\dagger = P_i$ ,  $P_\pm^\dagger = P_\mp$  ( $P_\pm = P_1 \pm i P_2$ )
- CCOC= $\{J_z, P^2\}$ ,  $P^2 = P_1^2 + P_2^2 = P_\pm P_\mp$  (Casimir)

## Irreps hermitianas:

- Hermiticidade:  $J_z^\dagger = J_z$ ,  $P_i^\dagger = P_i$ ,  $P_\pm^\dagger = P_\mp$  ( $P_\pm = P_1 \pm i P_2$ )
- CCOC= $\{J_z, P^2\}$ ,  $P^2 = P_1^2 + P_2^2 = P_\pm P_\mp$  (Casimir)
- Use:  $[A, BC] = B[A, C] + [A, B]C$  Verifique:  $[P^2, \mathbb{C}_2] = 0$

## Irreps hermitianas:

- Hermiticidade:  $J_z^\dagger = J_z$ ,  $P_i^\dagger = P_i$ ,  $P_\pm^\dagger = P_\mp$  ( $P_\pm = P_1 \pm i P_2$ )
- CCOC= $\{J_z, P^2\}$ ,  $P^2 = P_1^2 + P_2^2 = P_\pm P_\mp$  (Casimir)
- Use:  $[A, BC] = B[A, C] + [A, B]C$  Verifique:  $[P^2, \mathfrak{G}_2] = 0$
- Espaço portador das irreps:

$$P^2|\rho, m\rangle = \rho^2|\rho, m\rangle, \quad J_z|\rho, m\rangle = m|\rho, m\rangle$$

## Irreps hermitianas:

- Hermiticidade:  $J_z^\dagger = J_z$ ,  $P_i^\dagger = P_i$ ,  $P_\pm^\dagger = P_\mp$  ( $P_\pm = P_1 \pm i P_2$ )
- CCOC= $\{J_z, P^2\}$ ,  $P^2 = P_1^2 + P_2^2 = P_\pm P_\mp$  (Casimir)
- Use:  $[A, BC] = B[A, C] + [A, B]C$  Verifique:  $[P^2, \mathfrak{G}_2] = 0$
- Espaço portador das irreps:

$$P^2|\rho, m\rangle = \rho^2|\rho, m\rangle, \quad J_z|\rho, m\rangle = m|\rho, m\rangle$$

- $[J_z, P_\pm] = \pm P_\pm$  e  $[P^2, \mathfrak{G}_2] = 0$

## Irreps hermitianas:

- Hermiticidade:  $J_z^\dagger = J_z$ ,  $P_i^\dagger = P_i$ ,  $P_\pm^\dagger = P_\mp$  ( $P_\pm = P_1 \pm i P_2$ )
- CCOC= $\{J_z, P^2\}$ ,  $P^2 = P_1^2 + P_2^2 = P_\pm P_\mp$  (Casimir)
- Use:  $[A, BC] = B[A, C] + [A, B]C$  Verifique:  $[P^2, \mathfrak{C}_2] = 0$
- Espaço portador das irreps:

$$P^2|p, m\rangle = p^2|p, m\rangle, \quad J_z|p, m\rangle = m|p, m\rangle$$

- $[J_z, P_\pm] = \pm P_\pm$  e  $[P^2, \mathfrak{C}_2] = 0$ 
  - $J_z P_\pm |p, m\rangle = (m \pm 1) P_\pm |p, m\rangle$

## Irreps hermitianas:

- Hermiticidade:  $J_z^\dagger = J_z$ ,  $P_i^\dagger = P_i$ ,  $P_\pm^\dagger = P_\mp$  ( $P_\pm = P_1 \pm i P_2$ )
- CCOC= $\{J_z, P^2\}$ ,  $P^2 = P_1^2 + P_2^2 = P_\pm P_\mp$  (Casimir)
- Use:  $[A, BC] = B[A, C] + [A, B]C$  Verifique:  $[P^2, \mathfrak{G}_2] = 0$
- Espaço portador das irreps:

$$P^2|p, m\rangle = p^2|p, m\rangle, \quad J_z|p, m\rangle = m|p, m\rangle$$

- $[J_z, P_\pm] = \pm P_\pm$  e  $[P^2, \mathfrak{G}_2] = 0$ 
  - $J_z P_\pm |p, m\rangle = (m \pm 1) P_\pm |p, m\rangle$
  - $P^2 P_\pm |p, m\rangle = p^2 P_\pm |p, m\rangle$

## Irreps hermitianas:

- Hermiticidade:  $J_z^\dagger = J_z$ ,  $P_i^\dagger = P_i$ ,  $P_\pm^\dagger = P_\mp$  ( $P_\pm = P_1 \pm i P_2$ )
- CCOC= $\{J_z, P^2\}$ ,  $P^2 = P_1^2 + P_2^2 = P_\pm P_\mp$  (Casimir)
- Use:  $[A, BC] = B[A, C] + [A, B]C$  Verifique:  $[P^2, \mathfrak{G}_2] = 0$
- Espaço portador das irreps:

$$P^2|p, m\rangle = p^2|p, m\rangle, \quad J_z|p, m\rangle = m|p, m\rangle$$

- $[J_z, P_\pm] = \pm P_\pm$  e  $[P^2, \mathfrak{G}_2] = 0$ 
  - $J_z P_\pm |p, m\rangle = (m \pm 1) P_\pm |p, m\rangle$
  - $P^2 P_\pm |p, m\rangle = p^2 P_\pm |p, m\rangle$



## Irreps hermitianas:

- Hermiticidade:  $J_z^\dagger = J_z$ ,  $P_i^\dagger = P_i$ ,  $P_\pm^\dagger = P_\mp$  ( $P_\pm = P_1 \pm i P_2$ )
- CCOC= $\{J_z, P^2\}$ ,  $P^2 = P_1^2 + P_2^2 = P_\pm P_\mp$  (Casimir)
- Use:  $[A, BC] = B[A, C] + [A, B]C$  Verifique:  $[P^2, \mathfrak{G}_2] = 0$
- Espaço portador das irreps:

$$P^2|\rho, m\rangle = \rho^2|\rho, m\rangle, \quad J_z|\rho, m\rangle = m|\rho, m\rangle$$

- $[J_z, P_\pm] = \pm P_\pm$  e  $[P^2, \mathfrak{G}_2] = 0$ 
  - $J_z P_\pm |\rho, m\rangle = (m \pm 1) P_\pm |\rho, m\rangle$
  - $P^2 P_\pm |\rho, m\rangle = \rho^2 P_\pm |\rho, m\rangle$
- Ação:  $P_\pm |\rho, m\rangle = A_\pm(\rho, m) |\rho, m \pm 1\rangle$

## Irreps hermitianas:

- Hermiticidade:  $J_z^\dagger = J_z$ ,  $P_i^\dagger = P_i$ ,  $P_\pm^\dagger = P_\mp$  ( $P_\pm = P_1 \pm i P_2$ )
- CCOC= $\{J_z, P^2\}$ ,  $P^2 = P_1^2 + P_2^2 = P_\pm P_\mp$  (Casimir)
- Use:  $[A, BC] = B[A, C] + [A, B]C$  Verifique:  $[P^2, \mathfrak{G}_2] = 0$
- Espaço portador das irreps:

$$P^2|\rho, m\rangle = \rho^2|\rho, m\rangle, \quad J_z|\rho, m\rangle = m|\rho, m\rangle$$

- $[J_z, P_\pm] = \pm P_\pm$  e  $[P^2, \mathfrak{G}_2] = 0$ 
  - $J_z P_\pm |\rho, m\rangle = (m \pm 1) P_\pm |\rho, m\rangle$
  - $P^2 P_\pm |\rho, m\rangle = \rho^2 P_\pm |\rho, m\rangle$
- Ação:  $P_\pm |\rho, m\rangle = A_\pm(\rho, m) |\rho, m \pm 1\rangle$

## Irreps hermitianas:

- Hermiticidade:  $J_z^\dagger = J_z$ ,  $P_i^\dagger = P_i$ ,  $P_\pm^\dagger = P_\mp$  ( $P_\pm = P_1 \pm i P_2$ )
- CCOC= $\{J_z, P^2\}$ ,  $P^2 = P_1^2 + P_2^2 = P_\pm P_\mp$  (Casimir)
- Use:  $[A, BC] = B[A, C] + [A, B]C$  Verifique:  $[P^2, \mathfrak{G}_2] = 0$
- Espaço portador das irreps:

$$P^2|\rho, m\rangle = \rho^2|\rho, m\rangle, \quad J_z|\rho, m\rangle = m|\rho, m\rangle$$

- $[J_z, P_\pm] = \pm P_\pm$  e  $[P^2, \mathfrak{G}_2] = 0$ 
  - $J_z P_\pm |\rho, m\rangle = (m \pm 1) P_\pm |\rho, m\rangle$
  - $P^2 P_\pm |\rho, m\rangle = \rho^2 P_\pm |\rho, m\rangle$
- Ação:  $P_\pm |\rho, m\rangle = A_\pm(\rho, m) |\rho, m \pm 1\rangle$

# Irreps hermitianas:

■ Ação:  $P_{\pm} |p, m\rangle = A_{\pm}(p, m) |p, m \pm 1\rangle$

## Irreps hermitianas:

■ Ação:  $P_{\pm} |p, m\rangle = A_{\pm}(p, m) |p, m \pm 1\rangle$

■ Hermiticidade:  $|A_{\pm}|^2 = p^2$  ou  $A_{\pm} = |A_{\pm}| e^{i\phi_{\pm}}$

# Irreps hermitianas:

- Ação:  $P_{\pm} |p, m\rangle = A_{\pm}(p, m) |p, m \pm 1\rangle$
- Hermiticidade:  $|A_{\pm}|^2 = p^2$  ou  $A_{\pm} = |A_{\pm}| e^{i\phi_{\pm}}$ 
  - $\langle p, m | P_{\pm}^{\dagger} P_{\pm} |p, m\rangle = A_{\pm}^* A_{\pm} \langle p, m \pm 1 | p, m \pm 1\rangle = |A_{\pm}|^2$

# Irreps hermitianas:

- Ação:  $P_{\pm}|\rho, m\rangle = A_{\pm}(\rho, m)|\rho, m \pm 1\rangle$
- Hermiticidade:  $|A_{\pm}|^2 = p^2$  ou  $A_{\pm} = |A_{\pm}|e^{i\phi_{\pm}}$ 
  - $\langle \rho, m | P_{\pm}^{\dagger} P_{\pm} | \rho, m \rangle = A_{\pm}^* A_{\pm} \langle \rho, m \pm 1 | \rho, m \pm 1 \rangle = |A_{\pm}|^2$
  - $\langle \rho, m | P_{\pm}^{\dagger} P_{\pm} | \rho, m \rangle = \langle \rho, m | P_{\mp} P_{\pm} | \rho, m \rangle = p^2 \langle \rho, m | \rho, m \rangle = p^2$

# Irreps hermitianas:

- Ação:  $P_{\pm}|\rho, m\rangle = A_{\pm}(\rho, m)|\rho, m \pm 1\rangle$
- Hermiticidade:  $|A_{\pm}|^2 = p^2$  ou  $A_{\pm} = |A_{\pm}|e^{i\phi_{\pm}}$ 
  - $\langle \rho, m | P_{\pm}^{\dagger} P_{\pm} | \rho, m \rangle = A_{\pm}^* A_{\pm} \langle \rho, m \pm 1 | \rho, m \pm 1 \rangle = |A_{\pm}|^2$
  - $\langle \rho, m | P_{\pm}^{\dagger} P_{\pm} | \rho, m \rangle = \langle \rho, m | P_{\mp} P_{\pm} | \rho, m \rangle = p^2 \langle \rho, m | \rho, m \rangle = p^2$



# Irreps hermitianas:

- Ação:  $P_{\pm}|\rho, m\rangle = A_{\pm}(\rho, m)|\rho, m \pm 1\rangle$
- Hermiticidade:  $|A_{\pm}|^2 = p^2$  ou  $A_{\pm} = |A_{\pm}|e^{i\phi_{\pm}}$ 
  - $\langle \rho, m | P_{\pm}^{\dagger} P_{\pm} | \rho, m \rangle = A_{\pm}^* A_{\pm} \langle \rho, m \pm 1 | \rho, m \pm 1 \rangle = |A_{\pm}|^2$
  - $\langle \rho, m | P_{\pm}^{\dagger} P_{\pm} | \rho, m \rangle = \langle \rho, m | P_{\mp} P_{\pm} | \rho, m \rangle = p^2 \langle \rho, m | \rho, m \rangle = p^2$
- Irreps hermitianas:

## Irreps hermitianas:

- Ação:  $P_{\pm}|\rho, m\rangle = A_{\pm}(\rho, m)|\rho, m \pm 1\rangle$
- Hermiticidade:  $|A_{\pm}|^2 = \rho^2$  ou  $A_{\pm} = |A_{\pm}| e^{i\phi_{\pm}}$ 
  - $\langle \rho, m | P_{\pm}^{\dagger} P_{\pm} | \rho, m \rangle = A_{\pm}^* A_{\pm} \langle \rho, m \pm 1 | \rho, m \pm 1 \rangle = |A_{\pm}|^2$
  - $\langle \rho, m | P_{\pm}^{\dagger} P_{\pm} | \rho, m \rangle = \langle \rho, m | P_{\mp} P_{\pm} | \rho, m \rangle = \rho^2 \langle \rho, m | \rho, m \rangle = \rho^2$
- Irreps hermitianas:
  - $P^2|\rho, m\rangle = \rho^2|\rho, m\rangle$

## Irreps hermitianas:

- Ação:  $P_{\pm}|\rho, m\rangle = A_{\pm}(\rho, m)|\rho, m \pm 1\rangle$
- Hermiticidade:  $|A_{\pm}|^2 = p^2$  ou  $A_{\pm} = |A_{\pm}|e^{i\phi_{\pm}}$ 
  - $\langle \rho, m | P_{\pm}^{\dagger} P_{\pm} | \rho, m \rangle = A_{\pm}^* A_{\pm} \langle \rho, m \pm 1 | \rho, m \pm 1 \rangle = |A_{\pm}|^2$
  - $\langle \rho, m | P_{\pm}^{\dagger} P_{\pm} | \rho, m \rangle = \langle \rho, m | P_{\mp} P_{\pm} | \rho, m \rangle = p^2 \langle \rho, m | \rho, m \rangle = p^2$
- Irreps hermitianas:
  - $P^2|\rho, m\rangle = p^2|\rho, m\rangle$
  - $J_z|\rho, m\rangle = m|\rho, m\rangle$

## Irreps hermitianas:

- Ação:  $P_{\pm}|\rho, m\rangle = A_{\pm}(\rho, m)|\rho, m \pm 1\rangle$
- Hermiticidade:  $|A_{\pm}|^2 = p^2$  ou  $A_{\pm} = |A_{\pm}|e^{i\phi_{\pm}}$ 
  - $\langle \rho, m | P_{\pm}^{\dagger} P_{\pm} | \rho, m \rangle = A_{\pm}^* A_{\pm} \langle \rho, m \pm 1 | \rho, m \pm 1 \rangle = |A_{\pm}|^2$
  - $\langle \rho, m | P_{\pm}^{\dagger} P_{\pm} | \rho, m \rangle = \langle \rho, m | P_{\mp} P_{\pm} | \rho, m \rangle = p^2 \langle \rho, m | \rho, m \rangle = p^2$
- Irreps hermitianas:
  - $P^2|\rho, m\rangle = p^2|\rho, m\rangle$
  - $J_z|\rho, m\rangle = m|\rho, m\rangle$
  - $P_{\pm}|\rho, m\rangle = p e^{i\phi_{\pm}}|\rho, m \pm 1\rangle$

## Irreps hermitianas:

- Ação:  $P_{\pm}|\rho, m\rangle = A_{\pm}(\rho, m)|\rho, m \pm 1\rangle$
- Hermiticidade:  $|A_{\pm}|^2 = \rho^2$  ou  $A_{\pm} = |A_{\pm}| e^{i\phi_{\pm}}$ 
  - $\langle \rho, m | P_{\pm}^{\dagger} P_{\pm} | \rho, m \rangle = A_{\pm}^* A_{\pm} \langle \rho, m \pm 1 | \rho, m \pm 1 \rangle = |A_{\pm}|^2$
  - $\langle \rho, m | P_{\pm}^{\dagger} P_{\pm} | \rho, m \rangle = \langle \rho, m | P_{\mp} P_{\pm} | \rho, m \rangle = \rho^2 \langle \rho, m | \rho, m \rangle = \rho^2$
- Irreps hermitianas:
  - $P^2|\rho, m\rangle = \rho^2|\rho, m\rangle$
  - $J_z|\rho, m\rangle = m|\rho, m\rangle$
  - $P_{\pm}|\rho, m\rangle = \rho e^{i\phi_{\pm}}|\rho, m \pm 1\rangle$
  - $P_1|\rho, m\rangle = +\frac{1}{2}\rho e^{i\phi_+}|\rho, m + 1\rangle + \frac{1}{2}\rho e^{i\phi_-}|\rho, m - 1\rangle$

## Irreps hermitianas:

- Ação:  $P_{\pm}|\rho, m\rangle = A_{\pm}(\rho, m)|\rho, m \pm 1\rangle$
- Hermiticidade:  $|A_{\pm}|^2 = p^2$  ou  $A_{\pm} = |A_{\pm}| e^{i\phi_{\pm}}$ 
  - $\langle \rho, m | P_{\pm}^{\dagger} P_{\pm} | \rho, m \rangle = A_{\pm}^* A_{\pm} \langle \rho, m \pm 1 | \rho, m \pm 1 \rangle = |A_{\pm}|^2$
  - $\langle \rho, m | P_{\pm}^{\dagger} P_{\pm} | \rho, m \rangle = \langle \rho, m | P_{\mp} P_{\pm} | \rho, m \rangle = p^2 \langle \rho, m | \rho, m \rangle = p^2$
- Irreps hermitianas:
  - $P^2|\rho, m\rangle = p^2|\rho, m\rangle$
  - $J_z|\rho, m\rangle = m|\rho, m\rangle$
  - $P_{\pm}|\rho, m\rangle = p e^{i\phi_{\pm}}|\rho, m \pm 1\rangle$
  - $P_1|\rho, m\rangle = +\frac{1}{2}p e^{i\phi_+}|\rho, m + 1\rangle + \frac{1}{2}p e^{i\phi_-}|\rho, m - 1\rangle$
  - $P_2|\rho, m\rangle = -\frac{i}{2}p e^{i\phi_+}|\rho, m + 1\rangle + \frac{i}{2}p e^{i\phi_-}|\rho, m - 1\rangle$

## Irreps hermitianas:

- Ação:  $P_{\pm}|\rho, m\rangle = A_{\pm}(\rho, m)|\rho, m \pm 1\rangle$
- Hermiticidade:  $|A_{\pm}|^2 = p^2$  ou  $A_{\pm} = |A_{\pm}| e^{i\phi_{\pm}}$ 
  - $\langle \rho, m | P_{\pm}^{\dagger} P_{\pm} | \rho, m \rangle = A_{\pm}^* A_{\pm} \langle \rho, m \pm 1 | \rho, m \pm 1 \rangle = |A_{\pm}|^2$
  - $\langle \rho, m | P_{\pm}^{\dagger} P_{\pm} | \rho, m \rangle = \langle \rho, m | P_{\mp} P_{\pm} | \rho, m \rangle = p^2 \langle \rho, m | \rho, m \rangle = p^2$
- Irreps hermitianas:
  - $P^2|\rho, m\rangle = p^2|\rho, m\rangle$
  - $J_z|\rho, m\rangle = m|\rho, m\rangle$
  - $P_{\pm}|\rho, m\rangle = p e^{i\phi_{\pm}}|\rho, m \pm 1\rangle$
  - $P_1|\rho, m\rangle = +\frac{1}{2}p e^{i\phi_+}|\rho, m + 1\rangle + \frac{1}{2}p e^{i\phi_-}|\rho, m - 1\rangle$
  - $P_2|\rho, m\rangle = -\frac{i}{2}p e^{i\phi_+}|\rho, m + 1\rangle + \frac{i}{2}p e^{i\phi_-}|\rho, m - 1\rangle$
  - $p, m \in \mathbb{R}, \phi = \phi_{\pm}(\rho, m)$  (arbitrárias).

## Irreps hermitianas:

- Ação:  $P_{\pm}|\rho, m\rangle = A_{\pm}(\rho, m)|\rho, m \pm 1\rangle$
- Hermiticidade:  $|A_{\pm}|^2 = p^2$  ou  $A_{\pm} = |A_{\pm}| e^{i\phi_{\pm}}$ 
  - $\langle \rho, m | P_{\pm}^{\dagger} P_{\pm} | \rho, m \rangle = A_{\pm}^* A_{\pm} \langle \rho, m \pm 1 | \rho, m \pm 1 \rangle = |A_{\pm}|^2$
  - $\langle \rho, m | P_{\pm}^{\dagger} P_{\pm} | \rho, m \rangle = \langle \rho, m | P_{\mp} P_{\pm} | \rho, m \rangle = p^2 \langle \rho, m | \rho, m \rangle = p^2$
- Irreps hermitianas:
  - $P^2|\rho, m\rangle = p^2|\rho, m\rangle$
  - $J_z|\rho, m\rangle = m|\rho, m\rangle$
  - $P_{\pm}|\rho, m\rangle = p e^{i\phi_{\pm}}|\rho, m \pm 1\rangle$
  - $P_1|\rho, m\rangle = +\frac{1}{2}p e^{i\phi_+}|\rho, m + 1\rangle + \frac{1}{2}p e^{i\phi_-}|\rho, m - 1\rangle$
  - $P_2|\rho, m\rangle = -\frac{i}{2}p e^{i\phi_+}|\rho, m + 1\rangle + \frac{i}{2}p e^{i\phi_-}|\rho, m - 1\rangle$
  - $\rho, m \in \mathbb{R}, \phi = \phi_{\pm}(\rho, m)$  (arbitrárias).



## Irreps hermitianas:

- Ação:  $P_{\pm}|\rho, m\rangle = A_{\pm}(\rho, m)|\rho, m \pm 1\rangle$
- Hermiticidade:  $|A_{\pm}|^2 = p^2$  ou  $A_{\pm} = |A_{\pm}| e^{i\phi_{\pm}}$ 
  - $\langle \rho, m | P_{\pm}^{\dagger} P_{\pm} | \rho, m \rangle = A_{\pm}^* A_{\pm} \langle \rho, m \pm 1 | \rho, m \pm 1 \rangle = |A_{\pm}|^2$
  - $\langle \rho, m | P_{\pm}^{\dagger} P_{\pm} | \rho, m \rangle = \langle \rho, m | P_{\mp} P_{\pm} | \rho, m \rangle = p^2 \langle \rho, m | \rho, m \rangle = p^2$
- Irreps hermitianas:
  - $P^2|\rho, m\rangle = p^2|\rho, m\rangle$
  - $J_z|\rho, m\rangle = m|\rho, m\rangle$
  - $P_{\pm}|\rho, m\rangle = p e^{i\phi_{\pm}}|\rho, m \pm 1\rangle$
  - $P_1|\rho, m\rangle = +\frac{1}{2}p e^{i\phi_+}|\rho, m+1\rangle + \frac{1}{2}p e^{i\phi_-}|\rho, m-1\rangle$
  - $P_2|\rho, m\rangle = -\frac{i}{2}p e^{i\phi_+}|\rho, m+1\rangle + \frac{i}{2}p e^{i\phi_-}|\rho, m-1\rangle$
  - $\rho, m \in \mathbb{R}, \phi = \phi_{\pm}(\rho, m)$  (arbitrárias).

## Irrep adjunta:

- $\mathfrak{E}_2 = \{X_1 = J_z, X_2 = P_+, X_3 = P_-\}$

## Irrep adjunta:

- $\mathfrak{E}_2 = \{X_1 = J_z, X_2 = P_+, X_3 = P_-\}$
- $[X_1, X_2] = X_2, [X_1, X_3] = -X_3, [X_2, X_3] = 0$

## Irrep adjunta:

- $\mathfrak{E}_2 = \{X_1 = J_z, X_2 = P_+, X_3 = P_-\}$
- $[X_1, X_2] = X_2, [X_1, X_3] = -X_3, [X_2, X_3] = 0$
- Ação adjunta:  $\hat{X}_i X_k \equiv [X_i, X_k] = X_i, X_k - X_k, X_i$

## Irrep adjunta:

- $\mathfrak{E}_2 = \{X_1 = J_z, X_2 = P_+, X_3 = P_-\}$
- $[X_1, X_2] = X_2, [X_1, X_3] = -X_3, [X_2, X_3] = 0$
- Ação adjunta:  $\hat{X}_i X_k \equiv [X_i, X_k] = X_i, X_k - X_k, X_i$

## Irrep adjunta:

- $\mathfrak{E}_2 = \{X_1 = J_z, X_2 = P_+, X_3 = P_-\}$
- $[X_1, X_2] = X_2, [X_1, X_3] = -X_3, [X_2, X_3] = 0$
- Ação adjunta:  $\hat{X}_i X_k \equiv [X_i, X_k] = X_i, X_k - X_k, X_i$

$$\begin{aligned} \hat{X}_1 X_1 &= 0X_1 + 0X_2 + 0X_3 \\ \hat{X}_1 X_2 &= 0X_1 + 1X_2 + 0X_3 \\ \hat{X}_1 X_3 &= 0X_1 + 0X_2 - 1X_3 \end{aligned} \implies J_z = X_1 \rightarrow \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix}$$

## Irrep adjunta:

- $\mathfrak{E}_2 = \{X_1 = J_z, X_2 = P_+, X_3 = P_-\}$
- $[X_1, X_2] = X_2, [X_1, X_3] = -X_3, [X_2, X_3] = 0$
- Ação adjunta:  $\hat{X}_i X_k \equiv [X_i, X_k] = X_i, X_k - X_k, X_i$

$$\begin{aligned} \hat{X}_1 X_1 &= 0X_1 + 0X_2 + 0X_3 \\ \hat{X}_1 X_2 &= 0X_1 + 1X_2 + 0X_3 \implies J_z = X_1 \rightarrow \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix} \\ \hat{X}_1 X_3 &= 0X_1 + 0X_2 - 1X_3 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \hat{X}_2 X_1 &= -X_2 \\ \hat{X}_2 X_2 &= 0 \implies J_+ = X_2 \rightarrow \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \\ \hat{X}_2 X_3 &= 0 \end{aligned}$$

## Irrep adjunta:

- $\mathfrak{E}_2 = \{X_1 = J_z, X_2 = P_+, X_3 = P_-\}$
- $[X_1, X_2] = X_2, [X_1, X_3] = -X_3, [X_2, X_3] = 0$
- Ação adjunta:  $\hat{X}_i X_k \equiv [X_i, X_k] = X_i X_k - X_k X_i$

$$\begin{aligned} \hat{X}_1 X_1 &= 0X_1 + 0X_2 + 0X_3 \\ \hat{X}_1 X_2 &= 0X_1 + 1X_2 + 0X_3 \implies J_z = X_1 \rightarrow \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix} \\ \hat{X}_1 X_3 &= 0X_1 + 0X_2 - 1X_3 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \hat{X}_2 X_1 &= -X_2 \\ \hat{X}_2 X_2 &= 0 \implies J_+ = X_2 \rightarrow \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \\ \hat{X}_2 X_3 &= 0 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \hat{X}_3 X_1 &= +X_3 \\ \hat{X}_3 X_2 &= 0 \implies J_- = X_3 \rightarrow \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \end{pmatrix} \\ \hat{X}_3 X_3 &= 0 \end{aligned}$$



## Irrep adjunta:

- $\mathfrak{E}_2 = \{X_1 = J_z, X_2 = P_+, X_3 = P_-\}$
- $[X_1, X_2] = X_2, [X_1, X_3] = -X_3, [X_2, X_3] = 0$
- Ação adjunta:  $\hat{X}_i X_k \equiv [X_i, X_k] = X_i X_k - X_k X_i$

$$\begin{aligned} \hat{X}_1 X_1 &= 0X_1 + 0X_2 + 0X_3 \\ \hat{X}_1 X_2 &= 0X_1 + 1X_2 + 0X_3 \implies J_z = X_1 \rightarrow \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix} \\ \hat{X}_1 X_3 &= 0X_1 + 0X_2 - 1X_3 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \hat{X}_2 X_1 &= -X_2 \\ \hat{X}_2 X_2 &= 0 \implies J_+ = X_2 \rightarrow \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \\ \hat{X}_2 X_3 &= 0 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \hat{X}_3 X_1 &= +X_3 \\ \hat{X}_3 X_2 &= 0 \implies J_- = X_3 \rightarrow \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \end{pmatrix} \\ \hat{X}_3 X_3 &= 0 \end{aligned}$$

# Forma de Killing:

- Definição:  $g : A \times A \rightarrow \mathbb{R}$  tal que  $g_{ik} = \text{tr}(X_i X_k)$

# Forma de Killing:

- Definição:  $g : A \times A \rightarrow \mathbb{R}$  tal que  $g_{ik} = \text{tr}(X_i X_k)$
- Álgebra  $\mathfrak{G}_2$ :

$$g = \begin{pmatrix} 2 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

# Forma de Killing:

■ Definição:  $g : A \times A \rightarrow \mathbb{R}$  tal que  $g_{ik} = \text{tr}(X_i X_k)$

■ Álgebra  $\mathfrak{G}_2$ :

$$g = \begin{pmatrix} 2 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

■ A forma de Killing de uma álgebra compacta é positiva (ou negativa) definida (autovalores com os mesmos sinais).

## Forma de Killing:

- Definição:  $g : A \times A \rightarrow \mathbb{R}$  tal que  $g_{ik} = \text{tr}(X_i X_k)$
- Álgebra  $\mathfrak{G}_2$ :

$$g = \begin{pmatrix} 2 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

- A forma de Killing de uma álgebra compacta é positiva (ou negativa) definida (autovalores com os mesmos sinais).
- A forma de Killing de uma álgebra semisimples não é degenerada (determinante nulo).

# Forma de Killing:

- Definição:  $g : A \times A \rightarrow \mathbb{R}$  tal que  $g_{ik} = \text{tr}(X_i X_k)$
- Álgebra  $\mathfrak{E}_2$ :

$$g = \begin{pmatrix} 2 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

- A forma de Killing de uma álgebra compacta é positiva (ou negativa) definida (autovalores com os mesmos sinais).
- A forma de Killing de uma álgebra semisimples não é degenerada (determinante nulo).
- Utilidade: a forma de Killing determina os operadores invariantes de uma álgebra semi-simples.

## Forma de Killing:

- Definição:  $g : A \times A \rightarrow \mathbb{R}$  tal que  $g_{ik} = \text{tr}(X_i X_k)$
- Álgebra  $\mathfrak{E}_2$ :

$$g = \begin{pmatrix} 2 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

- A forma de Killing de uma álgebra compacta é positiva (ou negativa) definida (autovalores com os mesmos sinais).
- A forma de Killing de uma álgebra semisimples não é degenerada (determinante nulo).
- Utilidade: a forma de Killing determina os operadores invariantes de uma álgebra semi-simples.

## Forma de Killing:

- Definição:  $g : A \times A \rightarrow \mathbb{R}$  tal que  $g_{ik} = \text{tr}(X_i X_k)$
- Álgebra  $\mathfrak{E}_2$ :

$$g = \begin{pmatrix} 2 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

- A forma de Killing de uma álgebra compacta é positiva (ou negativa) definida (autovalores com os mesmos sinais).
- A forma de Killing de uma álgebra semisimples não é degenerada (determinante nulo).
- Utilidade: a forma de Killing determina os operadores invariantes de uma álgebra semi-simples.



# Conteúdo I

- 1 Simetria Axial euclidiana
  - O grupo  $SO(2)$
  - A álgebra  $so(2)$
  - Irreps
- 2 Simetria axial hiperbólica
  - Espaço-tempo
  - Grupo de Lorentz
- 3 Simetria Translacional
  - Caso contínuo
  - Caso discreto
- 4 Grupo Euclidiano 2D
  - O grupo  $E_2$
  - A álgebra  $\mathfrak{E}_2$
  - Irreps

# Conteúdo II

## 5 Simetria Espacial Euclidiana

- O grupo  $SO(3)$
- A álgebra  $so(3)$
- Irreps

## 6 Kepler

- Dois corpos
- Trajetórias
- Simetrias

## 7 Hidrogênio

- Operadores
- Álgebra
- Operadores Vetoriais

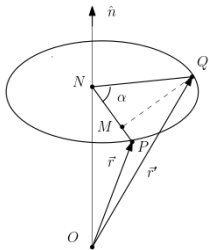
## 8 Grupo de Lorentz

- Geradores
- Álgebra

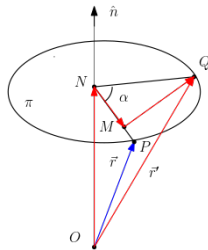
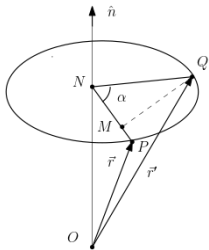
# Conteúdo III

## 9 Bibliografia

# Parametrização:

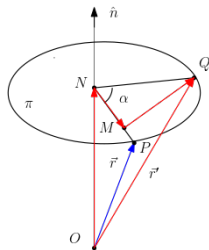
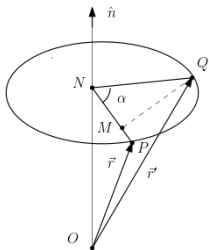


# Parametrização:



$$\blacksquare \vec{r}' = \overrightarrow{ON} + \overrightarrow{NM} + \overrightarrow{MQ}$$

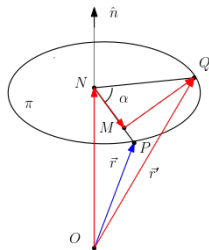
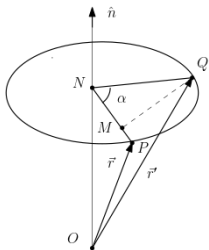
# Parametrização:



$$\blacksquare \vec{r}' = \overrightarrow{ON} + \overrightarrow{NM} + \overrightarrow{MQ}$$

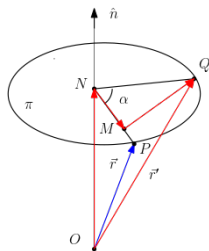
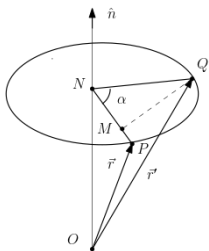
$$\blacksquare \overrightarrow{NM} = \overrightarrow{NP} \cos \alpha = \cos \alpha [\vec{r} - (\vec{r} \cdot \hat{n}) \hat{n}]$$

# Parametrização:



- $\vec{r}' = \overrightarrow{ON} + \overrightarrow{NM} + \overrightarrow{MQ}$
- $\overrightarrow{NM} = \overrightarrow{NP} \cos \alpha = \cos \alpha [\vec{r} - (\vec{r} \cdot \hat{n}) \hat{n}]$
- $|\overrightarrow{NP}| = |\overrightarrow{NQ}| = |\hat{n} \times \vec{r}|$  e  $\overrightarrow{NP} = \vec{r} - (\vec{r} \cdot \hat{n}) \hat{n}$

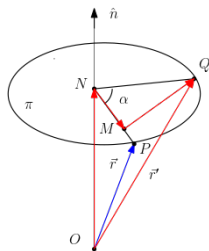
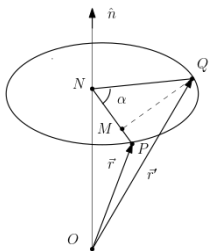
# Parametrização:



- $\vec{r} = \overrightarrow{ON} + \overrightarrow{NM} + \overrightarrow{MQ}$
- $\overrightarrow{NM} = \overrightarrow{NP} \cos \alpha = \cos \alpha [\vec{r} - (\vec{r} \cdot \hat{n}) \hat{n}]$
- $|\overrightarrow{NP}| = |\overrightarrow{NQ}| = |\hat{n} \times \vec{r}|$  e  $\overrightarrow{NP} = \vec{r} - (\vec{r} \cdot \hat{n}) \hat{n}$
- $\overrightarrow{MQ} = \text{sen } \alpha \hat{n} \times \vec{r}$

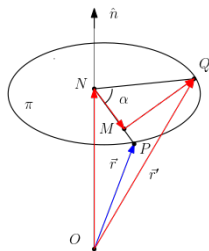
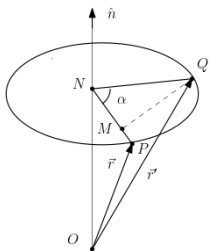


# Parametrização:



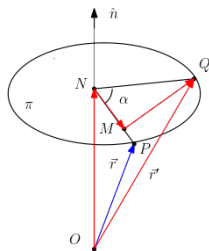
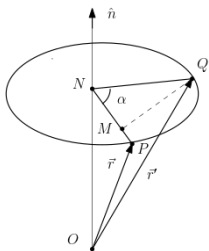
- $\vec{r}' = \overrightarrow{ON} + \overrightarrow{NM} + \overrightarrow{MQ}$
- $\overrightarrow{NM} = \overrightarrow{NP} \cos \alpha = \cos \alpha [\vec{r} - (\vec{r} \cdot \hat{n}) \hat{n}]$
- $|\overrightarrow{NP}| = |\overrightarrow{NQ}| = |\hat{n} \times \vec{r}|$  e  $\overrightarrow{NP} = \vec{r} - (\vec{r} \cdot \hat{n}) \hat{n}$
- $\overrightarrow{MQ} = \text{sen } \alpha \hat{n} \times \vec{r}$
- $\vec{r}' = R(\alpha, \hat{n}) \vec{r} = \cos \alpha \vec{r} + (1 - \cos \alpha)(\vec{r} \cdot \hat{n}) \hat{n} + \text{sen } \alpha \hat{n} \times \vec{r}$

# Parametrização:



- $\vec{r}' = \vec{ON} + \vec{NM} + \vec{MQ}$
- $\vec{NM} = \vec{NP} \cos \alpha = \cos \alpha [\vec{r} - (\vec{r} \cdot \hat{n}) \hat{n}]$
- $|\vec{NP}| = |\vec{NQ}| = |\hat{n} \times \vec{r}|$  e  $\vec{NP} = \vec{r} - (\vec{r} \cdot \hat{n}) \hat{n}$
- $\vec{MQ} = \sin \alpha \hat{n} \times \vec{r}$
- $\vec{r}' = R(\alpha, \hat{n}) \vec{r} = \cos \alpha \vec{r} + (1 - \cos \alpha)(\vec{r} \cdot \hat{n}) \hat{n} + \sin \alpha \hat{n} \times \vec{r}$

# Parametrização:



- $\vec{r}' = \vec{ON} + \vec{NM} + \vec{MQ}$
- $\vec{NM} = \vec{NP} \cos \alpha = \cos \alpha [\vec{r} - (\vec{r} \cdot \hat{n}) \hat{n}]$
- $|\vec{NP}| = |\vec{NQ}| = |\hat{n} \times \vec{r}|$  e  $\vec{NP} = \vec{r} - (\vec{r} \cdot \hat{n}) \hat{n}$
- $\vec{MQ} = \text{sen } \alpha \hat{n} \times \vec{r}$
- $\vec{r}' = R(\alpha, \hat{n}) \vec{r} = \cos \alpha \vec{r} + (1 - \cos \alpha)(\vec{r} \cdot \hat{n}) \hat{n} + \text{sen } \alpha \hat{n} \times \vec{r}$

# Operador rotação:

$$\blacksquare \vec{r}' = R(\alpha, \hat{n}) \vec{r} = \cos \alpha \vec{r} + (1 - \cos \alpha)(\vec{r} \cdot \hat{n}) \hat{n} + \operatorname{sen} \alpha \hat{n} \times \vec{r}$$

# Operador rotação:

$$\blacksquare \vec{r}' = R(\alpha, \hat{n}) \vec{r} = \cos \alpha \vec{r} + (1 - \cos \alpha)(\vec{r} \cdot \hat{n}) \hat{n} + \operatorname{sen} \alpha \hat{n} \times \vec{r}$$

$$\blacksquare R_{ik}(\alpha, \hat{n}) = \delta_{ik} \cos \alpha + n_i n_k (1 - \cos \alpha) - \sum_{l=1}^3 \varepsilon_{ikl} n_l \operatorname{sen} \alpha$$

# Operador rotação:

- $\vec{r}' = R(\alpha, \hat{n}) \vec{r} = \cos \alpha \vec{r} + (1 - \cos \alpha)(\vec{r} \cdot \hat{n}) \hat{n} + \text{sen } \alpha \hat{n} \times \vec{r}$
- $R_{ik}(\alpha, \hat{n}) = \delta_{ik} \cos \alpha + n_i n_k (1 - \cos \alpha) - \sum_{l=1}^3 \varepsilon_{ikl} n_l \text{sen } \alpha$
- Polo e anti-polo:  $R(-\alpha, -\hat{n}) = R(\alpha, \hat{n})$

# Operador rotação:

- $\vec{r}' = R(\alpha, \hat{n}) \vec{r} = \cos \alpha \vec{r} + (1 - \cos \alpha)(\vec{r} \cdot \hat{n}) \hat{n} + \text{sen } \alpha \hat{n} \times \vec{r}$
- $R_{ik}(\alpha, \hat{n}) = \delta_{ik} \cos \alpha + n_i n_k (1 - \cos \alpha) - \sum_{l=1}^3 \varepsilon_{ikl} n_l \text{sen } \alpha$
- Polo e anti-polo:  $R(-\alpha, -\hat{n}) = R(\alpha, \hat{n})$
- Identidade:  $\mathbb{1} = R(0, \hat{n})$

## Operador rotação:

- $\vec{r}' = R(\alpha, \hat{n}) \vec{r} = \cos \alpha \vec{r} + (1 - \cos \alpha)(\vec{r} \cdot \hat{n}) \hat{n} + \text{sen } \alpha \hat{n} \times \vec{r}$
- $R_{ik}(\alpha, \hat{n}) = \delta_{ik} \cos \alpha + n_i n_k (1 - \cos \alpha) - \sum_{l=1}^3 \varepsilon_{ikl} n_l \text{sen } \alpha$
- Polo e anti-polo:  $R(-\alpha, -\hat{n}) = R(\alpha, \hat{n})$
- Identidade:  $\mathbb{1} = R(0, \hat{n})$
- Inversa:  $R^{-1}(\alpha, \hat{n}) = R^T(\alpha, \hat{n}) = R(-\alpha, \hat{n})$



## Operador rotação:

- $\vec{r}' = R(\alpha, \hat{n}) \vec{r} = \cos \alpha \vec{r} + (1 - \cos \alpha)(\vec{r} \cdot \hat{n}) \hat{n} + \sin \alpha \hat{n} \times \vec{r}$
- $R_{ik}(\alpha, \hat{n}) = \delta_{ik} \cos \alpha + n_i n_k (1 - \cos \alpha) - \sum_{l=1}^3 \varepsilon_{ikl} n_l \sin \alpha$
- Polo e anti-polo:  $R(-\alpha, -\hat{n}) = R(\alpha, \hat{n})$
- Identidade:  $\mathbb{1} = R(0, \hat{n})$
- Inversa:  $R^{-1}(\alpha, \hat{n}) = R^T(\alpha, \hat{n}) = R(-\alpha, \hat{n})$
- Determinante:  $\det R = \frac{1}{6} \sum_{ijk} \sum_{rst} \varepsilon_{ijk} \varepsilon_{rst} R_{ir} R_{js} R_{kt} = 1$

## Operador rotação:

- $\vec{r}' = R(\alpha, \hat{n}) \vec{r} = \cos \alpha \vec{r} + (1 - \cos \alpha)(\vec{r} \cdot \hat{n}) \hat{n} + \sin \alpha \hat{n} \times \vec{r}$
- $R_{ik}(\alpha, \hat{n}) = \delta_{ik} \cos \alpha + n_i n_k (1 - \cos \alpha) - \sum_{l=1}^3 \varepsilon_{ikl} n_l \sin \alpha$
- Polo e anti-polo:  $R(-\alpha, -\hat{n}) = R(\alpha, \hat{n})$
- Identidade:  $\mathbb{1} = R(0, \hat{n})$
- Inversa:  $R^{-1}(\alpha, \hat{n}) = R^T(\alpha, \hat{n}) = R(-\alpha, \hat{n})$
- Determinante:  $\det R = \frac{1}{6} \sum_{ijk} \sum_{rst} \varepsilon_{ijk} \varepsilon_{rst} R_{ir} R_{js} R_{kt} = 1$
- Traço:  $\text{tr } R(\alpha, \hat{n}) = \sum_{i=1}^3 R_{ii} = 1 + 2 \cos \alpha$

## Operador rotação:

- $\vec{r}' = R(\alpha, \hat{n}) \vec{r} = \cos \alpha \vec{r} + (1 - \cos \alpha)(\vec{r} \cdot \hat{n}) \hat{n} + \sin \alpha \hat{n} \times \vec{r}$
- $R_{ik}(\alpha, \hat{n}) = \delta_{ik} \cos \alpha + n_i n_k (1 - \cos \alpha) - \sum_{l=1}^3 \varepsilon_{ikl} n_l \sin \alpha$
- Polo e anti-polo:  $R(-\alpha, -\hat{n}) = R(\alpha, \hat{n})$
- Identidade:  $\mathbb{1} = R(0, \hat{n})$
- Inversa:  $R^{-1}(\alpha, \hat{n}) = R^T(\alpha, \hat{n}) = R(-\alpha, \hat{n})$
- Determinante:  $\det R = \frac{1}{6} \sum_{ijk} \sum_{rst} \varepsilon_{ijk} \varepsilon_{rst} R_{ir} R_{js} R_{kt} = 1$
- Traço:  $\text{tr } R(\alpha, \hat{n}) = \sum_{i=1}^3 R_{ii} = 1 + 2 \cos \alpha$
- Fechamento:  $R(\alpha_1, \hat{n}_1) R(\alpha_2, \hat{n}_2) = R(\alpha_3, \hat{n}_3)$

## Operador rotação:

- $\vec{r}' = R(\alpha, \hat{n}) \vec{r} = \cos \alpha \vec{r} + (1 - \cos \alpha)(\vec{r} \cdot \hat{n}) \hat{n} + \text{sen } \alpha \hat{n} \times \vec{r}$
- $R_{ik}(\alpha, \hat{n}) = \delta_{ik} \cos \alpha + n_i n_k (1 - \cos \alpha) - \sum_{l=1}^3 \varepsilon_{ikl} n_l \text{sen } \alpha$
- Polo e anti-polo:  $R(-\alpha, -\hat{n}) = R(\alpha, \hat{n})$
- Identidade:  $\mathbb{1} = R(0, \hat{n})$
- Inversa:  $R^{-1}(\alpha, \hat{n}) = R^T(\alpha, \hat{n}) = R(-\alpha, \hat{n})$
- Determinante:  $\det R = \frac{1}{6} \sum_{ijk} \sum_{rst} \varepsilon_{ijk} \varepsilon_{rst} R_{ir} R_{js} R_{kt} = 1$
- Traço:  $\text{tr } R(\alpha, \hat{n}) = \sum_{i=1}^3 R_{ii} = 1 + 2 \cos \alpha$
- Fechamento:  $R(\alpha_1, \hat{n}_1) R(\alpha_2, \hat{n}_2) = R(\alpha_3, \hat{n}_3)$

## Operador rotação:

- $\vec{r}' = R(\alpha, \hat{n}) \vec{r} = \cos \alpha \vec{r} + (1 - \cos \alpha)(\vec{r} \cdot \hat{n}) \hat{n} + \sin \alpha \hat{n} \times \vec{r}$
- $R_{ik}(\alpha, \hat{n}) = \delta_{ik} \cos \alpha + n_i n_k (1 - \cos \alpha) - \sum_{l=1}^3 \varepsilon_{ikl} n_l \sin \alpha$
- Polo e anti-polo:  $R(-\alpha, -\hat{n}) = R(\alpha, \hat{n})$
- Identidade:  $\mathbb{1} = R(0, \hat{n})$
- Inversa:  $R^{-1}(\alpha, \hat{n}) = R^T(\alpha, \hat{n}) = R(-\alpha, \hat{n})$
- Determinante:  $\det R = \frac{1}{6} \sum_{ijk} \sum_{rst} \varepsilon_{ijk} \varepsilon_{rst} R_{ir} R_{js} R_{kt} = 1$
- Traço:  $\text{tr} R(\alpha, \hat{n}) = \sum_{i=1}^3 R_{ii} = 1 + 2 \cos \alpha$
- Fechamento:  $R(\alpha_1, \hat{n}_1) R(\alpha_2, \hat{n}_2) = R(\alpha_3, \hat{n}_3)$

# Euler-Rodrigues (1840):

- Fechamento:  $R(\alpha_1, \hat{n}_1)R(\alpha_2, \hat{n}_2) = R(\alpha_3, \hat{n}_3)$

## Euler-Rodrigues (1840):

- Fechamento:  $R(\alpha_1, \hat{n}_1)R(\alpha_2, \hat{n}_2) = R(\alpha_3, \hat{n}_3)$
- $\lambda_i = \cos(\frac{1}{2}\alpha_i)$ ,  $\vec{\Lambda}_i = \text{sen}(\frac{1}{2}\alpha_i) \hat{n}_i$ ,  $\lambda_i^2 + \Lambda_i^2 = 1$

## Euler-Rodrigues (1840):

- Fechamento:  $R(\alpha_1, \hat{n}_1)R(\alpha_2, \hat{n}_2) = R(\alpha_3, \hat{n}_3)$
- $\lambda_i = \cos(\frac{1}{2}\alpha_i)$ ,  $\vec{\Lambda}_i = \text{sen}(\frac{1}{2}\alpha_i) \hat{n}_i$ ,  $\lambda_i^2 + \Lambda_i^2 = 1$
- $\lambda_3 = \lambda_1\lambda_2 - \vec{\Lambda}_1 \cdot \vec{\Lambda}_2$ ,  $\vec{\Lambda}_3 = \lambda_1\vec{\Lambda}_2 + \lambda_2\vec{\Lambda}_1 + \vec{\Lambda}_1 \times \vec{\Lambda}_2$



# Euler-Rodrigues (1840):

- Fechamento:  $R(\alpha_1, \hat{n}_1)R(\alpha_2, \hat{n}_2) = R(\alpha_3, \hat{n}_3)$
- $\lambda_i = \cos(\frac{1}{2}\alpha_i)$ ,  $\vec{\Lambda}_i = \text{sen}(\frac{1}{2}\alpha_i) \hat{n}_i$ ,  $\lambda_i^2 + \Lambda_i^2 = 1$
- $\lambda_3 = \lambda_1\lambda_2 - \vec{\Lambda}_1 \cdot \vec{\Lambda}_2$ ,  $\vec{\Lambda}_3 = \lambda_1\vec{\Lambda}_2 + \lambda_2\vec{\Lambda}_1 + \vec{\Lambda}_1 \times \vec{\Lambda}_2$
- $SR(\alpha, \hat{n})S^{-1} = R(\alpha, S\hat{n})$

## Euler-Rodrigues (1840):

- Fechamento:  $R(\alpha_1, \hat{n}_1)R(\alpha_2, \hat{n}_2) = R(\alpha_3, \hat{n}_3)$
- $\lambda_i = \cos(\frac{1}{2}\alpha_i)$ ,  $\vec{\Lambda}_i = \text{sen}(\frac{1}{2}\alpha_i) \hat{n}_i$ ,  $\lambda_i^2 + \Lambda_i^2 = 1$
- $\lambda_3 = \lambda_1\lambda_2 - \vec{\Lambda}_1 \cdot \vec{\Lambda}_2$ ,  $\vec{\Lambda}_3 = \lambda_1\vec{\Lambda}_2 + \lambda_2\vec{\Lambda}_1 + \vec{\Lambda}_1 \times \vec{\Lambda}_2$
- $SR(\alpha, \hat{n})S^{-1} = R(\alpha, S\hat{n})$
- $SR(\alpha, \hat{n})S^{-1} S\hat{n} = SR(\alpha, \hat{n})\hat{n} = S\hat{n}$

## Euler-Rodrigues (1840):

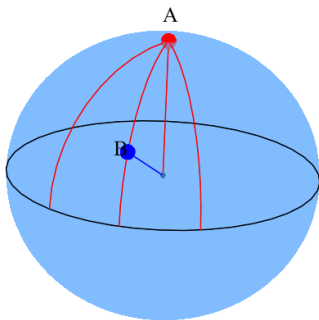
- Fechamento:  $R(\alpha_1, \hat{n}_1)R(\alpha_2, \hat{n}_2) = R(\alpha_3, \hat{n}_3)$
- $\lambda_i = \cos(\frac{1}{2}\alpha_i)$ ,  $\vec{\Lambda}_i = \text{sen}(\frac{1}{2}\alpha_i) \hat{n}_i$ ,  $\lambda_i^2 + \Lambda_i^2 = 1$
- $\lambda_3 = \lambda_1\lambda_2 - \vec{\Lambda}_1 \cdot \vec{\Lambda}_2$ ,  $\vec{\Lambda}_3 = \lambda_1\vec{\Lambda}_2 + \lambda_2\vec{\Lambda}_1 + \vec{\Lambda}_1 \times \vec{\Lambda}_2$
- $SR(\alpha, \hat{n})S^{-1} = R(\alpha, S\hat{n})$
- $SR(\alpha, \hat{n})S^{-1} S\hat{n} = SR(\alpha, \hat{n})\hat{n} = S\hat{n}$

## Euler-Rodrigues (1840):

- Fechamento:  $R(\alpha_1, \hat{n}_1)R(\alpha_2, \hat{n}_2) = R(\alpha_3, \hat{n}_3)$
- $\lambda_i = \cos(\frac{1}{2}\alpha_i)$ ,  $\vec{\Lambda}_i = \text{sen}(\frac{1}{2}\alpha_i) \hat{n}_i$ ,  $\lambda_i^2 + \Lambda_i^2 = 1$
- $\lambda_3 = \lambda_1\lambda_2 - \vec{\Lambda}_1 \cdot \vec{\Lambda}_2$ ,  $\vec{\Lambda}_3 = \lambda_1\vec{\Lambda}_2 + \lambda_2\vec{\Lambda}_1 + \vec{\Lambda}_1 \times \vec{\Lambda}_2$
- $SR(\alpha, \hat{n})S^{-1} = R(\alpha, S\hat{n})$
- $SR(\alpha, \hat{n})S^{-1} S\hat{n} = SR(\alpha, \hat{n})\hat{n} = S\hat{n}$

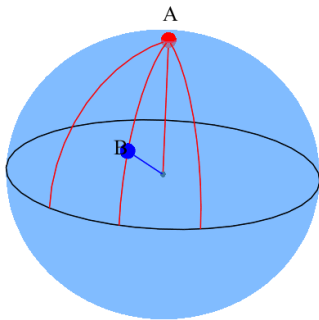
# Euler-Rodrigues:

- $A$ : polo de  $R(\alpha_1, \hat{n}_1)$ .  $B$  polo de  $R(\alpha_2, \hat{n}_2)$ .



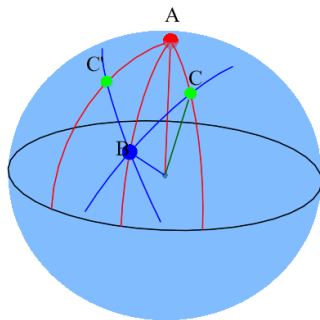
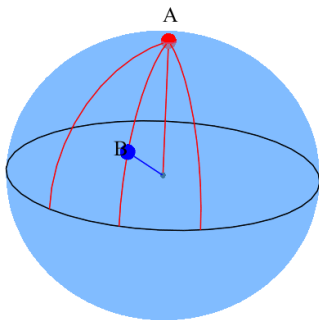
# Euler-Rodrigues:

- $A$ : polo de  $R(\alpha_1, \hat{n}_1)$ .  $B$  polo de  $R(\alpha_2, \hat{n}_2)$ .



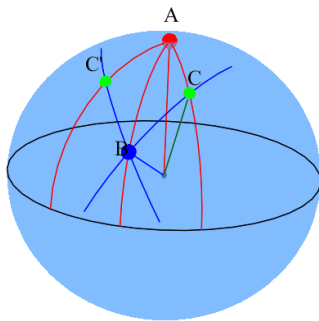
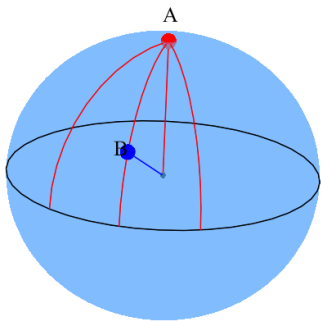
# Euler-Rodrigues:

- $A$ : polo de  $R(\alpha_1, \hat{n}_1)$ .  $B$  polo de  $R(\alpha_2, \hat{n}_2)$ .



# Euler-Rodrigues:

- $A$ : polo de  $R(\alpha_1, \hat{n}_1)$ .  $B$  polo de  $R(\alpha_2, \hat{n}_2)$ .

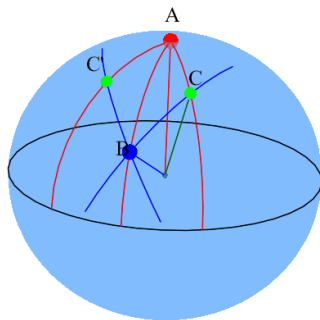
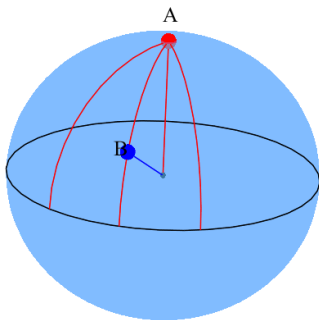


- O ponto  $C$  será o polo do eixo de rotação  $\hat{n}_3$ .



# Euler-Rodrigues:

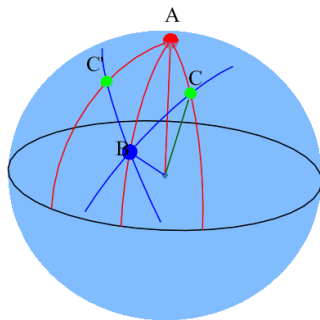
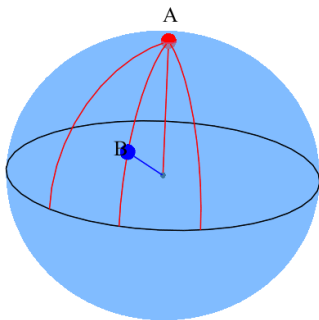
- $A$ : polo de  $R(\alpha_1, \hat{n}_1)$ .  $B$  polo de  $R(\alpha_2, \hat{n}_2)$ .



- O ponto  $C$  será o polo do eixo de rotação  $\hat{n}_3$ .
- O ângulo de rotação  $\alpha_3$  será o dobro do ângulo entre o arco contendo  $A$  e  $C$  e o arco contendo  $B$  e  $C$ .

# Euler-Rodrigues:

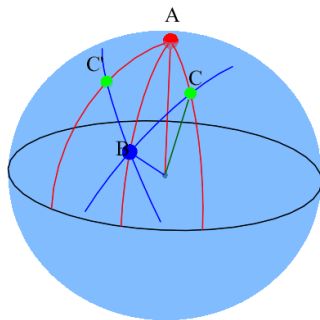
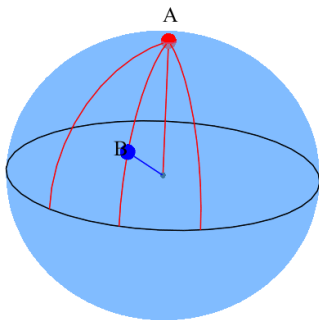
- $A$ : polo de  $R(\alpha_1, \hat{n}_1)$ .  $B$  polo de  $R(\alpha_2, \hat{n}_2)$ .



- O ponto  $C$  será o polo do eixo de rotação  $\hat{n}_3$ .
- O ângulo de rotação  $\alpha_3$  será o dobro do ângulo entre o arco contendo  $A$  e  $C$  e o arco contendo  $B$  e  $C$ .

# Euler-Rodrigues:

- $A$ : polo de  $R(\alpha_1, \hat{n}_1)$ .  $B$  polo de  $R(\alpha_2, \hat{n}_2)$ .



- O ponto  $C$  será o polo do eixo de rotação  $\hat{n}_3$ .
- O ângulo de rotação  $\alpha_3$  será o dobro do ângulo entre o arco contendo  $A$  e  $C$  e o arco contendo  $B$  e  $C$ .

# Conteúdo I

- 1 Simetria Axial euclidiana
  - O grupo  $SO(2)$
  - A álgebra  $\mathfrak{so}(2)$
  - Irreps
- 2 Simetria axial hiperbólica
  - Espaço-tempo
  - Grupo de Lorentz
- 3 Simetria Translacional
  - Caso contínuo
  - Caso discreto
- 4 Grupo Euclidiano 2D
  - O grupo  $E_2$
  - A álgebra  $\mathfrak{E}_2$
  - Irreps

# Conteúdo II

## 5 Simetria Espacial Euclidiana

- O grupo  $SO(3)$
- A álgebra  $so(3)$
- Irreps

## 6 Kepler

- Dois corpos
- Trajetórias
- Simetrias

## 7 Hidrogênio

- Operadores
- Álgebra
- Operadores Vetoriais

## 8 Grupo de Lorentz

- Geradores
- Álgebra

# Conteúdo III

## 9 Bibliografia

## Geradores:

$$\blacksquare R(\vec{\alpha}) = e^{\alpha_1 L_1 + \alpha_2 L_2 + \alpha_3 L_3}, \quad L_k = \left. \frac{\partial R(\vec{\alpha})}{\partial \alpha_k} \right|_{\vec{\alpha}=0}, \quad \vec{\alpha} = \alpha \hat{n}, \quad (L_i)_{jk} = -\varepsilon_{ijk}$$

## Geradores:

$$\blacksquare R(\vec{\alpha}) = e^{\alpha_1 L_1 + \alpha_2 L_2 + \alpha_3 L_3}, \quad L_k = \left. \frac{\partial R(\vec{\alpha})}{\partial \alpha_k} \right|_{\vec{\alpha}=0}, \quad \vec{\alpha} = \alpha \hat{n}, \quad (L_i)_{jk} = -\varepsilon_{ijk}$$



## Geradores:

$$\blacksquare R(\vec{\alpha}) = e^{\alpha_1 L_1 + \alpha_2 L_2 + \alpha_3 L_3}, \quad L_k = \left. \frac{\partial R(\vec{\alpha})}{\partial \alpha_k} \right|_{\vec{\alpha}=0}, \quad \vec{\alpha} = \alpha \hat{n}, \quad (L_i)_{jk} = -\varepsilon_{ijk}$$

$$L_1 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad L_2 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \\ -1 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad L_3 = \begin{pmatrix} 0 & -1 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

## Geradores:

$$\blacksquare R(\vec{\alpha}) = e^{\alpha_1 L_1 + \alpha_2 L_2 + \alpha_3 L_3}, \quad L_k = \left. \frac{\partial R(\vec{\alpha})}{\partial \alpha_k} \right|_{\vec{\alpha}=0}, \quad \vec{\alpha} = \alpha \hat{n}, \quad (L_i)_{jk} = -\varepsilon_{ijk}$$

$$L_1 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad L_2 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \\ -1 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad L_3 = \begin{pmatrix} 0 & -1 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\blacksquare [L_i, L_j] \equiv L_i L_j - L_j L_i = \sum_{k=1}^3 \varepsilon_{ijk} L_k$$

# Geradores:

$$\blacksquare R(\vec{\alpha}) = e^{\alpha_1 L_1 + \alpha_2 L_2 + \alpha_3 L_3}, \quad L_k = \left. \frac{\partial R(\vec{\alpha})}{\partial \alpha_k} \right|_{\vec{\alpha}=0}, \quad \vec{\alpha} = \alpha \hat{n}, \quad (L_i)_{jk} = -\varepsilon_{ijk}$$

$$L_1 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad L_2 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \\ -1 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad L_3 = \begin{pmatrix} 0 & -1 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\blacksquare [L_i, L_j] \equiv L_i L_j - L_j L_i = \sum_{k=1}^3 \varepsilon_{ijk} L_k$$

$$\blacksquare J_k = i L_k, \quad J_k^\dagger = J_k, \quad [J_k, J_l] = i \sum_{m=1}^3 \varepsilon_{klm} J_m$$

## Geradores:

$$\blacksquare R(\vec{\alpha}) = e^{\alpha_1 L_1 + \alpha_2 L_2 + \alpha_3 L_3}, \quad L_k = \left. \frac{\partial R(\vec{\alpha})}{\partial \alpha_k} \right|_{\vec{\alpha}=0}, \quad \vec{\alpha} = \alpha \hat{n}, \quad (L_i)_{jk} = -\varepsilon_{ijk}$$

$$L_1 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad L_2 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \\ -1 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad L_3 = \begin{pmatrix} 0 & -1 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\blacksquare [L_i, L_j] \equiv L_i L_j - L_j L_i = \sum_{k=1}^3 \varepsilon_{ijk} L_k$$

$$\blacksquare J_k = i L_k, \quad J_k^\dagger = J_k, \quad [J_k, J_l] = i \sum_{m=1}^3 \varepsilon_{klm} J_m$$

$$\blacksquare J_z = J_3 = i L_3, \quad J_\pm = J_1 \pm i J_2 = i L_1 \mp L_2, \quad J_\pm^\dagger = J_\mp$$

# Geradores:

$$\blacksquare R(\vec{\alpha}) = e^{\alpha_1 L_1 + \alpha_2 L_2 + \alpha_3 L_3}, \quad L_k = \left. \frac{\partial R(\vec{\alpha})}{\partial \alpha_k} \right|_{\vec{\alpha}=0}, \quad \vec{\alpha} = \alpha \hat{n}, \quad (L_i)_{jk} = -\varepsilon_{ijk}$$

$$L_1 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad L_2 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \\ -1 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad L_3 = \begin{pmatrix} 0 & -1 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\blacksquare [L_i, L_j] \equiv L_i L_j - L_j L_i = \sum_{k=1}^3 \varepsilon_{ijk} L_k$$

$$\blacksquare J_k = i L_k, \quad J_k^\dagger = J_k, \quad [J_k, J_l] = i \sum_{m=1}^3 \varepsilon_{klm} J_m$$

$$\blacksquare J_z = J_3 = i L_3, \quad J_\pm = J_1 \pm i J_2 = i L_1 \mp L_2, \quad J_\pm^\dagger = J_\mp$$

$$\blacksquare \text{Subálgebra de Cartan: } [J_z, J_\pm] = \pm J_\pm, \quad [J_+, J_-] = 2J_z$$

## Geradores:

$$\blacksquare R(\vec{\alpha}) = e^{\alpha_1 L_1 + \alpha_2 L_2 + \alpha_3 L_3}, \quad L_k = \left. \frac{\partial R(\vec{\alpha})}{\partial \alpha_k} \right|_{\vec{\alpha}=0}, \quad \vec{\alpha} = \alpha \hat{n}, \quad (L_i)_{jk} = -\varepsilon_{ijk}$$

$$L_1 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad L_2 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \\ -1 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad L_3 = \begin{pmatrix} 0 & -1 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\blacksquare [L_i, L_j] \equiv L_i L_j - L_j L_i = \sum_{k=1}^3 \varepsilon_{ijk} L_k$$

$$\blacksquare J_k = i L_k, \quad J_k^\dagger = J_k, \quad [J_k, J_l] = i \sum_{m=1}^3 \varepsilon_{klm} J_m$$

$$\blacksquare J_z = J_3 = i L_3, \quad J_\pm = J_1 \pm i J_2 = i L_1 \mp L_2, \quad J_\pm^\dagger = J_\mp$$

$$\blacksquare \text{Subálgebra de Cartan: } [J_z, J_\pm] = \pm J_\pm, \quad [J_+, J_-] = 2J_z$$

**■ Álgebra so(3) é semi-simples e compacta.**

## Geradores:

$$\blacksquare R(\vec{\alpha}) = e^{\alpha_1 L_1 + \alpha_2 L_2 + \alpha_3 L_3}, \quad L_k = \left. \frac{\partial R(\vec{\alpha})}{\partial \alpha_k} \right|_{\vec{\alpha}=0}, \quad \vec{\alpha} = \alpha \hat{n}, \quad (L_i)_{jk} = -\varepsilon_{ijk}$$

$$L_1 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad L_2 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \\ -1 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad L_3 = \begin{pmatrix} 0 & -1 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\blacksquare [L_i, L_j] \equiv L_i L_j - L_j L_i = \sum_{k=1}^3 \varepsilon_{ijk} L_k$$

$$\blacksquare J_k = i L_k, \quad J_k^\dagger = J_k, \quad [J_k, J_l] = i \sum_{m=1}^3 \varepsilon_{klm} J_m$$

$$\blacksquare J_z = J_3 = i L_3, \quad J_\pm = J_1 \pm i J_2 = i L_1 \mp L_2, \quad J_\pm^\dagger = J_\mp$$

$$\blacksquare \text{Subálgebra de Cartan: } [J_z, J_\pm] = \pm J_\pm, \quad [J_+, J_-] = 2J_z$$

■ Álgebra so(3) é semi-simples e compacta.

## Geradores:

$$\blacksquare R(\vec{\alpha}) = e^{\alpha_1 L_1 + \alpha_2 L_2 + \alpha_3 L_3}, \quad L_k = \left. \frac{\partial R(\vec{\alpha})}{\partial \alpha_k} \right|_{\vec{\alpha}=0}, \quad \vec{\alpha} = \alpha \hat{n}, \quad (L_i)_{jk} = -\varepsilon_{ijk}$$

$$L_1 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad L_2 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \\ -1 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad L_3 = \begin{pmatrix} 0 & -1 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\blacksquare [L_i, L_j] \equiv L_i L_j - L_j L_i = \sum_{k=1}^3 \varepsilon_{ijk} L_k$$

$$\blacksquare J_k = i L_k, \quad J_k^\dagger = J_k, \quad [J_k, J_l] = i \sum_{m=1}^3 \varepsilon_{klm} J_m$$

$$\blacksquare J_z = J_3 = i L_3, \quad J_\pm = J_1 \pm i J_2 = i L_1 \mp L_2, \quad J_\pm^\dagger = J_\mp$$

$$\blacksquare \text{Subálgebra de Cartan: } [J_z, J_\pm] = \pm J_\pm, \quad [J_+, J_-] = 2J_z$$

■ Álgebra so(3) é semi-simples e compacta.



# Forma de Killing:

■ Métrica:  $g_{ij} = X_i \cdot X_j = \text{tr}(X_i X_j), \quad \forall X_i \in \mathcal{A}$

## Forma de Killing:

- Métrica:  $g_{ij} = X_i \cdot X_j = \text{tr}(X_i X_j), \quad \forall X_i \in \mathcal{A}$
- Métrica inversa:  $g_{ik} g^{kj} = \delta_i^j$

## Forma de Killing:

- Métrica:  $g_{ij} = X_i \cdot X_j = \text{tr}(X_i X_j), \quad \forall X_i \in \mathcal{A}$
- Métrica inversa:  $g_{ik} g^{kj} = \delta_i^j$
- Casimir:  $I_2 = \sum_{kl} g^{kl} X_k X_l, \quad [I_2, X_i] = 0$

## Forma de Killing:

- Métrica:  $g_{ij} = X_i \cdot X_j = \text{tr}(X_i X_j), \quad \forall X_i \in \mathcal{A}$
- Métrica inversa:  $g_{ik} g^{kj} = \delta_i^j$
- Casimir:  $I_2 = \sum_{kl} g^{kl} X_k X_l, \quad [I_2, X_i] = 0$
- $[L_1, L_2] = L_3, \quad [L_3, L_1] = L_2, \quad [L_2, L_3] = L_1, \quad (g_{ij}) = -2\mathbb{1}$

## Forma de Killing:

- Métrica:  $g_{ij} = X_i \cdot X_j = \text{tr}(X_i X_j)$ ,  $\forall X_i \in \mathcal{A}$
- Métrica inversa:  $g_{ik} g^{kj} = \delta_i^j$
- Casimir:  $I_2 = \sum_{kl} g^{kl} X_k X_l$ ,  $[I_2, X_i] = 0$
- $[L_1, L_2] = L_3$ ,  $[L_3, L_1] = L_2$ ,  $[L_2, L_3] = L_1$ ,  $(g_{ij}) = -2\mathbb{1}$

## Forma de Killing:

- Métrica:  $g_{ij} = X_i \cdot X_j = \text{tr}(X_i X_j), \quad \forall X_i \in \mathcal{A}$
- Métrica inversa:  $g_{ik} g^{kj} = \delta_i^j$
- Casimir:  $I_2 = \sum_{kl} g^{kl} X_k X_l, \quad [I_2, X_i] = 0$
- $[L_1, L_2] = L_3, \quad [L_3, L_1] = L_2, \quad [L_2, L_3] = L_1, \quad (g_{ij}) = -2\mathbb{1}$   
 $I_2 = L^2 = L_1^2 + L_2^2 + L_3^2$

## Forma de Killing:

- Métrica:  $g_{ij} = X_i \cdot X_j = \text{tr}(X_i X_j), \quad \forall X_i \in \mathcal{A}$
- Métrica inversa:  $g_{ik} g^{kj} = \delta_i^j$
- Casimir:  $I_2 = \sum_{kl} g^{kl} X_k X_l, \quad [I_2, X_i] = 0$
- $[L_1, L_2] = L_3, \quad [L_3, L_1] = L_2, \quad [L_2, L_3] = L_1, \quad (g_{ij}) = -2\mathbb{1}$   
 $I_2 = L^2 = L_1^2 + L_2^2 + L_3^2$
- $[J_z, J_\pm] = \pm J_\pm, \quad [J_+, J_-] = 2J_z$

## Forma de Killing:

- Métrica:  $g_{ij} = X_i \cdot X_j = \text{tr}(X_i X_j), \quad \forall X_i \in \mathcal{A}$
- Métrica inversa:  $g_{ik} g^{kj} = \delta_i^j$
- Casimir:  $I_2 = \sum_{kl} g^{kl} X_k X_l, \quad [I_2, X_i] = 0$
- $[L_1, L_2] = L_3, \quad [L_3, L_1] = L_2, \quad [L_2, L_3] = L_1, \quad (g_{ij}) = -2\mathbb{1}$   
 $I_2 = L^2 = L_1^2 + L_2^2 + L_3^2$
- $[J_z, J_\pm] = \pm J_\pm, \quad [J_+, J_-] = 2J_z$



## Forma de Killing:

■ Métrica:  $g_{ij} = X_i \cdot X_j = \text{tr}(X_i X_j), \quad \forall X_i \in \mathcal{A}$

■ Métrica inversa:  $g_{ik} g^{kj} = \delta_i^j$

■ Casimir:  $I_2 = \sum_{kl} g^{kl} X_k X_l, \quad [I_2, X_i] = 0$

■  $[L_1, L_2] = L_3, \quad [L_3, L_1] = L_2, \quad [L_2, L_3] = L_1, \quad (g_{ij}) = -2\mathbb{1}$   
 $I_2 = L^2 = L_1^2 + L_2^2 + L_3^2$

■  $[J_z, J_{\pm}] = \pm J_{\pm}, \quad [J_+, J_-] = 2J_z$

$$J_z = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix}, J_+ = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 2 \\ -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, J_- = \begin{pmatrix} 0 & -2 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \end{pmatrix}, g = \begin{pmatrix} 2 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 4 \\ 0 & 4 & 0 \end{pmatrix}$$

## Forma de Killing:

■ Métrica:  $g_{ij} = X_i \cdot X_j = \text{tr}(X_i X_j), \quad \forall X_i \in \mathcal{A}$

■ Métrica inversa:  $g_{ik} g^{kj} = \delta_i^j$

■ Casimir:  $I_2 = \sum_{kl} g^{kl} X_k X_l, \quad [I_2, X_i] = 0$

■  $[L_1, L_2] = L_3, \quad [L_3, L_1] = L_2, \quad [L_2, L_3] = L_1, \quad (g_{ij}) = -2\mathbb{1}$   
 $I_2 = L^2 = L_1^2 + L_2^2 + L_3^2$

■  $[J_z, J_{\pm}] = \pm J_{\pm}, \quad [J_+, J_-] = 2J_z$

$$J_z = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix}, J_+ = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 2 \\ -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, J_- = \begin{pmatrix} 0 & -2 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \end{pmatrix}, g = \begin{pmatrix} 2 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 4 \\ 0 & 4 & 0 \end{pmatrix}$$

$$I_2 = J^2 = J_z^2 + \frac{1}{2}(J_+ J_- + J_- J_+) = J_z(J_z - 1) + J_+ J_- = J_z(J_z + 1) + J_- J_+$$

## Forma de Killing:

■ Métrica:  $g_{ij} = X_i \cdot X_j = \text{tr}(X_i X_j), \quad \forall X_i \in \mathcal{A}$

■ Métrica inversa:  $g_{ik} g^{kj} = \delta_i^j$

■ Casimir:  $I_2 = \sum_{kl} g^{kl} X_k X_l, \quad [I_2, X_i] = 0$

■  $[L_1, L_2] = L_3, \quad [L_3, L_1] = L_2, \quad [L_2, L_3] = L_1, \quad (g_{ij}) = -2\mathbb{1}$   
 $I_2 = L^2 = L_1^2 + L_2^2 + L_3^2$

■  $[J_z, J_{\pm}] = \pm J_{\pm}, \quad [J_+, J_-] = 2J_z$

$$J_z = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix}, J_+ = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 2 \\ -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, J_- = \begin{pmatrix} 0 & -2 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \end{pmatrix}, g = \begin{pmatrix} 2 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 4 \\ 0 & 4 & 0 \end{pmatrix}$$

$$I_2 = J^2 = J_z^2 + \frac{1}{2}(J_+ J_- + J_- J_+) = J_z(J_z - 1) + J_+ J_- = J_z(J_z + 1) + J_- J_+$$

■ Posto:  $\text{so}(3) = \text{so}(2r + 1)$ , com  $r = 1$ .

## Forma de Killing:

■ Métrica:  $g_{ij} = X_i \cdot X_j = \text{tr}(X_i X_j), \quad \forall X_i \in \mathcal{A}$

■ Métrica inversa:  $g_{ik} g^{kj} = \delta_i^j$

■ Casimir:  $I_2 = \sum_{kl} g^{kl} X_k X_l, \quad [I_2, X_i] = 0$

■  $[L_1, L_2] = L_3, \quad [L_3, L_1] = L_2, \quad [L_2, L_3] = L_1, \quad (g_{ij}) = -2\mathbb{1}$   
 $I_2 = L^2 = L_1^2 + L_2^2 + L_3^2$

■  $[J_z, J_{\pm}] = \pm J_{\pm}, \quad [J_+, J_-] = 2J_z$

$$J_z = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix}, J_+ = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 2 \\ -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, J_- = \begin{pmatrix} 0 & -2 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \end{pmatrix}, g = \begin{pmatrix} 2 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 4 \\ 0 & 4 & 0 \end{pmatrix}$$

$$I_2 = J^2 = J_z^2 + \frac{1}{2}(J_+ J_- + J_- J_+) = J_z(J_z - 1) + J_+ J_- = J_z(J_z + 1) + J_- J_+$$

■ Posto:  $\mathfrak{so}(3) = \mathfrak{so}(2r + 1)$ , com  $r = 1$ .

## Forma de Killing:

■ Métrica:  $g_{ij} = X_i \cdot X_j = \text{tr}(X_i X_j), \quad \forall X_i \in \mathcal{A}$

■ Métrica inversa:  $g_{ik} g^{kj} = \delta_i^j$

■ Casimir:  $I_2 = \sum_{kl} g^{kl} X_k X_l, \quad [I_2, X_i] = 0$

■  $[L_1, L_2] = L_3, \quad [L_3, L_1] = L_2, \quad [L_2, L_3] = L_1, \quad (g_{ij}) = -2\mathbb{1}$   
 $I_2 = L^2 = L_1^2 + L_2^2 + L_3^2$

■  $[J_z, J_{\pm}] = \pm J_{\pm}, \quad [J_+, J_-] = 2J_z$

$$J_z = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix}, J_+ = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 2 \\ -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, J_- = \begin{pmatrix} 0 & -2 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \end{pmatrix}, g = \begin{pmatrix} 2 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 4 \\ 0 & 4 & 0 \end{pmatrix}$$

$$I_2 = J^2 = J_z^2 + \frac{1}{2}(J_+ J_- + J_- J_+) = J_z(J_z - 1) + J_+ J_- = J_z(J_z + 1) + J_- J_+$$

■ Posto:  $\mathfrak{so}(3) = \mathfrak{so}(2r + 1)$ , com  $r = 1$ .

# Conteúdo I

- 1 Simetria Axial euclidiana
  - O grupo  $SO(2)$
  - A álgebra  $so(2)$
  - Irreps
- 2 Simetria axial hiperbólica
  - Espaço-tempo
  - Grupo de Lorentz
- 3 Simetria Translacional
  - Caso contínuo
  - Caso discreto
- 4 Grupo Euclidiano 2D
  - O grupo  $E_2$
  - A álgebra  $\mathfrak{E}_2$
  - Irreps

# Conteúdo II

## 5 Simetria Espacial Euclidiana

- O grupo  $SO(3)$
- A álgebra  $so(3)$

### ■ Irreps

## 6 Kepler

- Dois corpos
- Trajetórias
- Simetrias

## 7 Hidrogênio

- Operadores
- Álgebra
- Operadores Vetoriais

## 8 Grupo de Lorentz

- Geradores
- Álgebra

# Conteúdo III

## 9 Bibliografia



## Irreps hermitianas:

$$\blacksquare J_i^\dagger = J_i = i L_i, \quad J_\pm = J_1 \pm i J_2, \quad J_z^\dagger = J_z, \quad J_\mp^\dagger = J_\mp$$

## Irreps hermitianas:

■  $J_i^\dagger = J_i = i L_i, \quad J_\pm = J_1 \pm i J_2, \quad J_z^\dagger = J_z, \quad J_\pm^\dagger = J_\mp$

■ CCOC =  $\{J_z, J^2\}$ :

$$J_z |j, m\rangle = m |j, m\rangle, \quad J^2 |j, m\rangle = j(j+1) |j, m\rangle, \quad j, m \in \mathbb{R}$$

## Irreps hermitianas:

- $J_i^\dagger = J_i = i L_i, \quad J_\pm = J_1 \pm i J_2, \quad J_z^\dagger = J_z, \quad J_\pm^\dagger = J_\mp$

- CCOC =  $\{J_z, J^2\}$ :

$$J_z |j, m\rangle = m |j, m\rangle, \quad J^2 |j, m\rangle = j(j+1) |j, m\rangle, \quad j, m \in \mathbb{R}$$

- $J_z J_\pm = J_\pm J_z \pm J_\pm \implies J_z J_\pm |j, m\rangle = (m \pm 1) J_\pm |j, m\rangle$ :

## Irreps hermitianas:

■  $J_i^\dagger = J_i = i L_i, \quad J_\pm = J_1 \pm i J_2, \quad J_z^\dagger = J_z, \quad J_\pm^\dagger = J_\mp$

■ CCOC =  $\{J_z, J^2\}$ :

$$J_z |j, m\rangle = m |j, m\rangle, \quad J^2 |j, m\rangle = j(j+1) |j, m\rangle, \quad j, m \in \mathbb{R}$$

■  $J_z J_\pm = J_\pm J_z \pm J_\pm \implies J_z J_\pm |j, m\rangle = (m \pm 1) J_\pm |j, m\rangle$ :

## Irreps hermitianas:

■  $J_i^\dagger = J_i = i L_i, \quad J_\pm = J_1 \pm i J_2, \quad J_z^\dagger = J_z, \quad J_\pm^\dagger = J_\mp$

■ CCOC =  $\{J_z, J^2\}$ :

$$J_z |j, m\rangle = m |j, m\rangle, \quad J^2 |j, m\rangle = j(j+1) |j, m\rangle, \quad j, m \in \mathbb{R}$$

■  $J_z J_\pm = J_\pm J_z \pm J_\pm \implies J_z J_\pm |j, m\rangle = (m \pm 1) J_\pm |j, m\rangle$ :

$$J_\pm |j, m\rangle = A_\pm(j, m) |j, m \pm 1\rangle$$

## Irreps hermitianas:

■  $J_i^\dagger = J_i = i L_i, \quad J_\pm = J_1 \pm i J_2, \quad J_z^\dagger = J_z, \quad J_\pm^\dagger = J_\mp$

■ CCOC =  $\{J_z, J^2\}$ :

$$J_z |j, m\rangle = m |j, m\rangle, \quad J^2 |j, m\rangle = j(j+1) |j, m\rangle, \quad j, m \in \mathbb{R}$$

■  $J_z J_\pm = J_\pm J_z \pm J_\pm \implies J_z J_\pm |j, m\rangle = (m \pm 1) J_\pm |j, m\rangle$ :

$$J_\pm |j, m\rangle = A_\pm(j, m) |j, m \pm 1\rangle$$

■ Irreps finitas:  $A_\pm(j, m) \propto (M_\pm \mp m)$

## Irreps hermitianas:

- $J_i^\dagger = J_i = i L_i, \quad J_\pm = J_1 \pm i J_2, \quad J_z^\dagger = J_z, \quad J_\pm^\dagger = J_\mp$

- CCOC =  $\{J_z, J^2\}$ :

$$J_z |j, m\rangle = m |j, m\rangle, \quad J^2 |j, m\rangle = j(j+1) |j, m\rangle, \quad j, m \in \mathbb{R}$$

- $J_z J_\pm = J_\pm J_z \pm J_\pm \implies J_z J_\pm |j, m\rangle = (m \pm 1) J_\pm |j, m\rangle$ :

$$J_\pm |j, m\rangle = A_\pm(j, m) |j, m \pm 1\rangle$$

- Irreps finitas:  $A_\pm(j, m) \propto (M_\pm \mp m)$

## Irreps hermitianas:

■  $J_i^\dagger = J_i = i L_i, \quad J_\pm = J_1 \pm i J_2, \quad J_z^\dagger = J_z, \quad J_\pm^\dagger = J_\mp$

■ CCOC =  $\{J_z, J^2\}$ :

$$J_z |j, m\rangle = m |j, m\rangle, \quad J^2 |j, m\rangle = j(j+1) |j, m\rangle, \quad j, m \in \mathbb{R}$$

■  $J_z J_\pm = J_\pm J_z \pm J_\pm \implies J_z J_\pm |j, m\rangle = (m \pm 1) J_\pm |j, m\rangle$ :

$$J_\pm |j, m\rangle = A_\pm(j, m) |j, m \pm 1\rangle$$

■ Irreps finitas:  $A_\pm(j, m) \propto (M_\pm \mp m)$  ( $m$  inteiro ou semi-inteiro)



## Irreps hermitianas:

■  $J_i^\dagger = J_i = i L_i, \quad J_\pm = J_1 \pm i J_2, \quad J_z^\dagger = J_z, \quad J_\pm^\dagger = J_\mp$

■ CCOC =  $\{J_z, J^2\}$ :

$$J_z |j, m\rangle = m |j, m\rangle, \quad J^2 |j, m\rangle = j(j+1) |j, m\rangle, \quad j, m \in \mathbb{R}$$

■  $J_z J_\pm = J_\pm J_z \pm J_\pm \implies J_z J_\pm |j, m\rangle = (m \pm 1) J_\pm |j, m\rangle$ :

$$J_\pm |j, m\rangle = A_\pm(j, m) |j, m \pm 1\rangle$$

■ Irreps finitas:  $A_\pm(j, m) \propto (M_\pm \mp m)$  ( $m$  inteiro ou semi-inteiro)

■ Hermiticidade:  $\langle j, m | J_\pm^\dagger |j, m \pm 1\rangle = \langle j, m | J_\mp |j, m \pm 1\rangle$

## Irreps hermitianas:

- $J_i^\dagger = J_i = i L_i, \quad J_\pm = J_1 \pm i J_2, \quad J_z^\dagger = J_z, \quad J_\pm^\dagger = J_\mp$

- CCOC =  $\{J_z, J^2\}$ :

$$J_z |j, m\rangle = m |j, m\rangle, \quad J^2 |j, m\rangle = j(j+1) |j, m\rangle, \quad j, m \in \mathbb{R}$$

- $J_z J_\pm = J_\pm J_z \pm J_\pm \implies J_z J_\pm |j, m\rangle = (m \pm 1) J_\pm |j, m\rangle$ :

$$J_\pm |j, m\rangle = A_\pm(j, m) |j, m \pm 1\rangle$$

- Irreps finitas:  $A_\pm(j, m) \propto (M_\pm \mp m)$  ( $m$  inteiro ou semi-inteiro)

- Hermiticidade:  $\langle j, m | J_\pm^\dagger |j, m \pm 1\rangle = \langle j, m | J_\mp |j, m \pm 1\rangle$

## Irreps hermitianas:

$$\blacksquare J_i^\dagger = J_i = i L_i, \quad J_\pm = J_1 \pm i J_2, \quad J_z^\dagger = J_z, \quad J_\pm^\dagger = J_\mp$$

$$\blacksquare \text{CCOC} = \{J_z, J^2\}:$$

$$J_z |j, m\rangle = m |j, m\rangle, \quad J^2 |j, m\rangle = j(j+1) |j, m\rangle, \quad j, m \in \mathbb{R}$$

$$\blacksquare J_z J_\pm = J_\pm J_z \pm J_\pm \implies J_z J_\pm |j, m\rangle = (m \pm 1) J_\pm |j, m\rangle:$$

$$J_\pm |j, m\rangle = A_\pm(j, m) |j, m \pm 1\rangle$$

$$\blacksquare \text{Irreps finitas: } A_\pm(j, m) \propto (M_\pm \mp m) \quad (m \text{ inteiro ou semi-inteiro})$$

$$\blacksquare \text{Hermiticidade: } \langle j, m | J_\pm^\dagger |j, m \pm 1\rangle = \langle j, m | J_\mp |j, m \pm 1\rangle$$

$$\langle j, m | J_\mp |j, m \pm 1\rangle = A_\mp(j, m \pm 1)$$

## Irreps hermitianas:

$$\blacksquare J_i^\dagger = J_i = i L_i, \quad J_\pm = J_1 \pm i J_2, \quad J_z^\dagger = J_z, \quad J_\mp^\dagger = J_\mp$$

$$\blacksquare \text{CCOC} = \{J_z, J^2\}:$$

$$J_z |j, m\rangle = m |j, m\rangle, \quad J^2 |j, m\rangle = j(j+1) |j, m\rangle, \quad j, m \in \mathbb{R}$$

$$\blacksquare J_z J_\pm = J_\pm J_z \pm J_\pm \implies J_z J_\pm |j, m\rangle = (m \pm 1) J_\pm |j, m\rangle:$$

$$J_\pm |j, m\rangle = A_\pm(j, m) |j, m \pm 1\rangle$$

$$\blacksquare \text{Irreps finitas: } A_\pm(j, m) \propto (M_\pm \mp m) \quad (m \text{ inteiro ou semi-inteiro})$$

$$\blacksquare \text{Hermiticidade: } \langle j, m | J_\pm^\dagger |j, m \pm 1\rangle = \langle j, m | J_\mp |j, m \pm 1\rangle$$

$$\langle j, m | J_\mp |j, m \pm 1\rangle = A_\mp(j, m \pm 1) \text{ e } \langle j, m | J_\pm^\dagger |j, m \pm 1\rangle = A_\pm^*(j, m)$$

## Irreps hermitianas:

$$\blacksquare J_i^\dagger = J_i = i L_i, \quad J_\pm = J_1 \pm i J_2, \quad J_z^\dagger = J_z, \quad J_\mp^\dagger = J_\mp$$

$$\blacksquare \text{CCOC} = \{J_z, J^2\}:$$

$$J_z |j, m\rangle = m |j, m\rangle, \quad J^2 |j, m\rangle = j(j+1) |j, m\rangle, \quad j, m \in \mathbb{R}$$

$$\blacksquare J_z J_\pm = J_\pm J_z \pm J_\pm \implies J_z J_\pm |j, m\rangle = (m \pm 1) J_\pm |j, m\rangle:$$

$$J_\pm |j, m\rangle = A_\pm(j, m) |j, m \pm 1\rangle$$

$$\blacksquare \text{Irreps finitas: } A_\pm(j, m) \propto (M_\pm \mp m) \quad (m \text{ inteiro ou semi-inteiro})$$

$$\blacksquare \text{Hermiticidade: } \langle j, m | J_\pm^\dagger |j, m \pm 1\rangle = \langle j, m | J_\mp |j, m \pm 1\rangle$$

$$\langle j, m | J_\mp |j, m \pm 1\rangle = A_\mp(j, m \pm 1) \text{ e } \langle j, m | J_\pm^\dagger |j, m \pm 1\rangle = A_\pm^*(j, m)$$

$$A_\pm^*(j, m) = A_\mp(j, m \pm 1)$$

## Irreps hermitianas:

$$\blacksquare J_i^\dagger = J_i = i L_i, \quad J_\pm = J_1 \pm i J_2, \quad J_z^\dagger = J_z, \quad J_\mp^\dagger = J_\mp$$

$$\blacksquare \text{CCOC} = \{J_z, J^2\}:$$

$$J_z |j, m\rangle = m |j, m\rangle, \quad J^2 |j, m\rangle = j(j+1) |j, m\rangle, \quad j, m \in \mathbb{R}$$

$$\blacksquare J_z J_\pm = J_\pm J_z \pm J_\pm \implies J_z J_\pm |j, m\rangle = (m \pm 1) J_\pm |j, m\rangle:$$

$$J_\pm |j, m\rangle = A_\pm(j, m) |j, m \pm 1\rangle$$

$$\blacksquare \text{Irreps finitas: } A_\pm(j, m) \propto (M_\pm \mp m) \quad (m \text{ inteiro ou semi-inteiro})$$

$$\blacksquare \text{Hermiticidade: } \langle j, m | J_\pm^\dagger |j, m \pm 1\rangle = \langle j, m | J_\mp |j, m \pm 1\rangle$$

$$\langle j, m | J_\mp |j, m \pm 1\rangle = A_\mp(j, m \pm 1) \text{ e } \langle j, m | J_\pm^\dagger |j, m \pm 1\rangle = A_\pm^*(j, m)$$

$$A_\pm^*(j, m) = A_\mp(j, m \pm 1) \implies A_\pm(j, m) \propto (M_\pm \mp m)(M_\mp \pm m + 1)$$

# Irreps hermitianas:

- $J_i^\dagger = J_i = i L_i, \quad J_\pm = J_1 \pm i J_2, \quad J_z^\dagger = J_z, \quad J_\mp^\dagger = J_\mp$

- CCOC =  $\{J_z, J^2\}$ :

$$J_z |j, m\rangle = m |j, m\rangle, \quad J^2 |j, m\rangle = j(j+1) |j, m\rangle, \quad j, m \in \mathbb{R}$$

- $J_z J_\pm = J_\pm J_z \pm J_\pm \implies J_z J_\pm |j, m\rangle = (m \pm 1) J_\pm |j, m\rangle$ :

$$J_\pm |j, m\rangle = A_\pm(j, m) |j, m \pm 1\rangle$$

- Irreps finitas:  $A_\pm(j, m) \propto (M_\pm \mp m)$  ( $m$  inteiro ou semi-inteiro)

- Hermiticidade:  $\langle j, m | J_\pm^\dagger |j, m \pm 1\rangle = \langle j, m | J_\mp |j, m \pm 1\rangle$

$$\langle j, m | J_\mp |j, m \pm 1\rangle = A_\mp(j, m \pm 1) \text{ e } \langle j, m | J_\pm^\dagger |j, m \pm 1\rangle = A_\pm^*(j, m)$$

$$A_\pm^*(j, m) = A_\mp(j, m \pm 1) \implies A_\pm(j, m) \propto (M_\pm \mp m)(M_\mp \pm m + 1)$$

$$A_\pm(j, m) = e^{i\phi_\pm} \sqrt{(M_\pm \mp m)(M_\mp \pm m + 1)}, \quad \phi_\pm(j, m) = -\phi_\mp(j, m \pm 1)$$

# Irreps hermitianas:

$$\blacksquare J_i^\dagger = J_i = i L_i, \quad J_\pm = J_1 \pm i J_2, \quad J_z^\dagger = J_z, \quad J_\mp^\dagger = J_\mp$$

$$\blacksquare \text{CCOC} = \{J_z, J^2\}:$$

$$J_z |j, m\rangle = m |j, m\rangle, \quad J^2 |j, m\rangle = j(j+1) |j, m\rangle, \quad j, m \in \mathbb{R}$$

$$\blacksquare J_z J_\pm = J_\pm J_z \pm J_\pm \implies J_z J_\pm |j, m\rangle = (m \pm 1) J_\pm |j, m\rangle:$$

$$J_\pm |j, m\rangle = A_\pm(j, m) |j, m \pm 1\rangle$$

$$\blacksquare \text{Irreps finitas: } A_\pm(j, m) \propto (M_\pm \mp m) \quad (m \text{ inteiro ou semi-inteiro})$$

$$\blacksquare \text{Hermiticidade: } \langle j, m | J_\pm^\dagger |j, m \pm 1\rangle = \langle j, m | J_\mp |j, m \pm 1\rangle$$

$$\langle j, m | J_\mp |j, m \pm 1\rangle = A_\mp(j, m \pm 1) \text{ e } \langle j, m | J_\pm^\dagger |j, m \pm 1\rangle = A_\pm^*(j, m)$$

$$A_\pm^*(j, m) = A_\mp(j, m \pm 1) \implies A_\pm(j, m) \propto (M_\pm \mp m)(M_\mp \pm m + 1)$$

$$A_\pm(j, m) = e^{i\phi_\pm} \sqrt{(M_\pm \mp m)(M_\mp \pm m + 1)}, \quad \phi_\pm(j, m) = -\phi_\mp(j, m \pm 1)$$



## Irreps hermitianas:

■ Base:  $J^2|j, m\rangle = j(j+1)|j, m\rangle, \quad J_z|j, m\rangle = m|j, m\rangle$

## Irreps hermitianas:

- Base:  $J^2|j, m\rangle = j(j+1)|j, m\rangle$ ,  $J_z|j, m\rangle = m|j, m\rangle$
- Ações:  $J_{\pm}|j, m\rangle = A_{\pm}(j, m)|j, m \pm 1\rangle$ ,  $A_{\pm}^*(j, m) = A_{\mp}(j, m \pm 1)$

## Irreps hermitianas:

- Base:  $J^2|j, m\rangle = j(j+1)|j, m\rangle$ ,  $J_z|j, m\rangle = m|j, m\rangle$
- Ações:  $J_{\pm}|j, m\rangle = A_{\pm}(j, m)|j, m \pm 1\rangle$ ,  $A_{\pm}^*(j, m) = A_{\mp}(j, m \pm 1)$

## Irreps hermitianas:

- Base:  $J^2|j, m\rangle = j(j+1)|j, m\rangle$ ,  $J_z|j, m\rangle = m|j, m\rangle$
- Ações:  $J_{\pm}|j, m\rangle = A_{\pm}(j, m)|j, m \pm 1\rangle$ ,  $A_{\pm}^*(j, m) = A_{\mp}(j, m \pm 1)$   
 $J_{\pm}J_{\mp}|j, m\rangle = A_{\pm}(m \mp 1)A_{\mp}(m)|j, m\rangle = |A_{\mp}(m)|^2|j, m\rangle$

## Irreps hermitianas:

- Base:  $J^2|j, m\rangle = j(j+1)|j, m\rangle$ ,  $J_z|j, m\rangle = m|j, m\rangle$
- Ações:  $J_{\pm}|j, m\rangle = A_{\pm}(j, m)|j, m \pm 1\rangle$ ,  $A_{\pm}^*(j, m) = A_{\mp}(j, m \pm 1)$   
 $J_{\pm}J_{\mp}|j, m\rangle = A_{\pm}(m \mp 1)A_{\mp}(m)|j, m\rangle = |A_{\mp}(m)|^2|j, m\rangle$
- Casimir:  $J^2 = J_z(J_z + 1) + J_-J_+ = J_z(J_z - 1) + J_+J_-$

## Irreps hermitianas:

- Base:  $J^2|j, m\rangle = j(j+1)|j, m\rangle$ ,  $J_z|j, m\rangle = m|j, m\rangle$
- Ações:  $J_{\pm}|j, m\rangle = A_{\pm}(j, m)|j, m \pm 1\rangle$ ,  $A_{\pm}^*(j, m) = A_{\mp}(j, m \pm 1)$   
 $J_{\pm}J_{\mp}|j, m\rangle = A_{\pm}(m \mp 1)A_{\mp}(m)|j, m\rangle = |A_{\mp}(m)|^2|j, m\rangle$
- Casimir:  $J^2 = J_z(J_z + 1) + J_-J_+ = J_z(J_z - 1) + J_+J_-$

## Irreps hermitianas:

- Base:  $J^2|j, m\rangle = j(j+1)|j, m\rangle$ ,  $J_z|j, m\rangle = m|j, m\rangle$
- Ações:  $J_{\pm}|j, m\rangle = A_{\pm}(j, m)|j, m \pm 1\rangle$ ,  $A_{\pm}^*(j, m) = A_{\mp}(j, m \pm 1)$   
 $J_{\pm}J_{\mp}|j, m\rangle = A_{\pm}(m \mp 1)A_{\mp}(m)|j, m\rangle = |A_{\mp}(m)|^2|j, m\rangle$
- Casimir:  $J^2 = J_z(J_z + 1) + J_-J_+ = J_z(J_z - 1) + J_+J_-$   
 $\langle j, m|J^2|j, m\rangle = j(j+1)$

## Irreps hermitianas:

- Base:  $J^2|j, m\rangle = j(j+1)|j, m\rangle$ ,  $J_z|j, m\rangle = m|j, m\rangle$
- Ações:  $J_{\pm}|j, m\rangle = A_{\pm}(j, m)|j, m \pm 1\rangle$ ,  $A_{\pm}^*(j, m) = A_{\mp}(j, m \pm 1)$   
 $J_{\pm}J_{\mp}|j, m\rangle = A_{\pm}(m \mp 1)A_{\mp}(m)|j, m\rangle = |A_{\mp}(m)|^2|j, m\rangle$
- Casimir:  $J^2 = J_z(J_z + 1) + J_-J_+ = J_z(J_z - 1) + J_+J_-$   
 $\langle j, m|J^2|j, m\rangle = j(j+1)$   
 $= \langle j, m|J_z(J_z + 1) + J_-J_+|j, m\rangle = m(m+1) + |A_+(m)|^2$



## Irreps hermitianas:

- Base:  $J^2|j, m\rangle = j(j+1)|j, m\rangle$ ,  $J_z|j, m\rangle = m|j, m\rangle$
- Ações:  $J_{\pm}|j, m\rangle = A_{\pm}(j, m)|j, m \pm 1\rangle$ ,  $A_{\pm}^*(j, m) = A_{\mp}(j, m \pm 1)$   
 $J_{\pm}J_{\mp}|j, m\rangle = A_{\pm}(m \mp 1)A_{\mp}(m)|j, m\rangle = |A_{\mp}(m)|^2|j, m\rangle$
- Casimir:  $J^2 = J_z(J_z + 1) + J_-J_+ = J_z(J_z - 1) + J_+J_-$   
 $\langle j, m|J^2|j, m\rangle = j(j+1)$   
 $= \langle j, m|J_z(J_z + 1) + J_-J_+|j, m\rangle = m(m+1) + |A_+(m)|^2$   
 $= \langle j, m|J_z(J_z - 1) + J_+J_-|j, m\rangle = m(m-1) + |A_-(m)|^2$

## Irreps hermitianas:

- Base:  $J^2|j, m\rangle = j(j+1)|j, m\rangle$ ,  $J_z|j, m\rangle = m|j, m\rangle$
  - Ações:  $J_{\pm}|j, m\rangle = A_{\pm}(j, m)|j, m \pm 1\rangle$ ,  $A_{\pm}^*(j, m) = A_{\mp}(j, m \pm 1)$   
 $J_{\pm}J_{\mp}|j, m\rangle = A_{\pm}(m \mp 1)A_{\mp}(m)|j, m\rangle = |A_{\mp}(m)|^2|j, m\rangle$
  - Casimir:  $J^2 = J_z(J_z + 1) + J_-J_+ = J_z(J_z - 1) + J_+J_-$   
 $\langle j, m|J^2|j, m\rangle = j(j+1)$   
 $= \langle j, m|J_z(J_z + 1) + J_-J_+|j, m\rangle = m(m+1) + |A_+(m)|^2$   
 $= \langle j, m|J_z(J_z - 1) + J_+J_-|j, m\rangle = m(m-1) + |A_-(m)|^2$
- $|A_{\pm}(m)|^2 = j(j+1) - m(m \pm 1) = (j \mp m)(j \pm m + 1)$

## Irreps hermitianas:

- Base:  $J^2|j, m\rangle = j(j+1)|j, m\rangle$ ,  $J_z|j, m\rangle = m|j, m\rangle$
  - Ações:  $J_{\pm}|j, m\rangle = A_{\pm}(j, m)|j, m \pm 1\rangle$ ,  $A_{\pm}^*(j, m) = A_{\mp}(j, m \pm 1)$   
 $J_{\pm}J_{\mp}|j, m\rangle = A_{\pm}(m \mp 1)A_{\mp}(m)|j, m\rangle = |A_{\mp}(m)|^2|j, m\rangle$
  - Casimir:  $J^2 = J_z(J_z + 1) + J_-J_+ = J_z(J_z - 1) + J_+J_-$   
 $\langle j, m|J^2|j, m\rangle = j(j+1)$   
 $= \langle j, m|J_z(J_z + 1) + J_-J_+|j, m\rangle = m(m+1) + |A_+(m)|^2$   
 $= \langle j, m|J_z(J_z - 1) + J_+J_-|j, m\rangle = m(m-1) + |A_-(m)|^2$
- $|A_{\pm}(m)|^2 = j(j+1) - m(m \pm 1) = (j \mp m)(j \pm m + 1)$
- $A_{\pm}(j, m) = e^{i\phi_{\pm}} \sqrt{(M_{\pm} \mp m)(M_{\mp} \pm m + 1)}$ ,  $\phi_{\pm}(j, m) = -\phi_{\mp}(j, m \pm 1)$

## Irreps hermitianas:

- Base:  $J^2|j, m\rangle = j(j+1)|j, m\rangle$ ,  $J_z|j, m\rangle = m|j, m\rangle$
- Ações:  $J_{\pm}|j, m\rangle = A_{\pm}(j, m)|j, m \pm 1\rangle$ ,  $A_{\pm}^*(j, m) = A_{\mp}(j, m \pm 1)$   
 $J_{\pm}J_{\mp}|j, m\rangle = A_{\pm}(m \mp 1)A_{\mp}(m)|j, m\rangle = |A_{\mp}(m)|^2|j, m\rangle$
- Casimir:  $J^2 = J_z(J_z + 1) + J_-J_+ = J_z(J_z - 1) + J_+J_-$   
 $\langle j, m|J^2|j, m\rangle = j(j+1)$   

$$= \langle j, m|J_z(J_z + 1) + J_-J_+|j, m\rangle = m(m+1) + |A_+(m)|^2$$
  

$$= \langle j, m|J_z(J_z - 1) + J_+J_-|j, m\rangle = m(m-1) + |A_-(m)|^2$$

$|A_{\pm}(m)|^2 = j(j+1) - m(m \pm 1) = (j \mp m)(j \pm m + 1)$
- $A_{\pm}(j, m) = e^{i\phi_{\pm}} \sqrt{(M_{\pm} \mp m)(M_{\mp} \pm m + 1)}$ ,  $\phi_{\pm}(j, m) = -\phi_{\mp}(j, m \pm 1)$
- Portanto  $M_{\pm} = j$ , com  $j$  e  $m$  inteiros ou semi-inteiros.

## Irreps hermitianas:

- Base:  $J^2|j, m\rangle = j(j+1)|j, m\rangle$ ,  $J_z|j, m\rangle = m|j, m\rangle$
- Ações:  $J_{\pm}|j, m\rangle = A_{\pm}(j, m)|j, m \pm 1\rangle$ ,  $A_{\pm}^*(j, m) = A_{\mp}(j, m \pm 1)$   
 $J_{\pm}J_{\mp}|j, m\rangle = A_{\pm}(m \mp 1)A_{\mp}(m)|j, m\rangle = |A_{\mp}(m)|^2|j, m\rangle$
- Casimir:  $J^2 = J_z(J_z + 1) + J_-J_+ = J_z(J_z - 1) + J_+J_-$   
 $\langle j, m|J^2|j, m\rangle = j(j+1)$   

$$= \langle j, m|J_z(J_z + 1) + J_-J_+|j, m\rangle = m(m+1) + |A_+(m)|^2$$

$$= \langle j, m|J_z(J_z - 1) + J_+J_-|j, m\rangle = m(m-1) + |A_-(m)|^2$$

$|A_{\pm}(m)|^2 = j(j+1) - m(m \pm 1) = (j \mp m)(j \pm m + 1)$
- $A_{\pm}(j, m) = e^{i\phi_{\pm}} \sqrt{(M_{\pm} \mp m)(M_{\mp} \pm m + 1)}$ ,  $\phi_{\pm}(j, m) = -\phi_{\mp}(j, m \pm 1)$
- Portanto  $M_{\pm} = j$ , com  $j$  e  $m$  inteiros ou semi-inteiros.

## Irreps hermitianas:

- Base:  $J^2|j, m\rangle = j(j+1)|j, m\rangle$ ,  $J_z|j, m\rangle = m|j, m\rangle$
  - Ações:  $J_{\pm}|j, m\rangle = A_{\pm}(j, m)|j, m \pm 1\rangle$ ,  $A_{\pm}^*(j, m) = A_{\mp}(j, m \pm 1)$   
 $J_{\pm}J_{\mp}|j, m\rangle = A_{\pm}(m \mp 1)A_{\mp}(m)|j, m\rangle = |A_{\mp}(m)|^2|j, m\rangle$
  - Casimir:  $J^2 = J_z(J_z + 1) + J_-J_+ = J_z(J_z - 1) + J_+J_-$   
 $\langle j, m|J^2|j, m\rangle = j(j+1)$   
 $= \langle j, m|J_z(J_z + 1) + J_-J_+|j, m\rangle = m(m+1) + |A_+(m)|^2$   
 $= \langle j, m|J_z(J_z - 1) + J_+J_-|j, m\rangle = m(m-1) + |A_-(m)|^2$
- $|A_{\pm}(m)|^2 = j(j+1) - m(m \pm 1) = (j \mp m)(j \pm m + 1)$
- $A_{\pm}(j, m) = e^{i\phi_{\pm}} \sqrt{(M_{\pm} \mp m)(M_{\mp} \pm m + 1)}$ ,  $\phi_{\pm}(j, m) = -\phi_{\mp}(j, m \pm 1)$
  - Portanto  $M_{\pm} = j$ , com  $j$  e  $m$  inteiros ou semi-inteiros.

# Irreps hermitianas:

- Irreps de dimensão  $2j + 1$ :

$$J^2|j, m\rangle = j(j + 1)|j, m\rangle, \quad (j \text{ inteiro ou semi-inteiro})$$

## Irreps hermitianas:

- Irreps de dimensão  $2j + 1$ :

$$J^2 |j, m\rangle = j(j + 1) |j, m\rangle, \quad (j \text{ inteiro ou semi-inteiro})$$



## Irreps hermitianas:

- Irreps de dimensão  $2j + 1$ :

$$J^2|j, m\rangle = j(j + 1)|j, m\rangle, \quad (j \text{ inteiro ou semi-inteiro})$$

$$J_z|j, m\rangle = m|j, m\rangle, \quad |m| \leq j$$

## Irreps hermitianas:

- Irreps de dimensão  $2j + 1$ :

$$J^2|j, m\rangle = j(j + 1)|j, m\rangle, \quad (j \text{ inteiro ou semi-inteiro})$$

$$J_z|j, m\rangle = m|j, m\rangle, \quad |m| \leq j$$

$$J_{\pm}|j, m\rangle = \sqrt{(j \mp m)(j \pm m + 1)}|j, m \pm 1\rangle = \sqrt{j(j + 1) - m(m \pm 1)}|j, m \pm 1\rangle$$

## Irreps hermitianas:

- Irreps de dimensão  $2j + 1$ :

$$J^2 |j, m\rangle = j(j+1) |j, m\rangle, \quad (j \text{ inteiro ou semi-inteiro})$$

$$J_z |j, m\rangle = m |j, m\rangle, \quad |m| \leq j$$

$$J_{\pm} |j, m\rangle = \sqrt{(j \mp m)(j \pm m + 1)} |j, m \pm 1\rangle = \sqrt{j(j+1) - m(m \pm 1)} |j, m \pm 1\rangle$$

- $j = 1/2$  (espinorial):

$$J_3 = \begin{pmatrix} 1/2 & 0 \\ 0 & -1/2 \end{pmatrix}, \quad J_+ = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad J_- = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$$

## Irreps hermitianas:

- Irreps de dimensão  $2j + 1$ :

$$J^2|j, m\rangle = j(j + 1)|j, m\rangle, \quad (j \text{ inteiro ou semi-inteiro})$$

$$J_z|j, m\rangle = m|j, m\rangle, \quad |m| \leq j$$

$$J_{\pm}|j, m\rangle = \sqrt{(j \mp m)(j \pm m + 1)}|j, m \pm 1\rangle = \sqrt{j(j + 1) - m(m \pm 1)}|j, m \pm 1\rangle$$

- $j = 1/2$  (espinorial):

$$J_3 = \begin{pmatrix} 1/2 & 0 \\ 0 & -1/2 \end{pmatrix}, \quad J_+ = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad J_- = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$$

## Irreps hermitianas:

- Irreps de dimensão  $2j + 1$ :

$$J^2|j, m\rangle = j(j + 1)|j, m\rangle, \quad (j \text{ inteiro ou semi-inteiro})$$

$$J_z|j, m\rangle = m|j, m\rangle, \quad |m| \leq j$$

$$J_{\pm}|j, m\rangle = \sqrt{(j \mp m)(j \pm m + 1)}|j, m \pm 1\rangle = \sqrt{j(j + 1) - m(m \pm 1)}|j, m \pm 1\rangle$$

- $j = 1/2$  (espinorial):

$$J_3 = \begin{pmatrix} 1/2 & 0 \\ 0 & -1/2 \end{pmatrix}, \quad J_+ = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad J_- = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$$

$$J_1 = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad J_2 = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad J_3 = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

## Irreps hermitianas:

- Irreps de dimensão  $2j + 1$ :

$$J^2 |j, m\rangle = j(j+1) |j, m\rangle, \quad (j \text{ inteiro ou semi-inteiro})$$

$$J_z |j, m\rangle = m |j, m\rangle, \quad |m| \leq j$$

$$J_{\pm} |j, m\rangle = \sqrt{(j \mp m)(j \pm m + 1)} |j, m \pm 1\rangle = \sqrt{j(j+1) - m(m \pm 1)} |j, m \pm 1\rangle$$

- $j = 1/2$  (espinorial):

$$J_3 = \begin{pmatrix} 1/2 & 0 \\ 0 & -1/2 \end{pmatrix}, \quad J_+ = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad J_- = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$$

$$J_1 = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad J_2 = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad J_3 = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

- $j = 1$  (vetorial):

$$J_3 = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix}, \quad J_+ = \sqrt{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad J_- = \sqrt{2} \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}$$

## Irreps hermitianas:

- Irreps de dimensão  $2j + 1$ :

$$J^2 |j, m\rangle = j(j+1) |j, m\rangle, \quad (j \text{ inteiro ou semi-inteiro})$$

$$J_z |j, m\rangle = m |j, m\rangle, \quad |m| \leq j$$

$$J_{\pm} |j, m\rangle = \sqrt{(j \mp m)(j \pm m + 1)} |j, m \pm 1\rangle = \sqrt{j(j+1) - m(m \pm 1)} |j, m \pm 1\rangle$$

- $j = 1/2$  (espinorial):

$$J_3 = \begin{pmatrix} 1/2 & 0 \\ 0 & -1/2 \end{pmatrix}, \quad J_+ = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad J_- = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$$

$$J_1 = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad J_2 = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad J_3 = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

- $j = 1$  (vetorial):

$$J_3 = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix}, \quad J_+ = \sqrt{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad J_- = \sqrt{2} \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}$$

## Irreps hermitianas:

- Irreps de dimensão  $2j + 1$ :

$$J^2 |j, m\rangle = j(j+1) |j, m\rangle, \quad (j \text{ inteiro ou semi-inteiro})$$

$$J_z |j, m\rangle = m |j, m\rangle, \quad |m| \leq j$$

$$J_{\pm} |j, m\rangle = \sqrt{(j \mp m)(j \pm m + 1)} |j, m \pm 1\rangle = \sqrt{j(j+1) - m(m \pm 1)} |j, m \pm 1\rangle$$

- $j = 1/2$  (espinorial):

$$J_3 = \begin{pmatrix} 1/2 & 0 \\ 0 & -1/2 \end{pmatrix}, \quad J_+ = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad J_- = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$$

$$J_1 = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad J_2 = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad J_3 = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

- $j = 1$  (vetorial):

$$J_3 = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix}, \quad J_+ = \sqrt{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad J_- = \sqrt{2} \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}$$



# Conteúdo I

- 1 Simetria Axial euclidiana
  - O grupo  $SO(2)$
  - A álgebra  $so(2)$
  - Irreps
- 2 Simetria axial hiperbólica
  - Espaço-tempo
  - Grupo de Lorentz
- 3 Simetria Translacional
  - Caso contínuo
  - Caso discreto
- 4 Grupo Euclidiano 2D
  - O grupo  $E_2$
  - A álgebra  $\mathfrak{E}_2$
  - Irreps

# Conteúdo II

## 5 Simetria Espacial Euclidiana

- O grupo  $SO(3)$
- A álgebra  $so(3)$
- Irreps

## 6 Kepler

- **Dois corpos**
- Trajetórias
- Simetrias

## 7 Hidrogênio

- Operadores
- Álgebra
- Operadores Vetoriais

## 8 Grupo de Lorentz

- Geradores
- Álgebra

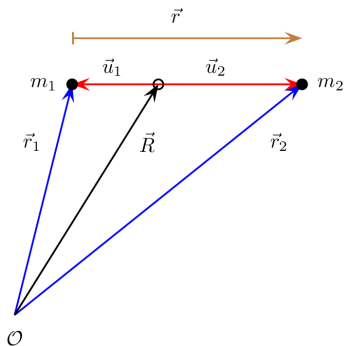
# Conteúdo III

## 9 Bibliografia

# Centro de massa:

## ■ Definição:

$$\vec{R} = \frac{1}{M} \int_V dm \vec{r}, \quad M = \int_V dm$$



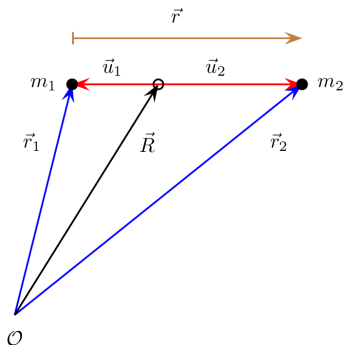
# Centro de massa:

## ■ Definição:

$$\vec{R} = \frac{1}{M} \int_V dm \vec{r}, \quad M = \int_V dm$$

## ■ Coordenadas relativas:

$$\vec{u}_i = \vec{r}_i - \vec{R}, \quad \vec{r} = \frac{m_1}{M} \vec{u}_2 = -\frac{m_2}{M} \vec{u}_1$$



# Centro de massa:

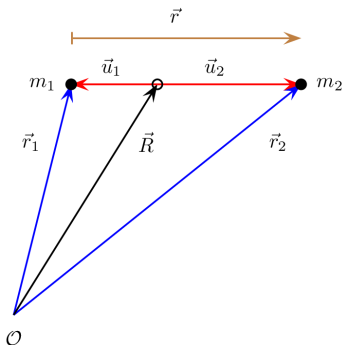
## Definição:

$$\vec{R} = \frac{1}{M} \int_V dm \vec{r}, \quad M = \int_V dm$$

## Coordenadas relativas:

$$\vec{u}_i = \vec{r}_i - \vec{R}, \quad \vec{r} = \frac{m_1}{M} \vec{u}_2 = -\frac{m_2}{M} \vec{u}_1$$

$$\begin{aligned} \vec{F} &= m_1 \ddot{\vec{r}}_1 + m_2 \ddot{\vec{r}}_2 = M \ddot{\vec{R}} \\ \vec{F}_1 &= m_1 \ddot{\vec{r}}_1 = -\mu \ddot{\vec{r}} + m_1 \ddot{\vec{R}} \\ \vec{F}_2 &= m_2 \ddot{\vec{r}}_2 = +\mu \ddot{\vec{r}} + m_2 \ddot{\vec{R}} \end{aligned}$$



# Centro de massa:

## Definição:

$$\vec{R} = \frac{1}{M} \int_V dm \vec{r}, \quad M = \int_V dm$$

## Coordenadas relativas:

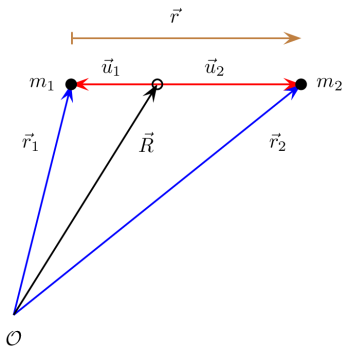
$$\vec{u}_i = \vec{r}_i - \vec{R}, \quad \vec{r} = \frac{m_1}{M} \vec{u}_2 = -\frac{m_2}{M} \vec{u}_1$$

$$\vec{F} = m_1 \ddot{\vec{r}}_1 + m_2 \ddot{\vec{r}}_2 = M \ddot{\vec{R}}$$

$$\vec{F}_1 = m_1 \ddot{\vec{r}}_1 = -\mu \vec{r} + m_1 \ddot{\vec{R}}$$

$$\vec{F}_2 = m_2 \ddot{\vec{r}}_2 = +\mu \vec{r} + m_2 \ddot{\vec{R}}$$

$$\blacksquare 2 \rightarrow 1: \mu^{-1} = m_1^{-1} + m_2^{-1}$$



# Centro de massa:

## Definição:

$$\vec{R} = \frac{1}{M} \int_V dm \vec{r}, \quad M = \int_V dm$$

## Coordenadas relativas:

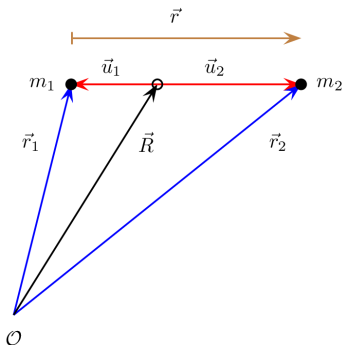
$$\vec{u}_i = \vec{r}_i - \vec{R}, \quad \vec{r} = \frac{m_1}{M} \vec{u}_2 = -\frac{m_2}{M} \vec{u}_1$$

$$\vec{F} = m_1 \ddot{\vec{r}}_1 + m_2 \ddot{\vec{r}}_2 = M \ddot{\vec{R}}$$

$$\vec{F}_1 = m_1 \ddot{\vec{r}}_1 = -\mu \vec{r} + m_1 \ddot{\vec{R}}$$

$$\vec{F}_2 = m_2 \ddot{\vec{r}}_2 = +\mu \vec{r} + m_2 \ddot{\vec{R}}$$

$$2 \rightarrow 1: \mu^{-1} = m_1^{-1} + m_2^{-1}$$





# Centro de massa:

## Definição:

$$\vec{R} = \frac{1}{M} \int_V dm \vec{r}, \quad M = \int_V dm$$

## Coordenadas relativas:

$$\vec{u}_i = \vec{r}_i - \vec{R}, \quad \vec{r} = \frac{m_1}{M} \vec{u}_2 = -\frac{m_2}{M} \vec{u}_1$$

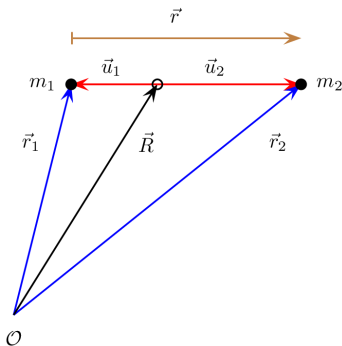
$$\vec{F} = m_1 \ddot{\vec{r}}_1 + m_2 \ddot{\vec{r}}_2 = M \ddot{\vec{R}}$$

$$\vec{F}_1 = m_1 \ddot{\vec{r}}_1 = -\mu \vec{r} + m_1 \ddot{\vec{R}}$$

$$\vec{F}_2 = m_2 \ddot{\vec{r}}_2 = +\mu \vec{r} + m_2 \ddot{\vec{R}}$$

$$2 \rightarrow 1: \mu^{-1} = m_1^{-1} + m_2^{-1}$$

$$E_c = \sum_{i=1}^2 \frac{1}{2} m_i \|\dot{\vec{r}}_i\|^2 = \frac{1}{2} M \|\dot{\vec{R}}\|^2 + \frac{1}{2} \sum_{i=1}^2 m_i \|\dot{\vec{u}}_i\|^2 = \frac{1}{2} M \|\dot{\vec{R}}\|^2 + \frac{1}{2} \mu \|\dot{\vec{r}}\|^2$$



# Força gravitacional:

■ Força central:  $\vec{F} = F_r(r)\hat{r}$ ,  $F_r = -\frac{C_g}{r^2}$ ,  $C_g = MGm$

# Força gravitacional:

- Força central:  $\vec{F} = F_r(r)\hat{r}$ ,  $F_r = -\frac{C_g}{r^2}$ ,  $C_g = MGm$

## Força gravitacional:

- Força central:  $\vec{F} = F_r(r)\hat{r}$ ,  $F_r = -\frac{C_g}{r^2}$ ,  $C_g = MGm$   
 $m = 5,972 \times 10^{24} \text{ kg}$ ,  $M = 1,989 \times 10^{30} \text{ kg}$   
 $G = 6.673 \times 10^{-11} \text{ Nm}^2/\text{kg}^2$

# Força gravitacional:

- Força central:  $\vec{F} = F_r(r)\hat{r}$ ,  $F_r = -\frac{C_g}{r^2}$ ,  $C_g = MGm$   
 $m = 5,972 \times 10^{24}$  kg,  $M = 1,989 \times 10^{30}$  kg  
 $G = 6.673 \times 10^{-11}$  Nm<sup>2</sup>/kg<sup>2</sup>
- Potencial de Kepler:  $\vec{F} = -\vec{\nabla}V(r)$ ,  $V(r) = -\frac{C_g}{r}$

## Força gravitacional:

- Força central:  $\vec{F} = F_r(r)\hat{r}$ ,  $F_r = -\frac{C_g}{r^2}$ ,  $C_g = MGm$   
 $m = 5,972 \times 10^{24}$  kg,  $M = 1,989 \times 10^{30}$  kg  
 $G = 6.673 \times 10^{-11}$  Nm<sup>2</sup>/kg<sup>2</sup>
- Potencial de Kepler:  $\vec{F} = -\vec{\nabla}V(r)$ ,  $V(r) = -\frac{C_g}{r}$
- Momentum angular  $\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p}$  cte.:  $\dot{\vec{L}} = \dot{\vec{r}} \times \vec{p} + \vec{r} \times \vec{F} = 0$

## Força gravitacional:

- Força central:  $\vec{F} = F_r(r)\hat{r}$ ,  $F_r = -\frac{C_g}{r^2}$ ,  $C_g = MGm$   
 $m = 5,972 \times 10^{24} \text{ kg}$ ,  $M = 1,989 \times 10^{30} \text{ kg}$   
 $G = 6.673 \times 10^{-11} \text{ Nm}^2/\text{kg}^2$
- Potencial de Kepler:  $\vec{F} = -\vec{\nabla}V(r)$ ,  $V(r) = -\frac{C_g}{r}$
- Momentum angular  $\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p}$  cte.:  $\dot{\vec{L}} = \dot{\vec{r}} \times \vec{p} + \vec{r} \times \vec{F} = 0$
- Trajetória plana:  $\vec{r} = r \hat{e}_r$ ,  $\vec{v} = \dot{\vec{r}} = \dot{r} \hat{e}_r + r\dot{\theta} \hat{e}_\theta$ ,  $\hat{e}_r \times \hat{e}_\theta = \hat{k}$

## Força gravitacional:

- Força central:  $\vec{F} = F_r(r)\hat{r}$ ,  $F_r = -\frac{C_g}{r^2}$ ,  $C_g = MGm$   
 $m = 5,972 \times 10^{24} \text{ kg}$ ,  $M = 1,989 \times 10^{30} \text{ kg}$   
 $G = 6.673 \times 10^{-11} \text{ Nm}^2/\text{kg}^2$
- Potencial de Kepler:  $\vec{F} = -\vec{\nabla}V(r)$ ,  $V(r) = -\frac{C_g}{r}$
- Momentum angular  $\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p}$  cte.:  $\dot{\vec{L}} = \dot{\vec{r}} \times \vec{p} + \vec{r} \times \vec{F} = 0$
- Trajetória plana:  $\vec{r} = r \hat{e}_r$ ,  $\vec{v} = \dot{\vec{r}} = \dot{r} \hat{e}_r + r\dot{\theta} \hat{e}_\theta$ ,  $\hat{e}_r \times \hat{e}_\theta = \hat{k}$



## Força gravitacional:

- Força central:  $\vec{F} = F_r(r)\hat{r}$ ,  $F_r = -\frac{C_g}{r^2}$ ,  $C_g = MGm$   
 $m = 5,972 \times 10^{24} \text{ kg}$ ,  $M = 1,989 \times 10^{30} \text{ kg}$   
 $G = 6.673 \times 10^{-11} \text{ Nm}^2/\text{kg}^2$
- Potencial de Kepler:  $\vec{F} = -\vec{\nabla}V(r)$ ,  $V(r) = -\frac{C_g}{r}$
- Momentum angular  $\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p}$  cte.:  $\dot{\vec{L}} = \dot{\vec{r}} \times \vec{p} + \vec{r} \times \vec{F} = 0$
- Trajetória plana:  $\vec{r} = r \hat{e}_r$ ,  $\vec{v} = \dot{\vec{r}} = \dot{r} \hat{e}_r + r\dot{\theta} \hat{e}_\theta$ ,  $\hat{e}_r \times \hat{e}_\theta = \hat{k}$   
 $\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} = \mu r^2 \dot{\theta} \hat{k}$  (reduzido)

# Força gravitacional:

■ Força central:  $\vec{F} = F_r(r)\hat{r}$ ,  $F_r = -\frac{C_g}{r^2}$ ,  $C_g = MGm$

$$m = 5,972 \times 10^{24} \text{ kg}, \quad M = 1,989 \times 10^{30} \text{ kg}$$

$$G = 6.673 \times 10^{-11} \text{ Nm}^2/\text{kg}^2$$

■ Potencial de Kepler:  $\vec{F} = -\vec{\nabla}V(r)$ ,  $V(r) = -\frac{C_g}{r}$

■ Momentum angular  $\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p}$  cte.:  $\dot{\vec{L}} = \dot{\vec{r}} \times \vec{p} + \vec{r} \times \vec{F} = 0$

■ Trajetória plana:  $\vec{r} = r \hat{e}_r$ ,  $\vec{v} = \dot{\vec{r}} = \dot{r} \hat{e}_r + r\dot{\theta} \hat{e}_\theta$ ,  $\hat{e}_r \times \hat{e}_\theta = \hat{k}$

$$\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} = \mu r^2 \dot{\theta} \hat{k} \text{ (reduzido)} \quad \dot{\theta} = \frac{L}{\mu r^2}$$

## Força gravitacional:

- Força central:  $\vec{F} = F_r(r)\hat{r}$ ,  $F_r = -\frac{C_g}{r^2}$ ,  $C_g = MGm$

$$m = 5,972 \times 10^{24} \text{ kg}, \quad M = 1,989 \times 10^{30} \text{ kg}$$

$$G = 6.673 \times 10^{-11} \text{ Nm}^2/\text{kg}^2$$

- Potencial de Kepler:  $\vec{F} = -\vec{\nabla}V(r)$ ,  $V(r) = -\frac{C_g}{r}$

- Momentum angular  $\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p}$  cte.:  $\dot{\vec{L}} = \dot{\vec{r}} \times \vec{p} + \vec{r} \times \vec{F} = 0$

- Trajétória plana:  $\vec{r} = r \hat{e}_r$ ,  $\vec{v} = \dot{\vec{r}} = \dot{r} \hat{e}_r + r\dot{\theta} \hat{e}_\theta$ ,  $\hat{e}_r \times \hat{e}_\theta = \hat{k}$

$$\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} = \mu r^2 \dot{\theta} \hat{k} \text{ (reduzido)} \quad \dot{\theta} = \frac{L}{\mu r^2}$$

- Energia:  $E = \frac{1}{2}\mu \vec{v} \cdot \vec{v} + V(r) = \frac{1}{2}\mu \dot{r}^2 + \frac{L^2}{2\mu r^2} - \frac{K}{r}$

## Força gravitacional:

- Força central:  $\vec{F} = F_r(r)\hat{r}$ ,  $F_r = -\frac{C_g}{r^2}$ ,  $C_g = MGm$

$$m = 5,972 \times 10^{24} \text{ kg}, \quad M = 1,989 \times 10^{30} \text{ kg}$$

$$G = 6.673 \times 10^{-11} \text{ Nm}^2/\text{kg}^2$$

- Potencial de Kepler:  $\vec{F} = -\vec{\nabla}V(r)$ ,  $V(r) = -\frac{C_g}{r}$

- Momentum angular  $\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p}$  cte.:  $\dot{\vec{L}} = \dot{\vec{r}} \times \vec{p} + \vec{r} \times \vec{F} = 0$

- Trajétória plana:  $\vec{r} = r \hat{e}_r$ ,  $\vec{v} = \dot{\vec{r}} = \dot{r} \hat{e}_r + r\dot{\theta} \hat{e}_\theta$ ,  $\hat{e}_r \times \hat{e}_\theta = \hat{k}$

$$\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} = \mu r^2 \dot{\theta} \hat{k} \text{ (reduzido)} \quad \dot{\theta} = \frac{L}{\mu r^2}$$

- Energia:  $E = \frac{1}{2}\mu \vec{v} \cdot \vec{v} + V(r) = \frac{1}{2}\mu \dot{r}^2 + \frac{L^2}{2\mu r^2} - \frac{K}{r}$

## Força gravitacional:

- Força central:  $\vec{F} = F_r(r)\hat{r}$ ,  $F_r = -\frac{C_g}{r^2}$ ,  $C_g = MGm$

$$m = 5,972 \times 10^{24} \text{ kg}, \quad M = 1,989 \times 10^{30} \text{ kg}$$

$$G = 6.673 \times 10^{-11} \text{ Nm}^2/\text{kg}^2$$

- Potencial de Kepler:  $\vec{F} = -\vec{\nabla}V(r)$ ,  $V(r) = -\frac{C_g}{r}$

- Momentum angular  $\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p}$  cte.:  $\dot{\vec{L}} = \dot{\vec{r}} \times \vec{p} + \vec{r} \times \vec{F} = 0$

- Trajectoria plana:  $\vec{r} = r \hat{e}_r$ ,  $\vec{v} = \dot{\vec{r}} = \dot{r} \hat{e}_r + r\dot{\theta} \hat{e}_\theta$ ,  $\hat{e}_r \times \hat{e}_\theta = \hat{k}$

$$\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} = \mu r^2 \dot{\theta} \hat{k} \text{ (reduzido)} \quad \dot{\theta} = \frac{L}{\mu r^2}$$

- Energia:  $E = \frac{1}{2}\mu \vec{v} \cdot \vec{v} + V(r) = \frac{1}{2}\mu \dot{r}^2 + \frac{L^2}{2\mu r^2} - \frac{K}{r}$

# Conteúdo I

- 1 Simetria Axial euclidiana
  - O grupo  $SO(2)$
  - A álgebra  $so(2)$
  - Irreps
- 2 Simetria axial hiperbólica
  - Espaço-tempo
  - Grupo de Lorentz
- 3 Simetria Translacional
  - Caso contínuo
  - Caso discreto
- 4 Grupo Euclidiano 2D
  - O grupo  $E_2$
  - A álgebra  $\mathfrak{E}_2$
  - Irreps

# Conteúdo II

## 5 Simetria Espacial Euclidiana

- O grupo  $SO(3)$
- A álgebra  $so(3)$
- Irreps

## 6 Kepler

- Dois corpos
- **Trajetórias**
- Simetrias

## 7 Hidrogênio

- Operadores
- Álgebra
- Operadores Vetoriais

## 8 Grupo de Lorentz

- Geradores
- Álgebra

# Conteúdo III

## 9 Bibliografia



# Excentricidade:

$$\blacksquare \vec{r} = r \hat{e}_r, \quad \vec{v} = \dot{\vec{r}} = \dot{r} \hat{e}_r + r\dot{\theta} \hat{e}_\theta, \quad \hat{e}_r \times \hat{e}_\theta = \hat{k}$$

# Excentricidade:

- $\vec{r} = r \hat{e}_r$ ,  $\vec{v} = \dot{\vec{r}} = \dot{r} \hat{e}_r + r\dot{\theta} \hat{e}_\theta$ ,  $\hat{e}_r \times \hat{e}_\theta = \hat{k}$
- $\vec{a} = \dot{\vec{v}} = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2) \hat{e}_r + (r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta}) \hat{e}_\theta$

# Excentricidade:

- $\vec{r} = r \hat{e}_r, \quad \vec{v} = \dot{\vec{r}} = \dot{r} \hat{e}_r + r\dot{\theta} \hat{e}_\theta, \quad \hat{e}_r \times \hat{e}_\theta = \hat{k}$
- $\vec{a} = \dot{\vec{v}} = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2) \hat{e}_r + (r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta}) \hat{e}_\theta$
- $\vec{F} = -\frac{C_g}{r^2} \hat{r} = \mu \dot{\vec{v}}, \quad \vec{L} = \mu r^2 \dot{\theta} \hat{k}, \quad \dot{\hat{e}}_r = \dot{\theta} \hat{e}_\theta, \quad \dot{\hat{e}}_\theta = -\dot{\theta} \hat{e}_r$

# Excentricidade:

- $\vec{r} = r \hat{e}_r$ ,  $\vec{v} = \dot{\vec{r}} = \dot{r} \hat{e}_r + r\dot{\theta} \hat{e}_\theta$ ,  $\hat{e}_r \times \hat{e}_\theta = \hat{k}$
- $\vec{a} = \dot{\vec{v}} = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2) \hat{e}_r + (r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta}) \hat{e}_\theta$
- $\vec{F} = -\frac{C_g}{r^2} \hat{r} = \mu \dot{\vec{v}}$ ,  $\vec{L} = \mu r^2 \dot{\theta} \hat{k}$ ,  $\dot{\hat{e}}_r = \dot{\theta} \hat{e}_\theta$ ,  $\dot{\hat{e}}_\theta = -\dot{\theta} \hat{e}_r$
- $\vec{a} \times \vec{L} = C_g \dot{\theta} \hat{k} \times \hat{r} = C_g \dot{\theta} \hat{\theta} = C_g \dot{\hat{r}}$

## Excentricidade:

- $\vec{r} = r \hat{e}_r$ ,  $\vec{v} = \dot{\vec{r}} = \dot{r} \hat{e}_r + r\dot{\theta} \hat{e}_\theta$ ,  $\hat{e}_r \times \hat{e}_\theta = \hat{k}$
- $\vec{a} = \dot{\vec{v}} = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2) \hat{e}_r + (r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta}) \hat{e}_\theta$
- $\vec{F} = -\frac{C_g}{r^2} \hat{r} = \mu \dot{\vec{v}}$ ,  $\vec{L} = \mu r^2 \dot{\theta} \hat{k}$ ,  $\dot{\hat{e}}_r = \dot{\theta} \hat{e}_\theta$ ,  $\dot{\hat{e}}_\theta = -\dot{\theta} \hat{e}_r$
- $\vec{a} \times \vec{L} = C_g \dot{\theta} \hat{k} \times \hat{r} = C_g \dot{\theta} \hat{\theta} = C_g \dot{\hat{r}}$

## Excentricidade:

- $\vec{r} = r \hat{e}_r$ ,  $\vec{v} = \dot{\vec{r}} = \dot{r} \hat{e}_r + r\dot{\theta} \hat{e}_\theta$ ,  $\hat{e}_r \times \hat{e}_\theta = \hat{k}$
- $\vec{a} = \dot{\vec{v}} = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2) \hat{e}_r + (r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta}) \hat{e}_\theta$
- $\vec{F} = -\frac{C_g}{r^2} \hat{r} = \mu \dot{\vec{v}}$ ,  $\vec{L} = \mu r^2 \dot{\theta} \hat{k}$ ,  $\dot{\hat{e}}_r = \dot{\theta} \hat{e}_\theta$ ,  $\dot{\hat{e}}_\theta = -\dot{\theta} \hat{e}_r$
- $\vec{a} \times \vec{L} = C_g \dot{\theta} \hat{k} \times \hat{r} = C_g \dot{\theta} \hat{\theta} = C_g \dot{\hat{r}} = \dot{\vec{v}} \times \vec{L} = (\vec{v} \times \dot{\vec{L}})$

## Excentricidade:

- $\vec{r} = r \hat{e}_r, \quad \vec{v} = \dot{\vec{r}} = \dot{r} \hat{e}_r + r\dot{\theta} \hat{e}_\theta, \quad \hat{e}_r \times \hat{e}_\theta = \hat{k}$
- $\vec{a} = \dot{\vec{v}} = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2) \hat{e}_r + (r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta}) \hat{e}_\theta$
- $\vec{F} = -\frac{C_g}{r^2} \hat{r} = \mu \dot{\vec{v}}, \quad \vec{L} = \mu r^2 \dot{\theta} \hat{k}, \quad \dot{\hat{e}}_r = \dot{\theta} \hat{e}_\theta, \quad \dot{\hat{e}}_\theta = -\dot{\theta} \hat{e}_r$
- $\vec{a} \times \vec{L} = C_g \dot{\theta} \hat{k} \times \hat{r} = C_g \dot{\theta} \hat{\theta} = C_g \dot{\hat{r}} = \dot{\vec{v}} \times \vec{L} = (\vec{v} \times \dot{\vec{L}})$
- $C_g \vec{e} = \vec{v} \times \vec{L} - C_g \hat{r} = C_g e \hat{i} \quad \dot{\vec{e}} = 0, \quad e^2 = 1 + \frac{2EL^2}{\mu C_g^2}$

## Excentricidade:

- $\vec{r} = r \hat{e}_r, \quad \vec{v} = \dot{\vec{r}} = \dot{r} \hat{e}_r + r\dot{\theta} \hat{e}_\theta, \quad \hat{e}_r \times \hat{e}_\theta = \hat{k}$
- $\vec{a} = \dot{\vec{v}} = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2) \hat{e}_r + (r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta}) \hat{e}_\theta$
- $\vec{F} = -\frac{C_g}{r^2} \hat{r} = \mu \dot{\vec{v}}, \quad \vec{L} = \mu r^2 \dot{\theta} \hat{k}, \quad \dot{\hat{e}}_r = \dot{\theta} \hat{e}_\theta, \quad \dot{\hat{e}}_\theta = -\dot{\theta} \hat{e}_r$
- $\vec{a} \times \vec{L} = C_g \dot{\theta} \hat{k} \times \hat{r} = C_g \dot{\theta} \hat{\theta} = C_g \dot{\hat{r}} = \dot{\vec{v}} \times \vec{L} = (\vec{v} \times \dot{\vec{L}})$
- $C_g \vec{e} = \vec{v} \times \vec{L} - C_g \hat{r} = C_g \vec{e} \hat{i} \quad \dot{\vec{e}} = 0, \quad e^2 = 1 + \frac{2EL^2}{\mu C_g^2}$
- Trajetória:
 
$$C_g (\hat{r} + \vec{e}) \cdot \vec{r} = \vec{v} \times \vec{L} \cdot \vec{r} = \vec{r} \times \vec{v} \cdot \vec{L}$$



## Excentricidade:

- $\vec{r} = r \hat{e}_r, \quad \vec{v} = \dot{\vec{r}} = \dot{r} \hat{e}_r + r\dot{\theta} \hat{e}_\theta, \quad \hat{e}_r \times \hat{e}_\theta = \hat{k}$
- $\vec{a} = \dot{\vec{v}} = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2) \hat{e}_r + (r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta}) \hat{e}_\theta$
- $\vec{F} = -\frac{C_g}{r^2} \hat{r} = \mu \dot{\vec{v}}, \quad \vec{L} = \mu r^2 \dot{\theta} \hat{k}, \quad \dot{\hat{e}}_r = \dot{\theta} \hat{e}_\theta, \quad \dot{\hat{e}}_\theta = -\dot{\theta} \hat{e}_r$
- $\vec{a} \times \vec{L} = C_g \dot{\theta} \hat{k} \times \hat{r} = C_g \dot{\theta} \hat{\theta} = C_g \dot{\hat{r}} = \dot{\vec{v}} \times \vec{L} = (\vec{v} \times \dot{\vec{L}})$
- $C_g \vec{e} = \vec{v} \times \vec{L} - C_g \hat{r} = C_g \vec{e} \hat{i} \quad \dot{\vec{e}} = 0, \quad e^2 = 1 + \frac{2EL^2}{\mu C_g^2}$
- Trajetória:  

$$C_g (\hat{r} + \vec{e}) \cdot \vec{r} = \vec{v} \times \vec{L} \cdot \vec{r} = \vec{r} \times \vec{v} \cdot \vec{L}$$

## Excentricidade:

- $\vec{r} = r \hat{e}_r, \quad \vec{v} = \dot{\vec{r}} = \dot{r} \hat{e}_r + r\dot{\theta} \hat{e}_\theta, \quad \hat{e}_r \times \hat{e}_\theta = \hat{k}$
- $\vec{a} = \dot{\vec{v}} = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2) \hat{e}_r + (r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta}) \hat{e}_\theta$
- $\vec{F} = -\frac{C_g}{r^2} \hat{r} = \mu \dot{\vec{v}}, \quad \vec{L} = \mu r^2 \dot{\theta} \hat{k}, \quad \dot{\hat{e}}_r = \dot{\theta} \hat{e}_\theta, \quad \dot{\hat{e}}_\theta = -\dot{\theta} \hat{e}_r$
- $\vec{a} \times \vec{L} = C_g \dot{\theta} \hat{k} \times \hat{r} = C_g \dot{\theta} \hat{\theta} = C_g \dot{r} = \dot{\vec{v}} \times \vec{L} = (\vec{v} \times \dot{\vec{L}})$
- $C_g \vec{e} = \vec{v} \times \vec{L} - C_g \hat{r} = C_g e \hat{i} \quad \dot{\vec{e}} = 0, \quad e^2 = 1 + \frac{2EL^2}{\mu C_g^2}$
- Trajetória:
 
$$C_g (\hat{r} + \vec{e}) \cdot \vec{r} = \vec{v} \times \vec{L} \cdot \vec{r} = \vec{r} \times \vec{v} \cdot \vec{L} \implies r(\theta) = \frac{L^2}{C_g \mu} \frac{1}{1 + e \cos \theta}$$

## Excentricidade:

- $\vec{r} = r \hat{e}_r, \quad \vec{v} = \dot{\vec{r}} = \dot{r} \hat{e}_r + r \dot{\theta} \hat{e}_\theta, \quad \hat{e}_r \times \hat{e}_\theta = \hat{k}$
- $\vec{a} = \dot{\vec{v}} = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2) \hat{e}_r + (r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta}) \hat{e}_\theta$
- $\vec{F} = -\frac{C_g}{r^2} \hat{r} = \mu \dot{\vec{v}}, \quad \vec{L} = \mu r^2 \dot{\theta} \hat{k}, \quad \dot{\hat{e}}_r = \dot{\theta} \hat{e}_\theta, \quad \dot{\hat{e}}_\theta = -\dot{\theta} \hat{e}_r$
- $\vec{a} \times \vec{L} = C_g \dot{\theta} \hat{k} \times \hat{r} = C_g \dot{\theta} \hat{\theta} = C_g \dot{r} = \dot{\vec{v}} \times \vec{L} = (\vec{v} \times \dot{\vec{L}})$
- $C_g \vec{e} = \vec{v} \times \vec{L} - C_g \hat{r} = C_g e \hat{i} \quad \dot{\vec{e}} = 0, \quad e^2 = 1 + \frac{2EL^2}{\mu C_g^2}$
- Trajetória:
 
$$C_g (\hat{r} + \vec{e}) \cdot \vec{r} = \vec{v} \times \vec{L} \cdot \vec{r} = \vec{r} \times \vec{v} \cdot \vec{L} \implies r(\theta) = \frac{L^2}{C_g \mu} \frac{1}{1 + e \cos \theta}$$
- $\dot{r} = \dot{\theta} \frac{dr}{d\theta} = \frac{C_g}{L} e \sin \theta, \quad \vec{v} = \frac{C_g}{L} [-\sin \theta \hat{i} + (e + \cos \theta) \hat{j}]$

# Excentricidade:

- $\vec{r} = r \hat{e}_r, \quad \vec{v} = \dot{\vec{r}} = \dot{r} \hat{e}_r + r \dot{\theta} \hat{e}_\theta, \quad \hat{e}_r \times \hat{e}_\theta = \hat{k}$
- $\vec{a} = \dot{\vec{v}} = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2) \hat{e}_r + (r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta}) \hat{e}_\theta$
- $\vec{F} = -\frac{C_g}{r^2} \hat{r} = \mu \dot{\vec{v}}, \quad \vec{L} = \mu r^2 \dot{\theta} \hat{k}, \quad \dot{\hat{e}}_r = \dot{\theta} \hat{e}_\theta, \quad \dot{\hat{e}}_\theta = -\dot{\theta} \hat{e}_r$
- $\vec{a} \times \vec{L} = C_g \dot{\theta} \hat{k} \times \hat{r} = C_g \dot{\theta} \hat{\theta} = C_g \dot{r} = \dot{\vec{v}} \times \vec{L} = (\vec{v} \times \dot{\vec{L}})$
- $C_g \vec{e} = \vec{v} \times \vec{L} - C_g \hat{r} = C_g e \hat{i} \quad \dot{\vec{e}} = 0, \quad e^2 = 1 + \frac{2EL^2}{\mu C_g^2}$
- Trajetória:
 
$$C_g (\hat{r} + \vec{e}) \cdot \vec{r} = \vec{v} \times \vec{L} \cdot \vec{r} = \vec{r} \times \vec{v} \cdot \vec{L} \implies r(\theta) = \frac{L^2}{C_g \mu} \frac{1}{1 + e \cos \theta}$$
- $\dot{r} = \dot{\theta} \frac{dr}{d\theta} = \frac{C_g}{L} e \sin \theta, \quad \vec{v} = \frac{C_g}{L} [-\sin \theta \hat{i} + (e + \cos \theta) \hat{j}]$

# Excentricidade:

- $\vec{r} = r \hat{e}_r$ ,  $\vec{v} = \dot{\vec{r}} = \dot{r} \hat{e}_r + r \dot{\theta} \hat{e}_\theta$ ,  $\hat{e}_r \times \hat{e}_\theta = \hat{k}$
- $\vec{a} = \dot{\vec{v}} = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2) \hat{e}_r + (r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta}) \hat{e}_\theta$
- $\vec{F} = -\frac{C_g}{r^2} \hat{r} = \mu \dot{\vec{v}}$ ,  $\vec{L} = \mu r^2 \dot{\theta} \hat{k}$ ,  $\dot{\hat{e}}_r = \dot{\theta} \hat{e}_\theta$ ,  $\dot{\hat{e}}_\theta = -\dot{\theta} \hat{e}_r$

- $\vec{a} \times \vec{L} = C_g \dot{\theta} \hat{k} \times \hat{r} = C_g \dot{\theta} \hat{\theta} = C_g \dot{r} = \dot{\vec{v}} \times \vec{L} = (\vec{v} \times \dot{\vec{L}})$

- $C_g \vec{e} = \vec{v} \times \vec{L} - C_g \hat{r} = C_g \hat{e}_i$   $\dot{\vec{e}} = 0$ ,  $e^2 = 1 + \frac{2EL^2}{\mu C_g^2}$

- Trajetória:

$$C_g (\hat{r} + \vec{e}) \cdot \vec{r} = \vec{v} \times \vec{L} \cdot \vec{r} = \vec{r} \times \vec{v} \cdot \vec{L} \implies r(\theta) = \frac{L^2}{C_g \mu} \frac{1}{1 + e \cos \theta}$$

- $\dot{r} = \dot{\theta} \frac{dr}{d\theta} = \frac{C_g}{L} e \sin \theta$ ,  $\vec{v} = \frac{C_g}{L} [-\sin \theta \hat{i} + (e + \cos \theta) \hat{j}] \implies$   
 $\vec{v} \times \vec{L} = C_g [(e + \cos \theta) \hat{i} + \sin \theta \hat{j}]$

# Excentricidade:

- $\vec{r} = r \hat{e}_r$ ,  $\vec{v} = \dot{\vec{r}} = \dot{r} \hat{e}_r + r \dot{\theta} \hat{e}_\theta$ ,  $\hat{e}_r \times \hat{e}_\theta = \hat{k}$
- $\vec{a} = \dot{\vec{v}} = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2) \hat{e}_r + (r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta}) \hat{e}_\theta$
- $\vec{F} = -\frac{C_g}{r^2} \hat{r} = \mu \dot{\vec{v}}$ ,  $\vec{L} = \mu r^2 \dot{\theta} \hat{k}$ ,  $\dot{\hat{e}}_r = \dot{\theta} \hat{e}_\theta$ ,  $\dot{\hat{e}}_\theta = -\dot{\theta} \hat{e}_r$

- $\vec{a} \times \vec{L} = C_g \dot{\theta} \hat{k} \times \hat{r} = C_g \dot{\theta} \hat{\theta} = C_g \dot{r} = \dot{\vec{v}} \times \vec{L} = (\vec{v} \times \dot{\vec{L}})$

- $C_g \vec{e} = \vec{v} \times \vec{L} - C_g \hat{r} = C_g \hat{e}_i$   $\dot{\vec{e}} = 0$ ,  $e^2 = 1 + \frac{2EL^2}{\mu C_g^2}$

- Trajetória:

$$C_g (\hat{r} + \vec{e}) \cdot \vec{r} = \vec{v} \times \vec{L} \cdot \vec{r} = \vec{r} \times \vec{v} \cdot \vec{L} \implies r(\theta) = \frac{L^2}{C_g \mu} \frac{1}{1 + e \cos \theta}$$

- $\dot{r} = \dot{\theta} \frac{dr}{d\theta} = \frac{C_g}{L} e \sin \theta$ ,  $\vec{v} = \frac{C_g}{L} [-\sin \theta \hat{i} + (e + \cos \theta) \hat{j}] \implies$   
 $\vec{v} \times \vec{L} = C_g [(e + \cos \theta) \hat{i} + \sin \theta \hat{j}]$

# Excentricidade:

- $\vec{r} = r \hat{e}_r$ ,  $\vec{v} = \dot{\vec{r}} = \dot{r} \hat{e}_r + r \dot{\theta} \hat{e}_\theta$ ,  $\hat{e}_r \times \hat{e}_\theta = \hat{k}$
- $\vec{a} = \dot{\vec{v}} = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2) \hat{e}_r + (r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta}) \hat{e}_\theta$
- $\vec{F} = -\frac{C_g}{r^2} \hat{r} = \mu \dot{\vec{v}}$ ,  $\vec{L} = \mu r^2 \dot{\theta} \hat{k}$ ,  $\dot{\hat{e}}_r = \dot{\theta} \hat{e}_\theta$ ,  $\dot{\hat{e}}_\theta = -\dot{\theta} \hat{e}_r$

- $\vec{a} \times \vec{L} = C_g \dot{\theta} \hat{k} \times \hat{r} = C_g \dot{\theta} \hat{\theta} = C_g \dot{r} = \dot{\vec{v}} \times \vec{L} = (\vec{v} \times \dot{\vec{L}})$

- $C_g \vec{e} = \vec{v} \times \vec{L} - C_g \hat{r} = C_g \hat{e}_i$   $\dot{\vec{e}} = 0$ ,  $e^2 = 1 + \frac{2EL^2}{\mu C_g^2}$

- Trajetória:

$$C_g (\hat{r} + \vec{e}) \cdot \vec{r} = \vec{v} \times \vec{L} \cdot \vec{r} = \vec{r} \times \vec{v} \cdot \vec{L} \implies r(\theta) = \frac{L^2}{C_g \mu} \frac{1}{1 + e \cos \theta}$$

- $\dot{r} = \dot{\theta} \frac{dr}{d\theta} = \frac{C_g}{L} e \sin \theta$ ,  $\vec{v} = \frac{C_g}{L} [-\sin \theta \hat{i} + (e + \cos \theta) \hat{j}] \implies$   
 $\vec{v} \times \vec{L} = C_g [(e + \cos \theta) \hat{i} + \sin \theta \hat{j}]$

# Conteúdo I

- 1 Simetria Axial euclidiana
  - O grupo  $SO(2)$
  - A álgebra  $so(2)$
  - Irreps
- 2 Simetria axial hiperbólica
  - Espaço-tempo
  - Grupo de Lorentz
- 3 Simetria Translacional
  - Caso contínuo
  - Caso discreto
- 4 Grupo Euclidiano 2D
  - O grupo  $E_2$
  - A álgebra  $\mathfrak{E}_2$
  - Irreps



# Conteúdo II

## 5 Simetria Espacial Euclidiana

- O grupo  $SO(3)$
- A álgebra  $so(3)$
- Irreps

## 6 Kepler

- Dois corpos
- Trajetórias
- **Simetrias**

## 7 Hidrogênio

- Operadores
- Álgebra
- Operadores Vetoriais

## 8 Grupo de Lorentz

- Geradores
- Álgebra

# Conteúdo III

## 9 Bibliografia

# Poisson-Lie:

$$\blacksquare \{u, v\} = \sum_{k=1}^3 \left( \frac{\partial u}{\partial x_k} \frac{\partial v}{\partial p_k} - \frac{\partial v}{\partial x_k} \frac{\partial u}{\partial p_k} \right), \quad \{u, v\} = -\{v, u\}, \quad \{x_i, p_j\} = \delta_{ij}$$

# Poisson-Lie:

- $\{u, v\} = \sum_{k=1}^3 \left( \frac{\partial u}{\partial x_k} \frac{\partial v}{\partial p_k} - \frac{\partial v}{\partial x_k} \frac{\partial u}{\partial p_k} \right), \quad \{u, v\} = -\{v, u\}, \quad \{x_i, p_j\} = \delta_{ij}$
- $\{u, \{v, w\}\} + \{v, \{w, u\}\} + \{w, \{u, v\}\} = 0$

# Poisson-Lie:

- $\{u, v\} = \sum_{k=1}^3 \left( \frac{\partial u}{\partial x_k} \frac{\partial v}{\partial p_k} - \frac{\partial v}{\partial x_k} \frac{\partial u}{\partial p_k} \right), \quad \{u, v\} = -\{v, u\}, \quad \{x_i, p_j\} = \delta_{ij}$
- $\{u, \{v, w\}\} + \{v, \{w, u\}\} + \{w, \{u, v\}\} = 0$
- $\{au + bv, w\} = a\{u, w\} + b\{v, w\}, \quad \{uv, w\} = \{u, w\}v + u\{v, w\}$

# Poisson-Lie:

- $\{u, v\} = \sum_{k=1}^3 \left( \frac{\partial u}{\partial x_k} \frac{\partial v}{\partial p_k} - \frac{\partial v}{\partial x_k} \frac{\partial u}{\partial p_k} \right), \quad \{u, v\} = -\{v, u\}, \quad \{x_i, p_j\} = \delta_{ij}$
- $\{u, \{v, w\}\} + \{v, \{w, u\}\} + \{w, \{u, v\}\} = 0$
- $\{au + bv, w\} = a\{u, w\} + b\{v, w\}, \quad \{uv, w\} = \{u, w\}v + u\{v, w\}$
- $H = \frac{p^2}{2\mu} - \frac{C_g}{r} = E,$

# Poisson-Lie:

- $\{u, v\} = \sum_{k=1}^3 \left( \frac{\partial u}{\partial x_k} \frac{\partial v}{\partial p_k} - \frac{\partial v}{\partial x_k} \frac{\partial u}{\partial p_k} \right), \quad \{u, v\} = -\{v, u\}, \quad \{x_i, p_j\} = \delta_{ij}$
- $\{u, \{v, w\}\} + \{v, \{w, u\}\} + \{w, \{u, v\}\} = 0$
- $\{au + bv, w\} = a\{u, w\} + b\{v, w\}, \quad \{uv, w\} = \{u, w\}v + u\{v, w\}$
- $H = \frac{p^2}{2\mu} - \frac{C_g}{r} = E,$

# Poisson-Lie:

- $\{u, v\} = \sum_{k=1}^3 \left( \frac{\partial u}{\partial x_k} \frac{\partial v}{\partial p_k} - \frac{\partial v}{\partial x_k} \frac{\partial u}{\partial p_k} \right), \quad \{u, v\} = -\{v, u\}, \quad \{x_i, p_j\} = \delta_{ij}$
- $\{u, \{v, w\}\} + \{v, \{w, u\}\} + \{w, \{u, v\}\} = 0$
- $\{au + bv, w\} = a\{u, w\} + b\{v, w\}, \quad \{uv, w\} = \{u, w\}v + u\{v, w\}$
- $H = \frac{p^2}{2\mu} - \frac{C_g}{r} = E, \quad \vec{A} = \mu C_g \vec{e} = \vec{p} \times \vec{L} - \mu C_g \hat{r},$



# Poisson-Lie:

- $\{u, v\} = \sum_{k=1}^3 \left( \frac{\partial u}{\partial x_k} \frac{\partial v}{\partial p_k} - \frac{\partial v}{\partial x_k} \frac{\partial u}{\partial p_k} \right), \quad \{u, v\} = -\{v, u\}, \quad \{x_i, p_j\} = \delta_{ij}$
- $\{u, \{v, w\}\} + \{v, \{w, u\}\} + \{w, \{u, v\}\} = 0$
- $\{au + bv, w\} = a\{u, w\} + b\{v, w\}, \quad \{uv, w\} = \{u, w\}v + u\{v, w\}$
- $H = \frac{p^2}{2\mu} - \frac{C_g}{r} = E, \quad \vec{A} = \mu C_g \vec{e} = \vec{p} \times \vec{L} - \mu C_g \hat{r}, \quad \vec{D} = \frac{\vec{A}}{\sqrt{-2\mu E}}$

# Poisson-Lie:

- $\{u, v\} = \sum_{k=1}^3 \left( \frac{\partial u}{\partial x_k} \frac{\partial v}{\partial p_k} - \frac{\partial v}{\partial x_k} \frac{\partial u}{\partial p_k} \right), \quad \{u, v\} = -\{v, u\}, \quad \{x_i, p_j\} = \delta_{ij}$
- $\{u, \{v, w\}\} + \{v, \{w, u\}\} + \{w, \{u, v\}\} = 0$
- $\{au + bv, w\} = a\{u, w\} + b\{v, w\}, \quad \{uv, w\} = \{u, w\}v + u\{v, w\}$
- $H = \frac{p^2}{2\mu} - \frac{C_g}{r} = E, \quad \vec{A} = \mu C_g \vec{e} = \vec{p} \times \vec{L} - \mu C_g \hat{r}, \quad \vec{D} = \frac{\vec{A}}{\sqrt{-2\mu E}}$
- $\{L_i, L_j\} = \epsilon_{ijk} L_k$      $\{D_i, D_j\} = \epsilon_{ijk} L_k$      $\{L_i, D_j\} = \epsilon_{ijk} D_k$

# Poisson-Lie:

- $\{u, v\} = \sum_{k=1}^3 \left( \frac{\partial u}{\partial x_k} \frac{\partial v}{\partial p_k} - \frac{\partial v}{\partial x_k} \frac{\partial u}{\partial p_k} \right), \quad \{u, v\} = -\{v, u\}, \quad \{x_i, p_j\} = \delta_{ij}$
- $\{u, \{v, w\}\} + \{v, \{w, u\}\} + \{w, \{u, v\}\} = 0$
- $\{au + bv, w\} = a\{u, w\} + b\{v, w\}, \quad \{uv, w\} = \{u, w\}v + u\{v, w\}$
- $H = \frac{p^2}{2\mu} - \frac{C_g}{r} = E, \quad \vec{A} = \mu C_g \vec{e} = \vec{p} \times \vec{L} - \mu C_g \hat{r}, \quad \vec{D} = \frac{\vec{A}}{\sqrt{-2\mu E}}$
- $\{L_i, L_j\} = \epsilon_{ijk} L_k \quad \{D_i, D_j\} = \epsilon_{ijk} L_k \quad \{L_i, D_j\} = \epsilon_{ijk} D_k$
- $M_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm D_i):$

# Poisson-Lie:

- $\{u, v\} = \sum_{k=1}^3 \left( \frac{\partial u}{\partial x_k} \frac{\partial v}{\partial p_k} - \frac{\partial v}{\partial x_k} \frac{\partial u}{\partial p_k} \right), \quad \{u, v\} = -\{v, u\}, \quad \{x_i, p_j\} = \delta_{ij}$
- $\{u, \{v, w\}\} + \{v, \{w, u\}\} + \{w, \{u, v\}\} = 0$
- $\{au + bv, w\} = a\{u, w\} + b\{v, w\}, \quad \{uv, w\} = \{u, w\}v + u\{v, w\}$
- $H = \frac{p^2}{2\mu} - \frac{C_g}{r} = E, \quad \vec{A} = \mu C_g \vec{e} = \vec{p} \times \vec{L} - \mu C_g \hat{r}, \quad \vec{D} = \frac{\vec{A}}{\sqrt{-2\mu E}}$
- $\{L_i, L_j\} = \epsilon_{ijk} L_k \quad \{D_i, D_j\} = \epsilon_{ijk} L_k \quad \{L_i, D_j\} = \epsilon_{ijk} D_k$
- $M_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm D_i):$

# Poisson-Lie:

- $\{u, v\} = \sum_{k=1}^3 \left( \frac{\partial u}{\partial x_k} \frac{\partial v}{\partial p_k} - \frac{\partial v}{\partial x_k} \frac{\partial u}{\partial p_k} \right), \quad \{u, v\} = -\{v, u\}, \quad \{x_i, p_j\} = \delta_{ij}$
- $\{u, \{v, w\}\} + \{v, \{w, u\}\} + \{w, \{u, v\}\} = 0$
- $\{au + bv, w\} = a\{u, w\} + b\{v, w\}, \quad \{uv, w\} = \{u, w\}v + u\{v, w\}$
- $H = \frac{p^2}{2\mu} - \frac{C_g}{r} = E, \quad \vec{A} = \mu C_g \vec{e} = \vec{p} \times \vec{L} - \mu C_g \hat{r}, \quad \vec{D} = \frac{\vec{A}}{\sqrt{-2\mu E}}$
- $\{L_i, L_j\} = \epsilon_{ijk} L_k \quad \{D_i, D_j\} = \epsilon_{ijk} L_k \quad \{L_i, D_j\} = \epsilon_{ijk} D_k$
- $M_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm D_i): \quad \{M_{i\pm}, M_{j\pm}\} = \epsilon_{ijk} M_{k\pm} \quad \{M_{i\pm}, M_{j\mp}\} = 0$

# Poisson-Lie:

- $\{u, v\} = \sum_{k=1}^3 \left( \frac{\partial u}{\partial x_k} \frac{\partial v}{\partial p_k} - \frac{\partial v}{\partial x_k} \frac{\partial u}{\partial p_k} \right), \quad \{u, v\} = -\{v, u\}, \quad \{x_i, p_j\} = \delta_{ij}$
- $\{u, \{v, w\}\} + \{v, \{w, u\}\} + \{w, \{u, v\}\} = 0$
- $\{au + bv, w\} = a\{u, w\} + b\{v, w\}, \quad \{uv, w\} = \{u, w\}v + u\{v, w\}$
- $H = \frac{p^2}{2\mu} - \frac{C_g}{r} = E, \quad \vec{A} = \mu C_g \vec{e} = \vec{p} \times \vec{L} - \mu C_g \hat{r}, \quad \vec{D} = \frac{\vec{A}}{\sqrt{-2\mu E}}$
- $\{L_i, L_j\} = \epsilon_{ijk} L_k \quad \{D_i, D_j\} = \epsilon_{ijk} L_k \quad \{L_i, D_j\} = \epsilon_{ijk} D_k$
- $M_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm D_i): \quad \{M_{i\pm}, M_{j\pm}\} = \epsilon_{ijk} M_{k\pm} \quad \{M_{i\pm}, M_{j\mp}\} = 0$
- $so(4) = so(3) \oplus so(3)$

# Poisson-Lie:

- $\{u, v\} = \sum_{k=1}^3 \left( \frac{\partial u}{\partial x_k} \frac{\partial v}{\partial p_k} - \frac{\partial v}{\partial x_k} \frac{\partial u}{\partial p_k} \right), \quad \{u, v\} = -\{v, u\}, \quad \{x_i, p_j\} = \delta_{ij}$
- $\{u, \{v, w\}\} + \{v, \{w, u\}\} + \{w, \{u, v\}\} = 0$
- $\{au + bv, w\} = a\{u, w\} + b\{v, w\}, \quad \{uv, w\} = \{u, w\}v + u\{v, w\}$
- $H = \frac{p^2}{2\mu} - \frac{C_g}{r} = E, \quad \vec{A} = \mu C_g \vec{e} = \vec{p} \times \vec{L} - \mu C_g \hat{r}, \quad \vec{D} = \frac{\vec{A}}{\sqrt{-2\mu E}}$
- $\{L_i, L_j\} = \epsilon_{ijk} L_k \quad \{D_i, D_j\} = \epsilon_{ijk} L_k \quad \{L_i, D_j\} = \epsilon_{ijk} D_k$
- $M_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm D_i): \quad \{M_{i\pm}, M_{j\pm}\} = \epsilon_{ijk} M_{k\pm} \quad \{M_{i\pm}, M_{j\mp}\} = 0$
- $\mathfrak{so}(4) = \mathfrak{so}(3) \oplus \mathfrak{so}(3)$

# Poisson-Lie:

- $\{u, v\} = \sum_{k=1}^3 \left( \frac{\partial u}{\partial x_k} \frac{\partial v}{\partial p_k} - \frac{\partial v}{\partial x_k} \frac{\partial u}{\partial p_k} \right), \quad \{u, v\} = -\{v, u\}, \quad \{x_i, p_j\} = \delta_{ij}$
- $\{u, \{v, w\}\} + \{v, \{w, u\}\} + \{w, \{u, v\}\} = 0$
- $\{au + bv, w\} = a\{u, w\} + b\{v, w\}, \quad \{uv, w\} = \{u, w\}v + u\{v, w\}$
- $H = \frac{p^2}{2\mu} - \frac{C_g}{r} = E, \quad \vec{A} = \mu C_g \vec{e} = \vec{p} \times \vec{L} - \mu C_g \hat{r}, \quad \vec{D} = \frac{\vec{A}}{\sqrt{-2\mu E}}$
- $\{L_i, L_j\} = \epsilon_{ijk} L_k \quad \{D_i, D_j\} = \epsilon_{ijk} L_k \quad \{L_i, D_j\} = \epsilon_{ijk} D_k$
- $M_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm D_i): \quad \{M_{i\pm}, M_{j\pm}\} = \epsilon_{ijk} M_{k\pm} \quad \{M_{i\pm}, M_{j\mp}\} = 0$
- $\mathfrak{so}(4) = \mathfrak{so}(3) \oplus \mathfrak{so}(3)$



# Conteúdo I

- 1 Simetria Axial euclidiana
  - O grupo  $SO(2)$
  - A álgebra  $so(2)$
  - Irreps
- 2 Simetria axial hiperbólica
  - Espaço-tempo
  - Grupo de Lorentz
- 3 Simetria Translacional
  - Caso contínuo
  - Caso discreto
- 4 Grupo Euclidiano 2D
  - O grupo  $E_2$
  - A álgebra  $\mathfrak{E}_2$
  - Irreps

# Conteúdo II

## 5 Simetria Espacial Euclidiana

- O grupo  $SO(3)$
- A álgebra  $so(3)$
- Irreps

## 6 Kepler

- Dois corpos
- Trajetórias
- Simetrias

## 7 Hidrogênio

- Operadores
- Álgebra
- Operadores Vetoriais

## 8 Grupo de Lorentz

- Geradores
- Álgebra

# Conteúdo III

## 9 Bibliografia

## Rep. de coordenadas:

$$\blacksquare \mathbf{r} \rightarrow \vec{r}, \quad \mathbf{p} \rightarrow -i\hbar\vec{\nabla}, \quad [x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}, \quad [p_i, f(x_j)] = -i\hbar\frac{df}{dx_j}$$

## Rep. de coordenadas:

■  $\mathbf{r} \rightarrow \vec{r}$ ,  $\mathbf{p} \rightarrow -i\hbar\vec{\nabla}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$ ,  $[p_i, f(x_i)] = -i\hbar\frac{df}{dx_i}$

■ Hamiltoniana:  $H = \frac{p^2}{2\mu} + V(r)$ ,  $V(r) = -e\Phi(r)$ ,  $\Phi(r) = C_e\frac{Ze}{r}$

## Rep. de coordenadas:

- $\mathbf{r} \rightarrow \vec{r}$ ,  $\mathbf{p} \rightarrow -i\hbar\vec{\nabla}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$ ,  $[p_i, f(x_i)] = -i\hbar\frac{df}{dx_i}$
- Hamiltoniana:  $H = \frac{p^2}{2\mu} + V(r)$ ,  $V(r) = -e\Phi(r)$ ,  $\Phi(r) = C_e\frac{Ze}{r}$
- Momenta angulares:  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,

## Rep. de coordenadas:

- $\mathbf{r} \rightarrow \vec{r}$ ,  $\mathbf{p} \rightarrow -i\hbar\vec{\nabla}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$ ,  $[p_i, f(x_i)] = -i\hbar\frac{df}{dx_i}$
- Hamiltoniana:  $H = \frac{p^2}{2\mu} + V(r)$ ,  $V(r) = -e\Phi(r)$ ,  $\Phi(r) = C_e\frac{Ze}{r}$
- Momenta angulares:  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,

## Rep. de coordenadas:

- $\mathbf{r} \rightarrow \vec{r}$ ,  $\mathbf{p} \rightarrow -i\hbar\vec{\nabla}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$ ,  $[p_i, f(x_i)] = -i\hbar\frac{df}{dx_i}$
- Hamiltoniana:  $H = \frac{p^2}{2\mu} + V(r)$ ,  $V(r) = -e\Phi(r)$ ,  $\Phi(r) = C_e\frac{Ze}{r}$
- Momenta angulares:  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{D} = \frac{\mathbf{p} \times \mathbf{L} - \mathbf{L} \times \mathbf{p}}{2} - \mu C_e Z e^2 \frac{\mathbf{r}}{r}$



## Rep. de coordenadas:

- $\mathbf{r} \rightarrow \vec{r}$ ,  $\mathbf{p} \rightarrow -i\hbar\vec{\nabla}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$ ,  $[p_i, f(x_i)] = -i\hbar\frac{df}{dx_i}$
- Hamiltoniana:  $H = \frac{p^2}{2\mu} + V(r)$ ,  $V(r) = -e\Phi(r)$ ,  $\Phi(r) = C_e\frac{Ze}{r}$
- Momenta angulares:  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{D} = \frac{\mathbf{p} \times \mathbf{L} - \mathbf{L} \times \mathbf{p}}{2} - \mu C_e Z e^2 \frac{\mathbf{r}}{r}$
- Hermiticidade:  $\mathbf{p}^\dagger = \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{r}^\dagger = \mathbf{r}$ ,  $(ab)^\dagger = b^\dagger a^\dagger$

## Rep. de coordenadas:

- $\mathbf{r} \rightarrow \vec{r}$ ,  $\mathbf{p} \rightarrow -i\hbar\vec{\nabla}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$ ,  $[p_i, f(x_i)] = -i\hbar\frac{df}{dx_i}$
- Hamiltoniana:  $H = \frac{p^2}{2\mu} + V(r)$ ,  $V(r) = -e\Phi(r)$ ,  $\Phi(r) = C_e\frac{Ze}{r}$
- Momenta angulares:  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{D} = \frac{\mathbf{p} \times \mathbf{L} - \mathbf{L} \times \mathbf{p}}{2} - \mu C_e Z e^2 \frac{\mathbf{r}}{r}$
- Hermiticidade:  $\mathbf{p}^\dagger = \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{r}^\dagger = \mathbf{r}$ ,  $(ab)^\dagger = b^\dagger a^\dagger$

## Rep. de coordenadas:

- $\mathbf{r} \rightarrow \vec{r}$ ,  $\mathbf{p} \rightarrow -i\hbar\vec{\nabla}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$ ,  $[p_i, f(x_i)] = -i\hbar\frac{df}{dx_i}$
- Hamiltoniana:  $H = \frac{p^2}{2\mu} + V(r)$ ,  $V(r) = -e\Phi(r)$ ,  $\Phi(r) = C_e\frac{Ze}{r}$
- Momenta angulares:  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{D} = \frac{\mathbf{p} \times \mathbf{L} - \mathbf{L} \times \mathbf{p}}{2} - \mu C_e Z e^2 \frac{\mathbf{r}}{r}$
- Hermiticidade:  $\mathbf{p}^\dagger = \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{r}^\dagger = \mathbf{r}$ ,  $(ab)^\dagger = b^\dagger a^\dagger$

$$L_1^\dagger = (x_2 p_3 - x_3 p_2)^\dagger = p_3 x_2 - p_2 x_3 = x_2 p_3 - x_3 p_2 = L_1$$

## Rep. de coordenadas:

■  $\mathbf{r} \rightarrow \vec{r}, \quad \mathbf{p} \rightarrow -i\hbar\vec{\nabla}, \quad [x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}, \quad [p_i, f(x_i)] = -i\hbar \frac{df}{dx_i}$

■ Hamiltoniana:  $H = \frac{p^2}{2\mu} + V(r), \quad V(r) = -e\Phi(r), \quad \Phi(r) = C_e \frac{Ze}{r}$

■ Momenta angulares:  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}, \quad \mathbf{D} = \frac{\mathbf{p} \times \mathbf{L} - \mathbf{L} \times \mathbf{p}}{2} - \mu C_e Z e^2 \frac{\mathbf{r}}{r}$

■ Hermiticidade:  $\mathbf{p}^\dagger = \mathbf{p}, \quad \mathbf{r}^\dagger = \mathbf{r}, \quad (ab)^\dagger = b^\dagger a^\dagger$

$$L_1^\dagger = (x_2 p_3 - x_3 p_2)^\dagger = p_3 x_2 - p_2 x_3 = x_2 p_3 - x_3 p_2 = L_1$$

$$+(\mathbf{p} \times \mathbf{L})_1^\dagger = (p_2 L_3 - p_3 L_2)^\dagger = x_1(p_2^2 + p_3^2) - (p_2 x_2 + p_3 x_3)_1^\dagger p_1$$

## Rep. de coordenadas:

- $\mathbf{r} \rightarrow \vec{r}$ ,  $\mathbf{p} \rightarrow -i\hbar\vec{\nabla}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$ ,  $[p_i, f(x_i)] = -i\hbar\frac{df}{dx_i}$
- Hamiltoniana:  $H = \frac{p^2}{2\mu} + V(r)$ ,  $V(r) = -e\Phi(r)$ ,  $\Phi(r) = C_e\frac{Ze}{r}$
- Momenta angulares:  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{D} = \frac{\mathbf{p} \times \mathbf{L} - \mathbf{L} \times \mathbf{p}}{2} - \mu C_e Z e^2 \frac{\mathbf{r}}{r}$
- Hermiticidade:  $\mathbf{p}^\dagger = \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{r}^\dagger = \mathbf{r}$ ,  $(ab)^\dagger = b^\dagger a^\dagger$

$$L_1^\dagger = (x_2 p_3 - x_3 p_2)^\dagger = p_3 x_2 - p_2 x_3 = x_2 p_3 - x_3 p_2 = L_1$$

$$+(\mathbf{p} \times \mathbf{L})_1^\dagger = (p_2 L_3 - p_3 L_2)^\dagger = x_1(p_2^2 + p_3^2) - (p_2 x_2 + p_3 x_3)_1^\dagger p_1$$

$$-(\mathbf{L} \times \mathbf{p})_1^\dagger = (L_2 p_3 - L_3 p_2)^\dagger = x_1(p_2^2 + p_3^2) - (x_2 p_2 + x_3 p_3)_1^\dagger p_1$$

## Rep. de coordenadas:

- $\mathbf{r} \rightarrow \vec{r}$ ,  $\mathbf{p} \rightarrow -i\hbar\vec{\nabla}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$ ,  $[p_i, f(x_i)] = -i\hbar\frac{df}{dx_i}$
- Hamiltoniana:  $H = \frac{p^2}{2\mu} + V(r)$ ,  $V(r) = -e\Phi(r)$ ,  $\Phi(r) = C_e\frac{Ze}{r}$
- Momenta angulares:  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{D} = \frac{\mathbf{p} \times \mathbf{L} - \mathbf{L} \times \mathbf{p}}{2} - \mu C_e Z e^2 \frac{\mathbf{r}}{r}$
- Hermiticidade:  $\mathbf{p}^\dagger = \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{r}^\dagger = \mathbf{r}$ ,  $(ab)^\dagger = b^\dagger a^\dagger$

$$L_1^\dagger = (x_2 p_3 - x_3 p_2)^\dagger = p_3 x_2 - p_2 x_3 = x_2 p_3 - x_3 p_2 = L_1$$

$$+(\mathbf{p} \times \mathbf{L})_1^\dagger = (p_2 L_3 - p_3 L_2)^\dagger = x_1(p_2^2 + p_3^2) - (p_2 x_2 + p_3 x_3)_1^\dagger p_1$$

$$-(\mathbf{L} \times \mathbf{p})_1^\dagger = (L_2 p_3 - L_3 p_2)^\dagger = x_1(p_2^2 + p_3^2) - (x_2 p_2 + x_3 p_3)_1^\dagger p_1$$

# Conteúdo I

- 1 Simetria Axial euclidiana
  - O grupo  $SO(2)$
  - A álgebra  $so(2)$
  - Irreps
- 2 Simetria axial hiperbólica
  - Espaço-tempo
  - Grupo de Lorentz
- 3 Simetria Translacional
  - Caso contínuo
  - Caso discreto
- 4 Grupo Euclidiano 2D
  - O grupo  $E_2$
  - A álgebra  $\mathfrak{E}_2$
  - Irreps

# Conteúdo II

## 5 Simetria Espacial Euclidiana

- O grupo  $SO(3)$
- A álgebra  $so(3)$
- Irreps

## 6 Kepler

- Dois corpos
- Trajetórias
- Simetrias

## 7 Hidrogênio

- Operadores
- **Álgebra**
- Operadores Vetoriais

## 8 Grupo de Lorentz

- Geradores
- Álgebra



# Conteúdo III

## 9 Bibliografia

$$so(4) = so(3) \oplus so(3)$$

$$\blacksquare \mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}, \mathbf{D} = \frac{\mathbf{p} \times \mathbf{L} - \mathbf{L} \times \mathbf{p}}{2} - \kappa \frac{\mathbf{r}}{r}, \kappa = \mu C_e Z e^2, H = \frac{p^2}{2\mu} - C_e \frac{Z e^2}{r}$$

$$so(4) = so(3) \oplus so(3)$$

- $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{D} = \frac{\mathbf{p} \times \mathbf{L} - \mathbf{L} \times \mathbf{p}}{2} - \kappa \frac{\mathbf{r}}{r}$ ,  $\kappa = \mu C_e Z e^2$ ,  $H = \frac{p^2}{2\mu} - C_e \frac{Z e^2}{r}$
- $[L_i, L_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} L_k$     $[D_i, D_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} L_k$     $[L_i, D_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} D_k$

$$so(4) = so(3) \oplus so(3)$$

- $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{D} = \frac{\mathbf{p} \times \mathbf{L} - \mathbf{L} \times \mathbf{p}}{2} - \kappa \frac{\mathbf{r}}{r}$ ,  $\kappa = \mu C_e Z e^2$ ,  $H = \frac{p^2}{2\mu} - C_e \frac{Z e^2}{r}$
- $[L_i, L_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} L_k$     $[D_i, D_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} L_k$     $[L_i, D_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} D_k$
- $M_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm D_i)$ :

$$so(4) = so(3) \oplus so(3)$$

- $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{D} = \frac{\mathbf{p} \times \mathbf{L} - \mathbf{L} \times \mathbf{p}}{2} - \kappa \frac{\mathbf{r}}{r}$ ,  $\kappa = \mu C_e Z e^2$ ,  $H = \frac{p^2}{2\mu} - C_e \frac{Z e^2}{r}$
- $[L_i, L_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} L_k$     $[D_i, D_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} L_k$     $[L_i, D_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} D_k$
- $M_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm D_i)$ :

$$so(4) = so(3) \oplus so(3)$$

- $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{D} = \frac{\mathbf{p} \times \mathbf{L} - \mathbf{L} \times \mathbf{p}}{2} - \kappa \frac{\mathbf{r}}{r}$ ,  $\kappa = \mu C_e Z e^2$ ,  $H = \frac{p^2}{2\mu} - C_e \frac{Z e^2}{r}$
- $[L_i, L_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} L_k$     $[D_i, D_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} L_k$     $[L_i, D_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} D_k$
- $M_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm D_i)$ :    $[M_{i\pm}, M_{j\pm}] = i \hbar \epsilon_{ijk} M_{k\pm}$     $[M_{i\pm}, M_{j\mp}] = 0$

$$so(4) = so(3) \oplus so(3)$$

$$\blacksquare \mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}, \mathbf{D} = \frac{\mathbf{p} \times \mathbf{L} - \mathbf{L} \times \mathbf{p}}{2} - \kappa \frac{\mathbf{r}}{r}, \kappa = \mu C_e Z e^2, H = \frac{p^2}{2\mu} - C_e \frac{Z e^2}{r}$$

$$\blacksquare [L_i, L_j] = i\hbar \epsilon_{ijk} L_k \quad [D_i, D_j] = i\hbar \epsilon_{ijk} L_k \quad [L_i, D_j] = i\hbar \epsilon_{ijk} D_k$$

$$\blacksquare M_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm D_i): \quad [M_{i\pm}, M_{j\pm}] = i\hbar \epsilon_{ijk} M_{k\pm} \quad [M_{i\pm}, M_{j\mp}] = 0$$

$$\blacksquare [H, M_{i\pm}] = 0, \quad [M_{\pm}^2, M_{i\pm}] = 0, \quad M_{\pm}^2 = \sum_{i=1}^3 M_{i\pm}^2 = \frac{1}{4} (L^2 + D^2) = M^2$$

$$so(4) = so(3) \oplus so(3)$$

- $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{D} = \frac{\mathbf{p} \times \mathbf{L} - \mathbf{L} \times \mathbf{p}}{2} - \kappa \frac{\mathbf{r}}{r}$ ,  $\kappa = \mu C_e Z e^2$ ,  $H = \frac{p^2}{2\mu} - C_e \frac{Z e^2}{r}$
- $[L_i, L_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} L_k$      $[D_i, D_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} L_k$      $[L_i, D_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} D_k$
- $M_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm D_i)$ :     $[M_{i\pm}, M_{j\pm}] = i \hbar \epsilon_{ijk} M_{k\pm}$      $[M_{i\pm}, M_{j\mp}] = 0$
- $[H, M_{i\pm}] = 0$ ,     $[M_{\pm}^2, M_{i\pm}] = 0$ ,     $M_{\pm}^2 = \sum_{i=1}^3 M_{i\pm}^2 = \frac{1}{4} (L^2 + D^2) = M^2$
- $M^2 |j, m_{\pm}\rangle = \hbar^2 j(j+1) |j, m_{\pm}\rangle$ ,  $-j \leq m_{\pm} \leq j$ ,  $N = 2j + 1$ ,  $N^2$  estados



$$so(4) = so(3) \oplus so(3)$$

- $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{D} = \frac{\mathbf{p} \times \mathbf{L} - \mathbf{L} \times \mathbf{p}}{2} - \kappa \frac{\mathbf{r}}{r}$ ,  $\kappa = \mu C_e Z e^2$ ,  $H = \frac{p^2}{2\mu} - C_e \frac{Z e^2}{r}$
- $[L_i, L_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} L_k$     $[D_i, D_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} L_k$     $[L_i, D_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} D_k$
- $M_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm D_i)$ :    $[M_{i\pm}, M_{j\pm}] = i \hbar \epsilon_{ijk} M_{k\pm}$     $[M_{i\pm}, M_{j\mp}] = 0$
- $[H, M_{i\pm}] = 0$ ,    $[M_{\pm}^2, M_{i\pm}] = 0$ ,    $M_{\pm}^2 = \sum_{i=1}^3 M_{i\pm}^2 = \frac{1}{4} (L^2 + D^2) = M^2$
- $M^2 |j, m_{\pm}\rangle = \hbar^2 j(j+1) |j, m_{\pm}\rangle$ ,  $-j \leq m_{\pm} \leq j$ ,  $N = 2j + 1$ ,  $N^2$  estados
- $\langle M^2 \rangle = -\frac{1}{4} \left( \frac{\mu C_e^2 Z^2 e^4}{2\hbar^2 E} + \hbar^2 \right) = \hbar^2 j(j+1) \implies$

$$so(4) = so(3) \oplus so(3)$$

- $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{D} = \frac{\mathbf{p} \times \mathbf{L} - \mathbf{L} \times \mathbf{p}}{2} - \kappa \frac{\mathbf{r}}{r}$ ,  $\kappa = \mu C_e Z e^2$ ,  $H = \frac{p^2}{2\mu} - C_e \frac{Z e^2}{r}$
- $[L_i, L_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} L_k$      $[D_i, D_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} L_k$      $[L_i, D_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} D_k$
- $M_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm D_i)$ :     $[M_{i\pm}, M_{j\pm}] = i \hbar \epsilon_{ijk} M_{k\pm}$      $[M_{i\pm}, M_{j\mp}] = 0$
- $[H, M_{i\pm}] = 0$ ,     $[M_{\pm}^2, M_{i\pm}] = 0$ ,     $M_{\pm}^2 = \sum_{i=1}^3 M_{i\pm}^2 = \frac{1}{4} (L^2 + D^2) = M^2$
- $M^2 |j, m_{\pm}\rangle = \hbar^2 j(j+1) |j, m_{\pm}\rangle$ ,     $-j \leq m_{\pm} \leq j$ ,     $N = 2j + 1$ ,     $N^2$  estados
- $\langle M^2 \rangle = -\frac{1}{4} \left( \frac{\mu C_e^2 Z^2 e^4}{2\hbar^2 E} + \hbar^2 \right) = \hbar^2 j(j+1) \implies$

$$so(4) = so(3) \oplus so(3)$$

- $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{D} = \frac{\mathbf{p} \times \mathbf{L} - \mathbf{L} \times \mathbf{p}}{2} - \kappa \frac{\mathbf{r}}{r}$ ,  $\kappa = \mu C_e Z e^2$ ,  $H = \frac{p^2}{2\mu} - C_e \frac{Z e^2}{r}$
- $[L_i, L_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} L_k$      $[D_i, D_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} L_k$      $[L_i, D_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} D_k$
- $M_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm D_i)$ :     $[M_{i\pm}, M_{j\pm}] = i \hbar \epsilon_{ijk} M_{k\pm}$      $[M_{i\pm}, M_{j\mp}] = 0$
- $[H, M_{i\pm}] = 0$ ,     $[M_{\pm}^2, M_{i\pm}] = 0$ ,     $M_{\pm}^2 = \sum_{i=1}^3 M_{i\pm}^2 = \frac{1}{4} (L^2 + D^2) = M^2$
- $M^2 |j, m_{\pm}\rangle = \hbar^2 j(j+1) |j, m_{\pm}\rangle$ ,     $-j \leq m_{\pm} \leq j$ ,     $N = 2j + 1$ ,     $N^2$  estados
- $\langle M^2 \rangle = -\frac{1}{4} \left( \frac{\mu C_e^2 Z^2 e^4}{2 \hbar^2 E} + \hbar^2 \right) = \hbar^2 j(j+1) \implies E = -\frac{\mu C_e^2 Z^2 e^4}{2 \hbar^2 (2j+1)^2}$

$$so(4) = so(3) \oplus so(3)$$

$$\blacksquare \mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}, \mathbf{D} = \frac{\mathbf{p} \times \mathbf{L} - \mathbf{L} \times \mathbf{p}}{2} - \kappa \frac{\mathbf{r}}{r}, \kappa = \mu C_e Z e^2, H = \frac{p^2}{2\mu} - C_e \frac{Z e^2}{r}$$

$$\blacksquare [L_i, L_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} L_k \quad [D_i, D_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} L_k \quad [L_i, D_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} D_k$$

$$\blacksquare M_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm D_i): \quad [M_{i\pm}, M_{j\pm}] = i \hbar \epsilon_{ijk} M_{k\pm} \quad [M_{i\pm}, M_{j\mp}] = 0$$

$$\blacksquare [H, M_{i\pm}] = 0, \quad [M_{\pm}^2, M_{i\pm}] = 0, \quad M_{\pm}^2 = \sum_{i=1}^3 M_{i\pm}^2 = \frac{1}{4} (L^2 + D^2) = M^2$$

$$\blacksquare M^2 |j, m_{\pm}\rangle = \hbar^2 j(j+1) |j, m_{\pm}\rangle, \quad -j \leq m_{\pm} \leq j, \quad N = 2j + 1, \quad N^2 \text{ estados}$$

$$\blacksquare \langle M^2 \rangle = -\frac{1}{4} \left( \frac{\mu C_e^2 Z^2 e^4}{2\hbar^2 E} + \hbar^2 \right) = \hbar^2 j(j+1) \implies E = -\frac{\mu C_e^2 Z^2 e^4}{2\hbar^2 (2j+1)^2}$$

$$\blacksquare \text{Redução: } N \times N = 1 \oplus 3 \oplus \dots \oplus (N-1), \quad l \leq N-1, \quad -l \leq m \leq l$$

$$so(4) = so(3) \oplus so(3)$$

$$\blacksquare \mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}, \mathbf{D} = \frac{\mathbf{p} \times \mathbf{L} - \mathbf{L} \times \mathbf{p}}{2} - \kappa \frac{\mathbf{r}}{r}, \kappa = \mu C_e Z e^2, H = \frac{p^2}{2\mu} - C_e \frac{Z e^2}{r}$$

$$\blacksquare [L_i, L_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} L_k \quad [D_i, D_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} L_k \quad [L_i, D_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} D_k$$

$$\blacksquare M_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm D_i): \quad [M_{i\pm}, M_{j\pm}] = i \hbar \epsilon_{ijk} M_{k\pm} \quad [M_{i\pm}, M_{j\mp}] = 0$$

$$\blacksquare [H, M_{i\pm}] = 0, \quad [M_{\pm}^2, M_{i\pm}] = 0, \quad M_{\pm}^2 = \sum_{i=1}^3 M_{i\pm}^2 = \frac{1}{4} (L^2 + D^2) = M^2$$

$$\blacksquare M^2 |j, m_{\pm}\rangle = \hbar^2 j(j+1) |j, m_{\pm}\rangle, \quad -j \leq m_{\pm} \leq j, \quad N = 2j + 1, \quad N^2 \text{ estados}$$

$$\blacksquare \langle M^2 \rangle = -\frac{1}{4} \left( \frac{\mu C_e^2 Z^2 e^4}{2\hbar^2 E} + \hbar^2 \right) = \hbar^2 j(j+1) \implies E = -\frac{\mu C_e^2 Z^2 e^4}{2\hbar^2 (2j+1)^2}$$

$$\blacksquare \text{Redução: } N \times N = 1 \oplus 3 \oplus \dots \oplus (N-1), \quad l \leq N-1, \quad -l \leq m \leq l$$

$$so(4) = so(3) \oplus so(3)$$

$$\blacksquare \mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}, \mathbf{D} = \frac{\mathbf{p} \times \mathbf{L} - \mathbf{L} \times \mathbf{p}}{2} - \kappa \frac{\mathbf{r}}{r}, \kappa = \mu C_e Z e^2, H = \frac{p^2}{2\mu} - C_e \frac{Z e^2}{r}$$

$$\blacksquare [L_i, L_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} L_k \quad [D_i, D_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} L_k \quad [L_i, D_j] = i \hbar \epsilon_{ijk} D_k$$

$$\blacksquare M_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm D_i): \quad [M_{i\pm}, M_{j\pm}] = i \hbar \epsilon_{ijk} M_{k\pm} \quad [M_{i\pm}, M_{j\mp}] = 0$$

$$\blacksquare [H, M_{i\pm}] = 0, \quad [M_{\pm}^2, M_{i\pm}] = 0, \quad M_{\pm}^2 = \sum_{i=1}^3 M_{i\pm}^2 = \frac{1}{4} (L^2 + D^2) = M^2$$

$$\blacksquare M^2 |j, m_{\pm}\rangle = \hbar^2 j(j+1) |j, m_{\pm}\rangle, \quad -j \leq m_{\pm} \leq j, \quad N = 2j + 1, \quad N^2 \text{ estados}$$

$$\blacksquare \langle M^2 \rangle = -\frac{1}{4} \left( \frac{\mu C_e^2 Z^2 e^4}{2\hbar^2 E} + \hbar^2 \right) = \hbar^2 j(j+1) \implies E = -\frac{\mu C_e^2 Z^2 e^4}{2\hbar^2 (2j+1)^2}$$

$$\blacksquare \text{Redução: } N \times N = 1 \oplus 3 \oplus \dots \oplus (N-1), \quad l \leq N-1, \quad -l \leq m \leq l$$

# Conteúdo I

- 1 Simetria Axial euclidiana
  - O grupo  $SO(2)$
  - A álgebra  $so(2)$
  - Irreps
- 2 Simetria axial hiperbólica
  - Espaço-tempo
  - Grupo de Lorentz
- 3 Simetria Translacional
  - Caso contínuo
  - Caso discreto
- 4 Grupo Euclidiano 2D
  - O grupo  $E_2$
  - A álgebra  $\mathfrak{E}_2$
  - Irreps

# Conteúdo II

## 5 Simetria Espacial Euclidiana

- O grupo  $SO(3)$
- A álgebra  $so(3)$
- Irreps

## 6 Kepler

- Dois corpos
- Trajetórias
- Simetrias

## 7 Hidrogênio

- Operadores
- Álgebra
- Operadores Vetoriais

## 8 Grupo de Lorentz

- Geradores
- Álgebra



# Conteúdo III

## 9 Bibliografia

# Propriedades I:

■ Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$

# Propriedades I:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- Definição:  $[L_i, A_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}A_k$ ,

# Propriedades I:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- Definição:  $[L_i, A_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}A_k$ ,

# Propriedades I:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- Definição:  $[L_i, A_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}A_k$ ,  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,

# Propriedades I:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- Definição:  $[L_i, A_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}A_k$ ,  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{A}$  qualquer

# Propriedades I:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- Definição:  $[L_i, A_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}A_k$ ,  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{A}$  qualquer
- Lema 1:  $[L_i, A_i] = 0 \implies \mathbf{L} \cdot \mathbf{A} - \mathbf{A} \cdot \mathbf{L} = 0$

# Propriedades I:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- Definição:  $[L_i, A_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}A_k$ ,  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{A}$  qualquer
- Lema 1:  $[L_i, A_i] = 0 \implies \mathbf{L} \cdot \mathbf{A} - \mathbf{A} \cdot \mathbf{L} = 0$
- Teorema 1:  $\mathbf{L} \times \mathbf{A} + \mathbf{A} \times \mathbf{L} = 2i\hbar\mathbf{A}$



# Propriedades I:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- Definição:  $[L_i, A_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}A_k$ ,  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{A}$  qualquer
- Lema 1:  $[L_i, A_i] = 0 \implies \mathbf{L} \cdot \mathbf{A} - \mathbf{A} \cdot \mathbf{L} = 0$
- Teorema 1:  $\mathbf{L} \times \mathbf{A} + \mathbf{A} \times \mathbf{L} = 2i\hbar\mathbf{A}$

# Propriedades I:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- Definição:  $[L_i, A_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}A_k$ ,  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{A}$  qualquer
- Lema 1:  $[L_i, A_i] = 0 \implies \mathbf{L} \cdot \mathbf{A} - \mathbf{A} \cdot \mathbf{L} = 0$
- Teorema 1:  $\mathbf{L} \times \mathbf{A} + \mathbf{A} \times \mathbf{L} = 2i\hbar\mathbf{A}$   
 $(\mathbf{L} \times \mathbf{A})_i + (\mathbf{A} \times \mathbf{L})_i = \epsilon_{ilm}L_l A_m + \epsilon_{ijk}A_j L_k =$   
 $\epsilon_{ilm}(A_m L_l + i\hbar\epsilon_{lma}A_a) + \epsilon_{ijk}A_j L_k = i\hbar\epsilon_{alm}\epsilon_{ilm}A_a = 2i\hbar\delta_{ia}A_a = 2i\hbar A_i$

# Propriedades I:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- Definição:  $[L_i, A_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}A_k$ ,  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{A}$  qualquer
- Lema 1:  $[L_i, A_i] = 0 \implies \mathbf{L} \cdot \mathbf{A} - \mathbf{A} \cdot \mathbf{L} = 0$
- Teorema 1:  $\mathbf{L} \times \mathbf{A} + \mathbf{A} \times \mathbf{L} = 2i\hbar\mathbf{A}$   
 $(\mathbf{L} \times \mathbf{A})_i + (\mathbf{A} \times \mathbf{L})_i = \epsilon_{ilm}L_l A_m + \epsilon_{ijk}A_j L_k =$   
 $\epsilon_{ilm}(A_m L_l + i\hbar\epsilon_{lma}A_a) + \epsilon_{ijk}A_j L_k = i\hbar\epsilon_{alm}\epsilon_{ilm}A_a = 2i\hbar\delta_{ia}A_a = 2i\hbar A_i$
- Lema 2:  $\mathbf{L} \times \mathbf{L} = i\hbar\mathbf{L}$

# Propriedades I:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- Definição:  $[L_i, A_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}A_k$ ,  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{A}$  qualquer
- Lema 1:  $[L_i, A_i] = 0 \implies \mathbf{L} \cdot \mathbf{A} - \mathbf{A} \cdot \mathbf{L} = 0$
- Teorema 1:  $\mathbf{L} \times \mathbf{A} + \mathbf{A} \times \mathbf{L} = 2i\hbar\mathbf{A}$   
 $(\mathbf{L} \times \mathbf{A})_i + (\mathbf{A} \times \mathbf{L})_i = \epsilon_{ilm}L_l A_m + \epsilon_{ijk}A_j L_k =$   
 $\epsilon_{ilm}(A_m L_l + i\hbar\epsilon_{lma}A_a) + \epsilon_{ijk}A_j L_k = i\hbar\epsilon_{alm}\epsilon_{ilm}A_a = 2i\hbar\delta_{ia}A_a = 2i\hbar A_i$
- Lema 2:  $\mathbf{L} \times \mathbf{L} = i\hbar\mathbf{L}$

# Propriedades I:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- Definição:  $[L_i, A_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}A_k$ ,  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{A}$  qualquer
- Lema 1:  $[L_i, A_i] = 0 \implies \mathbf{L} \cdot \mathbf{A} - \mathbf{A} \cdot \mathbf{L} = 0$
- Teorema 1:  $\mathbf{L} \times \mathbf{A} + \mathbf{A} \times \mathbf{L} = 2i\hbar\mathbf{A}$   
 $(\mathbf{L} \times \mathbf{A})_i + (\mathbf{A} \times \mathbf{L})_i = \epsilon_{ilm}L_l A_m + \epsilon_{ijk}A_j L_k =$   
 $\epsilon_{ilm}(A_m L_l + i\hbar\epsilon_{lma}A_a) + \epsilon_{ijk}A_j L_k = i\hbar\epsilon_{alm}\epsilon_{ilm}A_a = 2i\hbar\delta_{ia}A_a = 2i\hbar A_i$
- Lema 2:  $\mathbf{L} \times \mathbf{L} = i\hbar\mathbf{L}$     $\mathbf{p} \times \mathbf{p} = 0$     $\mathbf{r} \times \mathbf{r} = 0$

# Propriedades I:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- Definição:  $[L_i, A_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}A_k$ ,  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{A}$  qualquer
- Lema 1:  $[L_i, A_i] = 0 \implies \mathbf{L} \cdot \mathbf{A} - \mathbf{A} \cdot \mathbf{L} = 0$
- Teorema 1:  $\mathbf{L} \times \mathbf{A} + \mathbf{A} \times \mathbf{L} = 2i\hbar\mathbf{A}$   
 $(\mathbf{L} \times \mathbf{A})_i + (\mathbf{A} \times \mathbf{L})_i = \epsilon_{ilm}L_l A_m + \epsilon_{ijk}A_j L_k =$   
 $\epsilon_{ilm}(A_m L_l + i\hbar\epsilon_{lma}A_a) + \epsilon_{ijk}A_j L_k = i\hbar\epsilon_{alm}\epsilon_{ilm}A_a = 2i\hbar\delta_{ia}A_a = 2i\hbar A_i$
- Lema 2:  $\mathbf{L} \times \mathbf{L} = i\hbar\mathbf{L}$     $\mathbf{p} \times \mathbf{p} = 0$     $\mathbf{r} \times \mathbf{r} = 0$
- Teorema 2:  $\mathbf{A} \cdot (\mathbf{B} \times \mathbf{C}) = (\mathbf{A} \times \mathbf{B}) \cdot \mathbf{C}$

# Propriedades I:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- Definição:  $[L_i, A_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}A_k$ ,  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{A}$  qualquer
- Lema 1:  $[L_i, A_i] = 0 \implies \mathbf{L} \cdot \mathbf{A} - \mathbf{A} \cdot \mathbf{L} = 0$
- Teorema 1:  $\mathbf{L} \times \mathbf{A} + \mathbf{A} \times \mathbf{L} = 2i\hbar\mathbf{A}$   
 $(\mathbf{L} \times \mathbf{A})_i + (\mathbf{A} \times \mathbf{L})_i = \epsilon_{ilm}L_l A_m + \epsilon_{ijk}A_j L_k =$   
 $\epsilon_{ilm}(A_m L_l + i\hbar\epsilon_{lma}A_a) + \epsilon_{ijk}A_j L_k = i\hbar\epsilon_{alm}\epsilon_{ilm}A_a = 2i\hbar\delta_{ia}A_a = 2i\hbar A_i$
- Lema 2:  $\mathbf{L} \times \mathbf{L} = i\hbar\mathbf{L}$     $\mathbf{p} \times \mathbf{p} = 0$     $\mathbf{r} \times \mathbf{r} = 0$
- Teorema 2:  $\mathbf{A} \cdot (\mathbf{B} \times \mathbf{C}) = (\mathbf{A} \times \mathbf{B}) \cdot \mathbf{C}$

# Propriedades I:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- Definição:  $[L_i, A_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}A_k$ ,  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{A}$  qualquer
- Lema 1:  $[L_i, A_i] = 0 \implies \mathbf{L} \cdot \mathbf{A} - \mathbf{A} \cdot \mathbf{L} = 0$
- Teorema 1:  $\mathbf{L} \times \mathbf{A} + \mathbf{A} \times \mathbf{L} = 2i\hbar\mathbf{A}$   
 $(\mathbf{L} \times \mathbf{A})_i + (\mathbf{A} \times \mathbf{L})_i = \epsilon_{ilm}L_l A_m + \epsilon_{ijk}A_j L_k =$   
 $\epsilon_{ilm}(A_m L_l + i\hbar\epsilon_{lma}A_a) + \epsilon_{ijk}A_j L_k = i\hbar\epsilon_{alm}\epsilon_{ilm}A_a = 2i\hbar\delta_{ia}A_a = 2i\hbar A_i$
- Lema 2:  $\mathbf{L} \times \mathbf{L} = i\hbar\mathbf{L}$     $\mathbf{p} \times \mathbf{p} = 0$     $\mathbf{r} \times \mathbf{r} = 0$
- Teorema 2:  $\mathbf{A} \cdot (\mathbf{B} \times \mathbf{C}) = (\mathbf{A} \times \mathbf{B}) \cdot \mathbf{C}$     $A_i\epsilon_{ijk}B_j C_k = \epsilon_{ijk}A_i B_j C_k$



# Propriedades I:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- Definição:  $[L_i, A_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}A_k$ ,  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{A}$  qualquer
- Lema 1:  $[L_i, A_i] = 0 \implies \mathbf{L} \cdot \mathbf{A} - \mathbf{A} \cdot \mathbf{L} = 0$
- Teorema 1:  $\mathbf{L} \times \mathbf{A} + \mathbf{A} \times \mathbf{L} = 2i\hbar\mathbf{A}$   
 $(\mathbf{L} \times \mathbf{A})_i + (\mathbf{A} \times \mathbf{L})_i = \epsilon_{ilm}L_l A_m + \epsilon_{ijk}A_j L_k =$   
 $\epsilon_{ilm}(A_m L_l + i\hbar\epsilon_{lma}A_a) + \epsilon_{ijk}A_j L_k = i\hbar\epsilon_{alm}\epsilon_{ilm}A_a = 2i\hbar\delta_{ia}A_a = 2i\hbar A_i$
- Lema 2:  $\mathbf{L} \times \mathbf{L} = i\hbar\mathbf{L}$     $\mathbf{p} \times \mathbf{p} = 0$     $\mathbf{r} \times \mathbf{r} = 0$
- Teorema 2:  $\mathbf{A} \cdot (\mathbf{B} \times \mathbf{C}) = (\mathbf{A} \times \mathbf{B}) \cdot \mathbf{C}$     $A_i \epsilon_{ijk} B_j C_k = \epsilon_{ijk} A_i B_j C_k$
- Lema 3:  $\mathbf{r} \cdot \mathbf{L} = \mathbf{p} \cdot \mathbf{L} = 0$

# Propriedades I:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- Definição:  $[L_i, A_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}A_k$ ,  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{A}$  qualquer
- Lema 1:  $[L_i, A_i] = 0 \implies \mathbf{L} \cdot \mathbf{A} - \mathbf{A} \cdot \mathbf{L} = 0$
- Teorema 1:  $\mathbf{L} \times \mathbf{A} + \mathbf{A} \times \mathbf{L} = 2i\hbar\mathbf{A}$   
 $(\mathbf{L} \times \mathbf{A})_i + (\mathbf{A} \times \mathbf{L})_i = \epsilon_{ilm}L_l A_m + \epsilon_{ijk}A_j L_k =$   
 $\epsilon_{ilm}(A_m L_l + i\hbar\epsilon_{lma}A_a) + \epsilon_{ijk}A_j L_k = i\hbar\epsilon_{alm}\epsilon_{ilm}A_a = 2i\hbar\delta_{ia}A_a = 2i\hbar A_i$
- Lema 2:  $\mathbf{L} \times \mathbf{L} = i\hbar\mathbf{L}$     $\mathbf{p} \times \mathbf{p} = 0$     $\mathbf{r} \times \mathbf{r} = 0$
- Teorema 2:  $\mathbf{A} \cdot (\mathbf{B} \times \mathbf{C}) = (\mathbf{A} \times \mathbf{B}) \cdot \mathbf{C}$     $A_i \epsilon_{ijk} B_j C_k = \epsilon_{ijk} A_i B_j C_k$
- Lema 3:  $\mathbf{r} \cdot \mathbf{L} = \mathbf{p} \cdot \mathbf{L} = 0$

# Propriedades I:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- Definição:  $[L_i, A_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}A_k$ ,  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{A}$  qualquer
- Lema 1:  $[L_i, A_i] = 0 \implies \mathbf{L} \cdot \mathbf{A} - \mathbf{A} \cdot \mathbf{L} = 0$
- Teorema 1:  $\mathbf{L} \times \mathbf{A} + \mathbf{A} \times \mathbf{L} = 2i\hbar\mathbf{A}$   
 $(\mathbf{L} \times \mathbf{A})_i + (\mathbf{A} \times \mathbf{L})_i = \epsilon_{ilm}L_l A_m + \epsilon_{ijk}A_j L_k =$   
 $\epsilon_{ilm}(A_m L_l + i\hbar\epsilon_{lma}A_a) + \epsilon_{ijk}A_j L_k = i\hbar\epsilon_{alm}\epsilon_{ilm}A_a = 2i\hbar\delta_{ia}A_a = 2i\hbar A_i$
- Lema 2:  $\mathbf{L} \times \mathbf{L} = i\hbar\mathbf{L}$   $\mathbf{p} \times \mathbf{p} = 0$   $\mathbf{r} \times \mathbf{r} = 0$
- Teorema 2:  $\mathbf{A} \cdot (\mathbf{B} \times \mathbf{C}) = (\mathbf{A} \times \mathbf{B}) \cdot \mathbf{C}$   $A_i \epsilon_{ijk} B_j C_k = \epsilon_{ijk} A_i B_j C_k$
- Lema 3:  $\mathbf{r} \cdot \mathbf{L} = \mathbf{p} \cdot \mathbf{L} = 0$   $\mathbf{r} \cdot \mathbf{L} = \mathbf{r} \cdot (\mathbf{r} \times \mathbf{p}) = (\mathbf{r} \times \mathbf{r}) \cdot \mathbf{p} = 0$

# Propriedades I:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- Definição:  $[L_i, A_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}A_k$ ,  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{A}$  qualquer
- Lema 1:  $[L_i, A_i] = 0 \implies \mathbf{L} \cdot \mathbf{A} - \mathbf{A} \cdot \mathbf{L} = 0$
- Teorema 1:  $\mathbf{L} \times \mathbf{A} + \mathbf{A} \times \mathbf{L} = 2i\hbar\mathbf{A}$   
 $(\mathbf{L} \times \mathbf{A})_i + (\mathbf{A} \times \mathbf{L})_i = \epsilon_{ilm}L_l A_m + \epsilon_{ijk}A_j L_k =$   
 $\epsilon_{ilm}(A_m L_l + i\hbar\epsilon_{lma}A_a) + \epsilon_{ijk}A_j L_k = i\hbar\epsilon_{alm}\epsilon_{ilm}A_a = 2i\hbar\delta_{ia}A_a = 2i\hbar A_i$
- Lema 2:  $\mathbf{L} \times \mathbf{L} = i\hbar\mathbf{L}$     $\mathbf{p} \times \mathbf{p} = 0$     $\mathbf{r} \times \mathbf{r} = 0$
- Teorema 2:  $\mathbf{A} \cdot (\mathbf{B} \times \mathbf{C}) = (\mathbf{A} \times \mathbf{B}) \cdot \mathbf{C}$     $A_i \epsilon_{ijk} B_j C_k = \epsilon_{ijk} A_i B_j C_k$
- Lema 3:  $\mathbf{r} \cdot \mathbf{L} = \mathbf{p} \cdot \mathbf{L} = 0$     $\mathbf{r} \cdot \mathbf{L} = \mathbf{r} \cdot (\mathbf{r} \times \mathbf{p}) = (\mathbf{r} \times \mathbf{r}) \cdot \mathbf{p} = 0$

# Propriedades I:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- Definição:  $[L_i, A_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}A_k$ ,  $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$ ,  $\mathbf{A}$  qualquer
- Lema 1:  $[L_i, A_i] = 0 \implies \mathbf{L} \cdot \mathbf{A} - \mathbf{A} \cdot \mathbf{L} = 0$
- Teorema 1:  $\mathbf{L} \times \mathbf{A} + \mathbf{A} \times \mathbf{L} = 2i\hbar\mathbf{A}$   
 $(\mathbf{L} \times \mathbf{A})_i + (\mathbf{A} \times \mathbf{L})_i = \epsilon_{ilm}L_l A_m + \epsilon_{ijk}A_j L_k =$   
 $\epsilon_{ilm}(A_m L_l + i\hbar\epsilon_{lma}A_a) + \epsilon_{ijk}A_j L_k = i\hbar\epsilon_{alm}\epsilon_{ilm}A_a = 2i\hbar\delta_{ia}A_a = 2i\hbar A_i$
- Lema 2:  $\mathbf{L} \times \mathbf{L} = i\hbar\mathbf{L}$     $\mathbf{p} \times \mathbf{p} = 0$     $\mathbf{r} \times \mathbf{r} = 0$
- Teorema 2:  $\mathbf{A} \cdot (\mathbf{B} \times \mathbf{C}) = (\mathbf{A} \times \mathbf{B}) \cdot \mathbf{C}$     $A_i \epsilon_{ijk} B_j C_k = \epsilon_{ijk} A_i B_j C_k$
- Lema 3:  $\mathbf{r} \cdot \mathbf{L} = \mathbf{p} \cdot \mathbf{L} = 0$     $\mathbf{r} \cdot \mathbf{L} = \mathbf{r} \cdot (\mathbf{r} \times \mathbf{p}) = (\mathbf{r} \times \mathbf{r}) \cdot \mathbf{p} = 0$

## Propriedades II:

■ Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$

## Propriedades II:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- $[L_i, A_k] = i\hbar\epsilon_{ika}A_a$ ,  $[L_i, B_l] = i\hbar\epsilon_{ilb}B_b$

## Propriedades II:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- $[L_i, A_k] = i\hbar\epsilon_{ika}A_a$ ,  $[L_i, B_l] = i\hbar\epsilon_{ilb}B_b$
- Teorema 3:  $[L_i, (\mathbf{A} \times \mathbf{B})_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{A} \times \mathbf{B})_k$



## Propriedades II:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- $[L_i, A_k] = i\hbar\epsilon_{ika}A_a$ ,  $[L_i, B_l] = i\hbar\epsilon_{ilb}B_b$
- Teorema 3:  $[L_i, (\mathbf{A} \times \mathbf{B})_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{A} \times \mathbf{B})_k$

## Propriedades II:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- $[L_i, A_k] = i\hbar\epsilon_{ika}A_a$ ,  $[L_i, B_l] = i\hbar\epsilon_{ilb}B_b$
- Teorema 3:  $[L_i, (\mathbf{A} \times \mathbf{B})_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{A} \times \mathbf{B})_k$   
 $[L_i, (\mathbf{A} \times \mathbf{B})_j] = [L_i, \epsilon_{jkl}A_kB_l] = \epsilon_{jkl}([L_i, A_k]B_l + A_k[L_i, B_l]) =$

## Propriedades II:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
  - $[L_i, A_k] = i\hbar\epsilon_{ika}A_a$ ,  $[L_i, B_l] = i\hbar\epsilon_{ilb}B_b$
  - Teorema 3:  $[L_i, (\mathbf{A} \times \mathbf{B})_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{A} \times \mathbf{B})_k$
- $$[L_i, (\mathbf{A} \times \mathbf{B})_j] = [L_i, \epsilon_{jkl}A_kB_l] = \epsilon_{jkl}([L_i, A_k]B_l + A_k[L_i, B_l]) =$$
- $$\epsilon_{jkl}(i\hbar\epsilon_{ika}A_aB_l + i\hbar\epsilon_{ilb}A_kB_b) = i\hbar(\epsilon_{jkl}\epsilon_{ika}A_aB_l + \epsilon_{jkl}\epsilon_{ilb}A_kB_b) =$$

## Propriedades II:

■ Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$

■  $[L_i, A_k] = i\hbar\epsilon_{ika}A_a$ ,  $[L_i, B_l] = i\hbar\epsilon_{ilb}B_b$

■ Teorema 3:  $[L_i, (\mathbf{A} \times \mathbf{B})_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{A} \times \mathbf{B})_k$

$$\begin{aligned}
 [L_i, (\mathbf{A} \times \mathbf{B})_j] &= [L_i, \epsilon_{jkl}A_kB_l] = \epsilon_{jkl}([L_i, A_k]B_l + A_k[L_i, B_l]) = \\
 &= \epsilon_{jkl}(i\hbar\epsilon_{ika}A_aB_l + i\hbar\epsilon_{ilb}A_kB_b) = i\hbar(\epsilon_{jkl}\epsilon_{ika}A_aB_l + \epsilon_{jkl}\epsilon_{ilb}A_kB_b) = \\
 &= i\hbar(A_iB_j - A_jB_i) = i\hbar\epsilon_{ijk}A_iB_j = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{A} \times \mathbf{B})_k
 \end{aligned}$$

## Propriedades II:

■ Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$

■  $[L_i, A_k] = i\hbar\epsilon_{ika}A_a$ ,  $[L_i, B_l] = i\hbar\epsilon_{ilb}B_b$

■ Teorema 3:  $[L_i, (\mathbf{A} \times \mathbf{B})_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{A} \times \mathbf{B})_k$

$$\begin{aligned}
 [L_i, (\mathbf{A} \times \mathbf{B})_j] &= [L_i, \epsilon_{jkl}A_kB_l] = \epsilon_{jkl}([L_i, A_k]B_l + A_k[L_i, B_l]) = \\
 &= \epsilon_{jkl}(i\hbar\epsilon_{ika}A_aB_l + i\hbar\epsilon_{ilb}A_kB_b) = i\hbar(\epsilon_{jkl}\epsilon_{ika}A_aB_l + \epsilon_{jkl}\epsilon_{ilb}A_kB_b) = \\
 &= i\hbar(A_iB_j - A_jB_i) = i\hbar\epsilon_{ijk}A_iB_j = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{A} \times \mathbf{B})_k
 \end{aligned}$$

■ Teorema 4:  $[L_i, x_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}x_k$

## Propriedades II:

■ Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$

■  $[L_i, A_k] = i\hbar\epsilon_{ika}A_a$ ,  $[L_i, B_l] = i\hbar\epsilon_{ilb}B_b$

■ Teorema 3:  $[L_i, (\mathbf{A} \times \mathbf{B})_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{A} \times \mathbf{B})_k$

$$\begin{aligned}
 [L_i, (\mathbf{A} \times \mathbf{B})_j] &= [L_i, \epsilon_{jkl}A_kB_l] = \epsilon_{jkl}([L_i, A_k]B_l + A_k[L_i, B_l]) = \\
 &= \epsilon_{jkl}(i\hbar\epsilon_{ika}A_aB_l + i\hbar\epsilon_{ilb}A_kB_b) = i\hbar(\epsilon_{jkl}\epsilon_{ika}A_aB_l + \epsilon_{jkl}\epsilon_{ilb}A_kB_b) = \\
 &= i\hbar(A_iB_j - A_jB_i) = i\hbar\epsilon_{ijk}A_iB_j = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{A} \times \mathbf{B})_k
 \end{aligned}$$

■ Teorema 4:  $[L_i, x_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}x_k$

## Propriedades II:

■ Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$

■  $[L_i, A_k] = i\hbar\epsilon_{ika}A_a$ ,  $[L_i, B_l] = i\hbar\epsilon_{ilb}B_b$

■ Teorema 3:  $[L_i, (\mathbf{A} \times \mathbf{B})_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{A} \times \mathbf{B})_k$

$$\begin{aligned}
 [L_i, (\mathbf{A} \times \mathbf{B})_j] &= [L_i, \epsilon_{jkl}A_k B_l] = \epsilon_{jkl}([L_i, A_k]B_l + A_k[L_i, B_l]) = \\
 &= \epsilon_{jkl}(i\hbar\epsilon_{ika}A_a B_l + i\hbar\epsilon_{ilb}A_k B_b) = i\hbar(\epsilon_{jkl}\epsilon_{ika}A_a B_l + \epsilon_{jkl}\epsilon_{ilb}A_k B_b) = \\
 &= i\hbar(A_i B_j - A_j B_i) = i\hbar\epsilon_{ijk}A_i B_j = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{A} \times \mathbf{B})_k
 \end{aligned}$$

■ Teorema 4:  $[L_i, x_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}x_k$       $[L_i, p_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}p_k$

## Propriedades II:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- $[L_i, A_k] = i\hbar\epsilon_{ika}A_a$ ,  $[L_i, B_l] = i\hbar\epsilon_{ilb}B_b$
- Teorema 3:  $[L_i, (\mathbf{A} \times \mathbf{B})_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{A} \times \mathbf{B})_k$   
 $[L_i, (\mathbf{A} \times \mathbf{B})_j] = [L_i, \epsilon_{jkl}A_kB_l] = \epsilon_{jkl}([L_i, A_k]B_l + A_k[L_i, B_l]) =$   
 $\epsilon_{jkl}(i\hbar\epsilon_{ika}A_aB_l + i\hbar\epsilon_{ilb}A_kB_b) = i\hbar(\epsilon_{jkl}\epsilon_{ika}A_aB_l + \epsilon_{jkl}\epsilon_{ilb}A_kB_b) =$   
 $i\hbar(A_iB_j - A_jB_i) = i\hbar\epsilon_{ijk}A_iB_j = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{A} \times \mathbf{B})_k$
- Teorema 4:  $[L_i, x_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}x_k$      $[L_i, p_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}p_k$   
 $[L_i, x_j] = \epsilon_{ikl}[x_k p_l, x_j] = \epsilon_{ikl}x_k[p_l, x_j] = -i\hbar\delta_{jl}\epsilon_{ikl}x_k = i\hbar\epsilon_{ijk}x_k$



## Propriedades II:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- $[L_i, A_k] = i\hbar\epsilon_{ika}A_a$ ,  $[L_i, B_l] = i\hbar\epsilon_{ilb}B_b$
- Teorema 3:  $[L_i, (\mathbf{A} \times \mathbf{B})_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{A} \times \mathbf{B})_k$   
 $[L_i, (\mathbf{A} \times \mathbf{B})_j] = [L_i, \epsilon_{jkl}A_kB_l] = \epsilon_{jkl}([L_i, A_k]B_l + A_k[L_i, B_l]) =$   
 $\epsilon_{jkl}(i\hbar\epsilon_{ika}A_aB_l + i\hbar\epsilon_{ilb}A_kB_b) = i\hbar(\epsilon_{jkl}\epsilon_{ika}A_aB_l + \epsilon_{jkl}\epsilon_{ilb}A_kB_b) =$   
 $i\hbar(A_iB_j - A_jB_i) = i\hbar\epsilon_{ijk}A_iB_j = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{A} \times \mathbf{B})_k$
- Teorema 4:  $[L_i, x_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}x_k$      $[L_i, p_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}p_k$   
 $[L_i, x_j] = \epsilon_{ikl}[x_k p_l, x_j] = \epsilon_{ikl}x_k [p_l, x_j] = -i\hbar\delta_{jl}\epsilon_{ikl}x_k = i\hbar\epsilon_{ijk}x_k$
- Lema 4:  $[L_i, L_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}L_k$      $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$

## Propriedades II:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- $[L_i, A_k] = i\hbar\epsilon_{ika}A_a$ ,  $[L_i, B_l] = i\hbar\epsilon_{ilb}B_b$
- Teorema 3:  $[L_i, (\mathbf{A} \times \mathbf{B})_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{A} \times \mathbf{B})_k$   
 $[L_i, (\mathbf{A} \times \mathbf{B})_j] = [L_i, \epsilon_{jkl}A_kB_l] = \epsilon_{jkl}([L_i, A_k]B_l + A_k[L_i, B_l]) =$   
 $\epsilon_{jkl}(i\hbar\epsilon_{ika}A_aB_l + i\hbar\epsilon_{ilb}A_kB_b) = i\hbar(\epsilon_{jkl}\epsilon_{ika}A_aB_l + \epsilon_{jkl}\epsilon_{ilb}A_kB_b) =$   
 $i\hbar(A_iB_j - A_jB_i) = i\hbar\epsilon_{ijk}A_iB_j = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{A} \times \mathbf{B})_k$
- Teorema 4:  $[L_i, x_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}x_k$      $[L_i, p_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}p_k$   
 $[L_i, x_j] = \epsilon_{ikl}[x_k p_l, x_j] = \epsilon_{ikl}x_k [p_l, x_j] = -i\hbar\delta_{jl}\epsilon_{ikl}x_k = i\hbar\epsilon_{ijk}x_k$
- Lema 4:  $[L_i, L_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}L_k$      $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$
- Lema 5:  $[L_i, (\mathbf{p} \times \mathbf{L})_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{p} \times \mathbf{L})_k$

## Propriedades II:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- $[L_i, A_k] = i\hbar\epsilon_{ika}A_a$ ,  $[L_i, B_l] = i\hbar\epsilon_{ilb}B_b$
- Teorema 3:  $[L_i, (\mathbf{A} \times \mathbf{B})_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{A} \times \mathbf{B})_k$   
 $[L_i, (\mathbf{A} \times \mathbf{B})_j] = [L_i, \epsilon_{jkl}A_kB_l] = \epsilon_{jkl}([L_i, A_k]B_l + A_k[L_i, B_l]) =$   
 $\epsilon_{jkl}(i\hbar\epsilon_{ika}A_aB_l + i\hbar\epsilon_{ilb}A_kB_b) = i\hbar(\epsilon_{jkl}\epsilon_{ika}A_aB_l + \epsilon_{jkl}\epsilon_{ilb}A_kB_b) =$   
 $i\hbar(A_iB_j - A_jB_i) = i\hbar\epsilon_{ijk}A_iB_j = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{A} \times \mathbf{B})_k$
- Teorema 4:  $[L_i, x_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}x_k$      $[L_i, p_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}p_k$   
 $[L_i, x_j] = \epsilon_{ikl}[x_k p_l, x_j] = \epsilon_{ikl}x_k [p_l, x_j] = -i\hbar\delta_{jl}\epsilon_{ikl}x_k = i\hbar\epsilon_{ijk}x_k$
- Lema 4:  $[L_i, L_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}L_k$      $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$
- Lema 5:  $[L_i, (\mathbf{p} \times \mathbf{L})_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{p} \times \mathbf{L})_k$

## Propriedades II:

- Utilidades:  $\epsilon_{ika}\epsilon_{jla} = \delta_{ij}\delta_{kl} - \delta_{il}\delta_{kj}$ ,  $\epsilon_{iml}\epsilon_{jml} = 2\delta_{ij}$ ,  $[x_i, p_j] = i\hbar\delta_{ij}$
- $[L_i, A_k] = i\hbar\epsilon_{ika}A_a$ ,  $[L_i, B_l] = i\hbar\epsilon_{ilb}B_b$
- Teorema 3:  $[L_i, (\mathbf{A} \times \mathbf{B})_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{A} \times \mathbf{B})_k$   
 $[L_i, (\mathbf{A} \times \mathbf{B})_j] = [L_i, \epsilon_{jkl}A_kB_l] = \epsilon_{jkl}([L_i, A_k]B_l + A_k[L_i, B_l]) =$   
 $\epsilon_{jkl}(i\hbar\epsilon_{ika}A_aB_l + i\hbar\epsilon_{ilb}A_kB_b) = i\hbar(\epsilon_{jkl}\epsilon_{ika}A_aB_l + \epsilon_{jkl}\epsilon_{ilb}A_kB_b) =$   
 $i\hbar(A_iB_j - A_jB_i) = i\hbar\epsilon_{ijk}A_iB_j = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{A} \times \mathbf{B})_k$
- Teorema 4:  $[L_i, x_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}x_k$      $[L_i, p_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}p_k$   
 $[L_i, x_j] = \epsilon_{ikl}[x_k p_l, x_j] = \epsilon_{ikl}x_k [p_l, x_j] = -i\hbar\delta_{jl}\epsilon_{ikl}x_k = i\hbar\epsilon_{ijk}x_k$
- Lema 4:  $[L_i, L_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}L_k$      $\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p}$
- Lema 5:  $[L_i, (\mathbf{p} \times \mathbf{L})_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}(\mathbf{p} \times \mathbf{L})_k$

# Conteúdo I

- 1 Simetria Axial euclidiana
  - O grupo  $SO(2)$
  - A álgebra  $so(2)$
  - Irreps
- 2 Simetria axial hiperbólica
  - Espaço-tempo
  - Grupo de Lorentz
- 3 Simetria Translacional
  - Caso contínuo
  - Caso discreto
- 4 Grupo Euclidiano 2D
  - O grupo  $E_2$
  - A álgebra  $\mathfrak{E}_2$
  - Irreps

# Conteúdo II

## 5 Simetria Espacial Euclidiana

- O grupo  $SO(3)$
- A álgebra  $so(3)$
- Irreps

## 6 Kepler

- Dois corpos
- Trajetórias
- Simetrias

## 7 Hidrogênio

- Operadores
- Álgebra
- Operadores Vetoriais

## 8 Grupo de Lorentz

- Geradores
- Álgebra

# Conteúdo III

## 9 Bibliografia

## Rotações euclidianas:

■ Geradores:  $L_i = \left. \frac{dR_i}{d\theta_i} \right|_{\theta_i=0}$ ,  $L_i^T = -L_i$ ,  $J_i = i L_i$ ,  $J_i^\dagger = J_i$



## Rotações euclidianas:

- Geradores:  $L_i = \left. \frac{dR_i}{d\theta_i} \right|_{\theta_i=0}$ ,  $L_i^T = -L_i$ ,  $J_i = i L_i$ ,  $J_i^\dagger = J_i$
- Rotações em torno dos eixos  $x^1 = x$ ,  $x^2 = y$ ,  $x^3 = z$ :

## Rotações euclidianas:

- Geradores:  $L_i = \left. \frac{dR_i}{d\theta_i} \right|_{\theta_i=0}$ ,  $L_i^T = -L_i$ ,  $J_i = i L_i$ ,  $J_i^\dagger = J_i$
- Rotações em torno dos eixos  $x^1 = x$ ,  $x^2 = y$ ,  $x^3 = z$ :

## Rotações euclidianas:

- Geradores:  $L_i = \left. \frac{dR_i}{d\theta_i} \right|_{\theta_i=0}$ ,  $L_i^T = -L_i$ ,  $J_i = i L_i$ ,  $J_i^\dagger = J_i$
- Rotações em torno dos eixos  $x^1 = x$ ,  $x^2 = y$ ,  $x^3 = z$ :

$$R_1(\theta_1) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & \cos \theta_1 & -\text{sen } \theta_1 \\ 0 & 0 & \text{sen } \theta_1 & \cos \theta_1 \end{pmatrix}, \quad L_1 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}$$

## Rotações euclidianas:

- Geradores:  $L_i = \left. \frac{dR_i}{d\theta_i} \right|_{\theta_i=0}$ ,  $L_i^T = -L_i$ ,  $J_i = i L_i$ ,  $J_i^\dagger = J_i$
- Rotações em torno dos eixos  $x^1 = x$ ,  $x^2 = y$ ,  $x^3 = z$ :

$$R_1(\theta_1) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & \cos \theta_1 & -\text{sen } \theta_1 \\ 0 & 0 & \text{sen } \theta_1 & \cos \theta_1 \end{pmatrix}, \quad L_1 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}$$

$$R_2(\theta_2) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \cos \theta_2 & 0 & \text{sen } \theta_2 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & -\text{sen } \theta_2 & 0 & \cos \theta_2 \end{pmatrix}, \quad L_2 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

## Rotações euclidianas:

- Geradores:  $L_i = \left. \frac{dR_i}{d\theta_i} \right|_{\theta_i=0}$ ,  $L_i^T = -L_i$ ,  $J_i = i L_i$ ,  $J_i^\dagger = J_i$
- Rotações em torno dos eixos  $x^1 = x$ ,  $x^2 = y$ ,  $x^3 = z$ :

$$R_1(\theta_1) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & \cos \theta_1 & -\operatorname{sen} \theta_1 \\ 0 & 0 & \operatorname{sen} \theta_1 & \cos \theta_1 \end{pmatrix}, \quad L_1 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}$$

$$R_2(\theta_2) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \cos \theta_2 & 0 & \operatorname{sen} \theta_2 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & -\operatorname{sen} \theta_2 & 0 & \cos \theta_2 \end{pmatrix}, \quad L_2 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$R_3(\theta_3) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \cos \theta_3 & -\operatorname{sen} \theta_3 & 0 \\ 0 & \operatorname{sen} \theta_3 & \cos \theta_3 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad L_3 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

## Rotações euclidianas:

- Geradores:  $L_i = \left. \frac{dR_i}{d\theta_i} \right|_{\theta_i=0}$ ,  $L_i^T = -L_i$ ,  $J_i = i L_i$ ,  $J_i^\dagger = J_i$
- Rotações em torno dos eixos  $x^1 = x$ ,  $x^2 = y$ ,  $x^3 = z$ :

$$R_1(\theta_1) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & \cos \theta_1 & -\text{sen } \theta_1 \\ 0 & 0 & \text{sen } \theta_1 & \cos \theta_1 \end{pmatrix}, \quad L_1 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}$$

$$R_2(\theta_2) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \cos \theta_2 & 0 & \text{sen } \theta_2 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & -\text{sen } \theta_2 & 0 & \cos \theta_2 \end{pmatrix}, \quad L_2 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$R_3(\theta_3) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \cos \theta_3 & -\text{sen } \theta_3 & 0 \\ 0 & \text{sen } \theta_3 & \cos \theta_3 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad L_3 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

## Rotações hiperbólicas:

$$\blacksquare K_i = \left. \frac{d\Lambda_j}{d\psi_i} \right|_{\psi_i=0}, \quad K_i^T = K_i, \quad ds^2 = c^2 dt^2 - d\vec{r} \cdot d\vec{r}, \quad \beta_i = \frac{V_i}{c}$$

$$\tanh \psi_i = \beta_i, \quad \cosh \psi_1 = \gamma, \quad \sinh \psi_1 = \beta_i \gamma, \quad \gamma \sqrt{1 - \beta^2} = 1$$

## Rotações hiperbólicas:

$$\blacksquare K_i = \left. \frac{d\Lambda_i}{d\psi_i} \right|_{\psi_i=0}, \quad K_i^T = K_i, \quad ds^2 = c^2 dt^2 - d\vec{r} \cdot d\vec{r}, \quad \beta_i = \frac{V_i}{c}$$

$$\tanh \psi_i = \beta_i, \quad \cosh \psi_1 = \gamma, \quad \sinh \psi_1 = \beta_i \gamma, \quad \gamma \sqrt{1 - \beta^2} = 1$$



## Rotações hiperbólicas:

$$\blacksquare K_i = \left. \frac{d\Lambda_i}{d\psi_i} \right|_{\psi_i=0}, \quad K_i^T = K_i, \quad ds^2 = c^2 dt^2 - d\vec{r} \cdot d\vec{r}, \quad \beta_i = \frac{V_i}{c}$$

$$\tanh \psi_i = \beta_i, \quad \cosh \psi_1 = \gamma, \quad \sinh \psi_1 = \beta_1 \gamma, \quad \gamma \sqrt{1 - \beta^2} = 1$$

$$\Lambda_1(\psi_1) = \begin{pmatrix} \cosh \psi_1 & \sinh \psi_1 & 0 & 0 \\ \sinh \psi_1 & \cosh \psi_1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad K_1 = \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

## Rotações hiperbólicas:

$$\blacksquare K_i = \left. \frac{d\Lambda_i}{d\psi_i} \right|_{\psi_i=0}, \quad K_i^T = K_i, \quad ds^2 = c^2 dt^2 - d\vec{r} \cdot d\vec{r}, \quad \beta_i = \frac{V_i}{c}$$

$$\tanh \psi_i = \beta_i, \quad \cosh \psi_1 = \gamma, \quad \sinh \psi_1 = \beta_1 \gamma, \quad \gamma \sqrt{1 - \beta^2} = 1$$

$$\Lambda_1(\psi_1) = \begin{pmatrix} \cosh \psi_1 & \sinh \psi_1 & 0 & 0 \\ \sinh \psi_1 & \cosh \psi_1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad K_1 = \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\Lambda_2(\psi_2) = \begin{pmatrix} \cosh \psi_2 & 0 & \sinh \psi_2 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ \sinh \psi_2 & 0 & \cosh \psi_2 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad K_2 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

## Rotações hiperbólicas:

$$\blacksquare K_i = \left. \frac{d\Lambda_i}{d\psi_i} \right|_{\psi_i=0}, \quad K_i^T = K_i, \quad ds^2 = c^2 dt^2 - d\vec{r} \cdot d\vec{r}, \quad \beta_i = \frac{V_i}{c}$$

$$\tanh \psi_i = \beta_i, \quad \cosh \psi_1 = \gamma, \quad \sinh \psi_1 = \beta_1 \gamma, \quad \gamma \sqrt{1 - \beta^2} = 1$$

$$\Lambda_1(\psi_1) = \begin{pmatrix} \cosh \psi_1 & \sinh \psi_1 & 0 & 0 \\ \sinh \psi_1 & \cosh \psi_1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad K_1 = \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\Lambda_2(\psi_2) = \begin{pmatrix} \cosh \psi_2 & 0 & \sinh \psi_2 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ \sinh \psi_2 & 0 & \cosh \psi_2 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad K_2 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\Lambda_3(\psi_3) = \begin{pmatrix} \cosh \psi_3 & 0 & 0 & \sinh \psi_3 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ \sinh \psi_3 & 0 & 0 & \cosh \psi_3 \end{pmatrix}, \quad K_3 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

## Rotações hiperbólicas:

$$\blacksquare K_i = \left. \frac{d\Lambda_i}{d\psi_i} \right|_{\psi_i=0}, \quad K_i^T = K_i, \quad ds^2 = c^2 dt^2 - d\vec{r} \cdot d\vec{r}, \quad \beta_i = \frac{V_i}{c}$$

$$\tanh \psi_i = \beta_i, \quad \cosh \psi_1 = \gamma, \quad \sinh \psi_1 = \beta_1 \gamma, \quad \gamma \sqrt{1 - \beta^2} = 1$$

$$\Lambda_1(\psi_1) = \begin{pmatrix} \cosh \psi_1 & \sinh \psi_1 & 0 & 0 \\ \sinh \psi_1 & \cosh \psi_1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad K_1 = \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\Lambda_2(\psi_2) = \begin{pmatrix} \cosh \psi_2 & 0 & \sinh \psi_2 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ \sinh \psi_2 & 0 & \cosh \psi_2 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad K_2 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\Lambda_3(\psi_3) = \begin{pmatrix} \cosh \psi_3 & 0 & 0 & \sinh \psi_3 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ \sinh \psi_3 & 0 & 0 & \cosh \psi_3 \end{pmatrix}, \quad K_3 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

# Conteúdo I

- 1 Simetria Axial euclidiana
  - O grupo  $SO(2)$
  - A álgebra  $so(2)$
  - Irreps
- 2 Simetria axial hiperbólica
  - Espaço-tempo
  - Grupo de Lorentz
- 3 Simetria Translacional
  - Caso contínuo
  - Caso discreto
- 4 Grupo Euclidiano 2D
  - O grupo  $E_2$
  - A álgebra  $\mathfrak{E}_2$
  - Irreps

# Conteúdo II

## 5 Simetria Espacial Euclidiana

- O grupo  $SO(3)$
- A álgebra  $so(3)$
- Irreps

## 6 Kepler

- Dois corpos
- Trajetórias
- Simetrias

## 7 Hidrogênio

- Operadores
- Álgebra
- Operadores Vetoriais

## 8 Grupo de Lorentz

- Geradores
- Álgebra

# Conteúdo III

## 9 Bibliografia

# Álgebra $so(1, 3)$ :

■  $[L_i, L_j] = \epsilon_{ijk} L_k$     $[K_i, K_j] = -\epsilon_{ijk} L_k$     $[L_i, K_j] = \epsilon_{ijk} K_k$



# Álgebra $so(1, 3)$ :

- $[L_i, L_j] = \epsilon_{ijk} L_k$     $[K_i, K_j] = -\epsilon_{ijk} L_k$     $[L_i, K_j] = \epsilon_{ijk} K_k$
- $N_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm K_i)$ :    $[N_{i\pm}, N_{j\pm}] = \pm \epsilon_{ijk} K_k$     $[N_{i\pm}, N_{j\mp}] = \epsilon_{ijk} L_k$

## Álgebra $so(1, 3)$ :

- $[L_i, L_j] = \epsilon_{ijk} L_k$     $[K_i, K_j] = -\epsilon_{ijk} L_k$     $[L_i, K_j] = \epsilon_{ijk} K_k$
- $N_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm K_i)$ :    $[N_{i\pm}, N_{j\pm}] = \pm \epsilon_{ijk} K_k$     $[N_{i\pm}, N_{j\mp}] = \epsilon_{ijk} L_k$

# Álgebra $so(1, 3)$ :

- $[L_i, L_j] = \epsilon_{ijk} L_k$      $[K_i, K_j] = -\epsilon_{ijk} L_k$      $[L_i, K_j] = \epsilon_{ijk} K_k$
- $N_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm K_i)$ :     $[N_{i\pm}, N_{j\pm}] = \pm \epsilon_{ijk} K_k$      $[N_{i\pm}, N_{j\mp}] = \epsilon_{ijk} L_k$
- Forma canônica:

$$J_{\pm} = i(L_1 \pm iL_2), \quad J_3 = iL_3, \quad M_{\pm} = i(K_1 \pm iK_2), \quad M_3 = iM_3$$

# Álgebra $so(1, 3)$ :

- $[L_i, L_j] = \epsilon_{ijk} L_k$      $[K_i, K_j] = -\epsilon_{ijk} L_k$      $[L_i, K_j] = \epsilon_{ijk} K_k$
- $N_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm K_i)$ :     $[N_{i\pm}, N_{j\pm}] = \pm \epsilon_{ijk} K_k$      $[N_{i\pm}, N_{j\mp}] = \epsilon_{ijk} L_k$
- Forma canônica:

$$J_{\pm} = i(L_1 \pm iL_2), \quad J_3 = iL_3, \quad M_{\pm} = i(K_1 \pm iK_2), \quad M_3 = iM_3$$

# Álgebra $so(1, 3)$ :

- $[L_i, L_j] = \epsilon_{ijk} L_k$      $[K_i, K_j] = -\epsilon_{ijk} L_k$      $[L_i, K_j] = \epsilon_{ijk} K_k$
- $N_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm K_i)$ :     $[N_{i\pm}, N_{j\pm}] = \pm \epsilon_{ijk} K_k$      $[N_{i\pm}, N_{j\mp}] = \epsilon_{ijk} L_k$
- Forma canônica:

$$J_{\pm} = i(L_1 \pm iL_2), \quad J_3 = iL_3, \quad M_{\pm} = i(K_1 \pm iK_2), \quad M_3 = iM_3$$

$$[J_3, J_{\pm}] = \pm J_{\pm}, \quad [J_+, J_-] = 2J_3$$

# Álgebra $so(1, 3)$ :

- $[L_i, L_j] = \epsilon_{ijk} L_k$      $[K_i, K_j] = -\epsilon_{ijk} L_k$      $[L_i, K_j] = \epsilon_{ijk} K_k$
- $N_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm K_i)$ :     $[N_{i\pm}, N_{j\pm}] = \pm \epsilon_{ijk} K_k$      $[N_{i\pm}, N_{j\mp}] = \epsilon_{ijk} L_k$
- Forma canônica:

$$J_{\pm} = i(L_1 \pm iL_2), \quad J_3 = iL_3, \quad M_{\pm} = i(K_1 \pm iK_2), \quad M_3 = iM_3$$

$$[J_3, J_{\pm}] = \pm J_{\pm}, \quad [J_+, J_-] = 2J_3 \quad [M_3, M_{\pm}] = \mp M_{\pm}, \quad [M_+, M_-] = -2M_3$$

# Álgebra $so(1,3)$ :

- $[L_i, L_j] = \epsilon_{ijk} L_k$      $[K_i, K_j] = -\epsilon_{ijk} L_k$      $[L_i, K_j] = \epsilon_{ijk} K_k$
- $N_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm K_i)$ :     $[N_{i\pm}, N_{j\pm}] = \pm \epsilon_{ijk} K_k$      $[N_{i\pm}, N_{j\mp}] = \epsilon_{ijk} L_k$
- Forma canônica:

$$J_{\pm} = i(L_1 \pm iL_2), \quad J_3 = iL_3, \quad M_{\pm} = i(K_1 \pm iK_2), \quad M_3 = iM_3$$

$$[J_3, J_{\pm}] = \pm J_{\pm}, \quad [J_+, J_-] = 2J_3 \quad [M_3, M_{\pm}] = \mp M_{\pm}, \quad [M_+, M_-] = -2M_3$$

$$[J_{\pm}, M_{\mp}] = \pm 2M_3, \quad [J_{\pm}, M_3] = \mp M_{\pm}, \quad [J_3, M_{\pm}] = \pm K_{\pm}$$

# Álgebra $so(1,3)$ :

- $[L_i, L_j] = \epsilon_{ijk} L_k$      $[K_i, K_j] = -\epsilon_{ijk} L_k$      $[L_i, K_j] = \epsilon_{ijk} K_k$
- $N_{i\pm} = \frac{1}{2} (L_i \pm K_i)$ :  $[N_{i\pm}, N_{j\pm}] = \pm \epsilon_{ijk} K_k$      $[N_{i\pm}, N_{j\mp}] = \epsilon_{ijk} L_k$
- Forma canônica:

$$J_{\pm} = i(L_1 \pm iL_2), \quad J_3 = iL_3, \quad M_{\pm} = i(K_1 \pm iK_2), \quad M_3 = iM_3$$

$$[J_3, J_{\pm}] = \pm J_{\pm}, \quad [J_+, J_-] = 2J_3 \quad [M_3, M_{\pm}] = \mp M_{\pm}, \quad [M_+, M_-] = -2M_3$$

$$[J_{\pm}, M_{\mp}] = \pm 2M_3, \quad [J_{\pm}, M_3] = \mp M_{\pm}, \quad [J_3, M_{\pm}] = \pm K_{\pm}$$





Wu-Ki Tung

Group Theory in Physics

*World Scientific, 1985.*



Jialun Ping and Fan Wang and Jin-Quan Chen

Group Representation Theory for Physicists

*World Scientific, 2002.*



R. Gilmore

Lie Groups, Physics, and Geometry

*Cambridge, 2008.*



Luiz A. B. San Martin

Álgebras de Lie

*Unicamp, 1999.*



F. Iachello

Lie Algebras and Applications

*Springer, 2006.*



Alexandre Kodato D'Incao

O Problema de Kepler e do Átomo de Hidrogênio via Simetrias  
*TCC-IFSC-USP, 2018.*



M. Carmeli

Group Theory and General Relativity  
*McGraw-Hill, 1977.*