

# Transformações de Lorentz

\* Passar de um referencial a outro.

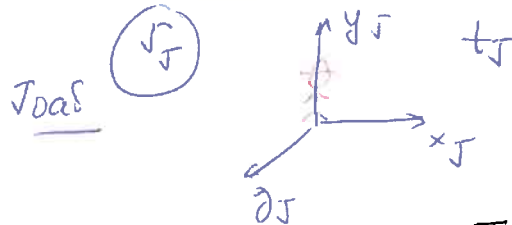
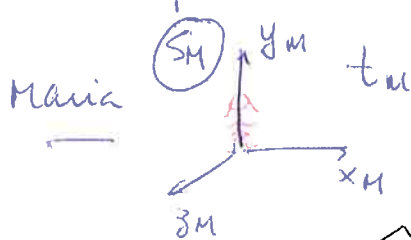
Evento : é algo que realmente acontece num ponto do espaço e do tempo.

\* Dois observadores em referenciais diferentes nunca discordam quanto à ocorrência do evento. (acendeu uma lâmpada)

Eles podem, entretanto, discordar da descrição dessa ocorrência

TR

Descrição do evento  $\Rightarrow$  ponto no espaço e no tempo



Exemplos de casa



frente



lado



Maria e Joao vêm a mesma casa, mas por visões scs diferentes.

Casa  $\rightarrow$  evento

\* As descrições dependem do observador. Impossível ver a casa como um todo.

\* Cada observador, em cada referencial, descobre o mesmo evento de forma diferente. Entretanto, como o evento é o mesmo, as descrições nas scs arbitrárias entre si, mas guardam relações umas com as outras.

\* Se Maria sabe descobrir o evento E em  $S_M$  e sabe como Joao se move com relação a ela, ela pode descobrir como Joao descobre este mesmo evento em  $S_J$   
(casa  $\rightarrow$  onde está a posição de Joao)

# Teoria da mudança de referencial

**TR** - transformações de Lorentz: relacionam as descrições em referenciais em movimento relativo de um mesmo evento.

\* Estas transformações devem obedecer os 2 princípios da Relatividade.

Experimento: Maria tem uma lanterna. No instante em que Joas passa correndo em frente dela, ela faz a lanterna piscar. Cria-se então uma frente de onda esférica que se propaga de acordo com o 2º princípio da Relatividade, com c em qualquer referencial.



\* O piscar de luz da lanterna é um evento.

É coincidente no instante em que ele ocorre.

Evento I } Maria  $(x_M^P, y_M^P, z_M^P, t_M^P) = (0, 0, 0, 0)$   
origem } Joas  $(x_J^P, y_J^P, z_J^P, t_J^P) = (0, 0, 0, 0)$

\* Tanto Joas como Maria verão depois do instante inicial uma frente de onda esférica a se propagar com velocidade c e cada ponto desta frente de onda será caracterizado por 4 números.



\* Um ponto qualquer da frente de onda: Esfere (3)

$$x_M^2 + y_M^2 + z_M^2 = c^2 t_M^2 \quad \text{e} \quad x_J^2 + y_J^2 + z_J^2 = c^2 t_J^2 \quad (1)$$

\* Transformação das coordenadas.

Hipótese: transformações sejam lineares.

$$x_J = a_1 x_M + b_1 t_M \quad \left. \begin{array}{l} \text{nas lineares} \\ x_J = x_M \\ x_J = c x_M \\ x_J = \ln t_M \dots \end{array} \right\}$$

\* Transformações nas lineares nos mantêm a homogeneidade do espaço e a uniformidade do tempo.

\* As propriedades de um sistema fechado nes se alteram quando de um deslocamento de todo o sistema no espaço e no tempo.

\* Passar um sistema físico da mão esquerda para a direita ou estudá-lo amanhã ao invés  $\Rightarrow$  mas modifica o sistema

"Deixe para amanhã o que você pode fazer hoje".

\* Os eixos dos sistemas são paralelos. A velocidade

relativa é na direção  $x$ . Simplicia sem restrições  $\left. \begin{array}{l} y_M = y_J \\ z_M = z_J \end{array} \right\} (1)$

\* Demais coordenadas: 
$$(2) \quad \left. \begin{array}{l} x_J = a_1 x_M + a_2 t_M \\ t_J = b_1 t_M + b_2 x_M \end{array} \right\} \begin{array}{l} \text{temos que} \\ \text{determinar} \\ a_1, a_2, b_1, b_2 \end{array}$$

\* Condicion! Demais do momento de João, no referencial

$S_M$ . João move-se com velocidade  $v$  em relação a  $S_M$ .

A posição de João em um instante  $t_M^J$  qualquer da origem de  $S_M$  é dada por:

$$x_M^J = v t_M^J \quad \text{e} \quad x_J^J = 0 \quad (\text{João está fixo na origem})$$

Atenção !!

$$\text{De (2)}: 0 = a_1 v t_H^J + a_2 t_H^J \Rightarrow \boxed{a_2 = -v a_1} \quad (3) \quad (4)$$

\* Condição 2: Deslocas do momento de Maria no referencial  $S$

$$x_J^M = -v t_J^M$$

$$x_M^M = 0$$

$$\text{De (2)}: -v t_J^M = 0 + a_2 t_H^M \Rightarrow \boxed{-v t_J^M = a_2 t_H^M} \quad (4)$$

$$t_J^M = b_1 t_H^M \Rightarrow \boxed{t_J^M = b_1 t_H^M} \quad (5)$$

$$\text{Dividindo (4) por (5)} \Rightarrow -v = \frac{a_2}{b_1} \Rightarrow \boxed{-v b_1 = a_2} \quad (6)$$

usando (3)

$$\boxed{a_1 = b_1} \quad (6)$$

\* Condição 3: Gros de poeira iluminado pela fonte de ondas da lanterna: evento  $E^I$

Maria ( $x_M^I, y_M^I, z_M^I, t_M^I$ ) e Joas ( $x_J^I, y_J^I, z_J^I, t_J^I$ )

Estes pontos estão vinculados entre si por pertencem à fonte de ondas

$$(1) \quad (x_M^I)^2 + (y_M^I)^2 + (z_M^I)^2 - c^2 (t_M^I)^2 = (x_J^I)^2 + (y_J^I)^2 + (z_J^I)^2 - c^2 (t_J^I)^2$$

$$(x_M^I)^2 - c^2 (t_M^I)^2 = (x_J^I)^2 - c^2 (t_J^I)^2$$

$$\left. \begin{aligned} x_J &= a_1 x_M + a_2 t_M \\ t_J &= b_1 t_M + b_2 x_M \end{aligned} \right\} (2)$$

$$a_2 = -v a_1 \quad (3)$$

$$b_1 = a_1 \quad (6)$$

$$(x_J^I)^2 - c^2 (t_J^I)^2 = (a_1 x_M^I + a_2 t_M^I)^2 - c^2 (b_1 t_M^I + b_2 x_M^I)^2$$

$$(x_M^I)^2 - c^2 (t_M^I)^2 = a_1^2 (x_M^I - v t_M^I)^2 - c^2 (a_1 t_M^I + b_2 x_M^I)^2$$

Lado direito:

$$(a_1^2 - c^2 b_2^2)(x_H^I)^2 - 2a_1(v a_1 - c^2 b_2) x_H^I t_H^I + a_1^2 (v^2 - c^2)(t_H^I)^2 = (x_H^I)^2 - c^2 (t_H^I)^2$$

zero  $\Rightarrow v a_1 - c^2 b_2 = 0 \Rightarrow \boxed{b_2 = \frac{-v}{c^2} a_1}$

$$a_1^2 - c^2 b_2^2 = 1$$

$$a_1^2 (v^2 - c^2) = -c^2 \Rightarrow a_1 = \frac{c}{\sqrt{c^2 - v^2}} = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

$$a_1^2 - 1 = \frac{1}{\left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)} - 1 = c^2 b_2^2 \Rightarrow \frac{1 - 1 + \frac{v^2}{c^2}}{1 - \frac{v^2}{c^2}} = c^2 b_2^2$$

$$b_2^2 = \frac{v^2}{c^4 \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right)} \Rightarrow b_2 = \pm \frac{v}{c^2 \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

Em (2):  $x_J = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} x_H - v \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} t_H$

$S_H \Rightarrow S_J$   
*S' de movimento relativo a S*

$$\boxed{x_J = \frac{x_H - v t_H}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

$$y_J = y_H$$

$$z_J = z_H$$

$$t_J = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} - \frac{v}{c^2} \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} x_H \Rightarrow \boxed{t_J = \frac{t_H - \frac{v}{c^2} x_H}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

$S_J \Rightarrow S_H$   $x_H = \frac{x_J + v t_J}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$  e  $t_H = \frac{t_J + \frac{v}{c^2} x_J}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$

*mesma coisa!!*

*so troca o sinal da velocidade!!*

Remunido  $\Rightarrow S'$  se move em relação a  $S$

(6)

$$x' = \frac{x - vt}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} = \gamma (x - vt)$$

$$y' = y$$

$$z' = z$$

$$t' = \frac{t - \frac{v}{c^2}x}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} = \gamma \left( t - \frac{v}{c^2}x \right)$$

Analogamente, se  $S$  se move em relação a  $S'$  ( $-v$ )

$$x = \frac{x' + vt'}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}; \quad y = y' \quad e \quad z = z'$$

$$t = \frac{t' + \frac{v}{c^2}x'}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

\* Limite de Mecânica Clássica  $\frac{v}{c} \ll 1$

$$x' = x - vt \quad e \quad x = x' + vt$$

$$t' = t \quad t = t'$$

Transformações de Galileu !!

Transformações de velocidades

$$\frac{\Delta x'}{\Delta t'} = u'_x = \frac{\frac{\Delta x - v \Delta t}{(1 - \frac{v^2}{c^2})^{1/2}}}{\frac{\Delta t - \frac{v}{c^2} \Delta x}{(1 - \frac{v^2}{c^2})^{1/2}}} = \frac{\Delta x - v \Delta t}{\Delta t - \frac{v}{c^2} \Delta x} = \frac{\Delta x - v \Delta t}{\Delta t - \frac{v}{c^2} \Delta x}$$

$$u'_x = \frac{u_x - v}{1 - \frac{v}{c^2} u_x}$$

$\Rightarrow$  Analogamente

$$u_x = \frac{u'_x + v}{1 + \frac{v}{c^2} u'_x}$$

//

Limite de MC  $\Rightarrow \frac{v}{c} \ll 1 \Rightarrow u'_x = u_x - v \Rightarrow u_x = u'_x + v$  (7)

\* As componentes de velocidade  $u$  à velocidade  $v \Rightarrow$

$\Rightarrow$  direção  $y \rightarrow z$  :  $\frac{\Delta y}{\Delta t} (1 - \frac{v^2}{c^2})^{1/2} = \frac{\Delta y}{\Delta t} \sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}$

$$\frac{\Delta y'}{\Delta t'} = y' = u'_y = \frac{\Delta y (1 - \frac{v^2}{c^2})^{1/2}}{(\Delta t - \frac{v}{c^2} \Delta x)} = \frac{\Delta y}{\Delta t} \frac{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}{1 - \frac{v}{c^2} \frac{\Delta x}{\Delta t}}$$

$$u'_y = \frac{u_y \sqrt{1 - v^2/c^2}}{1 - \frac{v}{c^2} u_x}$$

Analogamente:

$$\frac{\Delta z'}{\Delta t'} = z' = u'_z = \frac{\Delta z (1 - \frac{v^2}{c^2})^{1/2}}{(\Delta t - \frac{v}{c^2} \Delta x)} = \frac{\Delta z}{\Delta t} \frac{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}{1 - \frac{v}{c^2} \frac{\Delta x}{\Delta t}}$$

$$u'_z = \frac{u_z \sqrt{1 - v^2/c^2}}{1 - \frac{v}{c^2} u_x}$$