

# Resumo das últimas Aulas

1) Experimentos NÃO podem ser explicados p/ física clássica

→ Nestes experimentos partículas clássicas como o elétron (Compton, fotoelétrico) se comportam com ondas clássicas ou vice-versa

2) Formulações Moderna da Mec. Clássica:

~~Hamilton~~ Lagrange eq. → São todas Equivalentes  
Hamilton eq.  
Hamilton-Jacobi (Newton)

3) 4) Parenteses de Poisson → Comutadores de Heisenberg

4) 5) Formalismo de Hamilton-Jacobi → Eq. Schrödinger

5) 3) Óptica Ondulatória  $\leftrightarrow$  Óptica Geométrica  $(\lambda \rightarrow 0)$  Aprox. pequenos  $\lambda$

→ Óptica ondulatória se reduz à ópt. Geométrica qdo  $\Delta n$  (índice refração) ocorrer p/ distâncias muito maiores que  $\lambda$ .

# Formulação Física do Problema

→ O que estamos tentando fazer aqui ??...

→ Discussão anterior mostrou que o ponto chave a ser incluído na Mec. Clássica p/ explicar observações experimentais é INCLUIR <sup>Parcialmente</sup> partícula-onda <sup>qualidade</sup>

→ Se tomarmos a descrição de uma partícula clássica na formulação de Hamilton-Jacobi e perguntar:

"Qual Eq. de Onda levaria a eq. de HJ no limite de pequeno comprimento de onda?"

⇒ A resposta seria a Eq. de Schrödinger

## ⇒ Problema Sugerido:

Resquise A respeito dos Argumentos que Schrödinger usou p/ derivar a eq. de onda. O Verifique que para isso ele motivou-se p/ descrição de HJ.

→ Ele imaginou um processo oscilatório descrito p/ uma função de onda

$\psi$  com fase  $S$

Processo oscilatório verdadeiro

$$\psi = e^{\frac{i}{\hbar} S} = e^{\frac{i}{\hbar} (-Et + W(x, y, z))}$$

$$\hookrightarrow = e^{-i\omega t} \cdot e^{\frac{i}{\hbar} W} \Rightarrow \omega = \frac{E}{\hbar}$$
$$\hookrightarrow E = \omega \hbar$$

Aulas 4, 5 + 6  
Nivaldo Lemos  
no YouTube

Qual eq. deve governar (Eq. de Onda) a dinâmica dessa partícula descrita p/ função de onda  $\psi$  ?? (Relação Planck)

Partindo de  $\psi = e^{+i \overbrace{\left( Et + W(x,y,z) \right)}^{\text{fase}}}$

Aplicando-se a eq. de onda clássica

$$\nabla^2 \psi - \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 \psi}{\partial t^2} = 0 \quad (\text{eq. onda clássica})$$

↪ P/ satisfazer a velocidade de fase

$$v = \frac{E}{\sqrt{2m(E-V)}} \quad (\text{Porque??})$$

$$E = \frac{p^2}{2m} + V$$

Partícula num potencial V

De Broglie  $p = \frac{h}{\lambda}$  ;  $E = \frac{p^2}{2m}$   
 $p^2 = \frac{h^2}{\lambda^2} \Rightarrow \lambda^2 = \frac{h^2}{2m(E-V)}$

$$p^2 = 2m(E-V)$$

$$(E-V) = \frac{p^2}{2m}$$

$$E = v h$$

$$\lambda \cdot v = v$$

$$\frac{h}{\sqrt{2m(E-V)}} \cdot \frac{E}{h} = v$$

$$v = \frac{E}{\sqrt{2m(E-V)}}$$

Além disso

$$\nabla^2 \psi - \frac{2m(E-V)}{E^2} \frac{\partial^2 \psi}{\partial t^2}$$

$$\bullet \frac{\partial^2 \psi}{\partial t^2} = \left( -\frac{E^2}{\hbar^2} \right) \cdot \psi \quad (\text{apenas multiplicar por } +\frac{E^2}{\hbar^2})$$

Assim:  $\bullet \frac{\partial \psi}{\partial t} = -\frac{iE}{\hbar} \cdot \psi \Rightarrow E\psi = -\frac{\hbar}{i} \frac{\partial \psi}{\partial t}$

$$\nabla^2 \psi - \frac{2m(E-V)}{E^2} \cdot \left( -\frac{E^2}{\hbar^2} \right) = 0$$

Eq. Sch. Independ. do tempo



Multiplicar por  $\left( -\frac{\hbar^2}{2m} \right) \Rightarrow$

$$\frac{-\hbar^2}{2m} \nabla^2 \psi + V\psi = E\psi = \hbar \frac{\partial \psi}{\partial t}$$

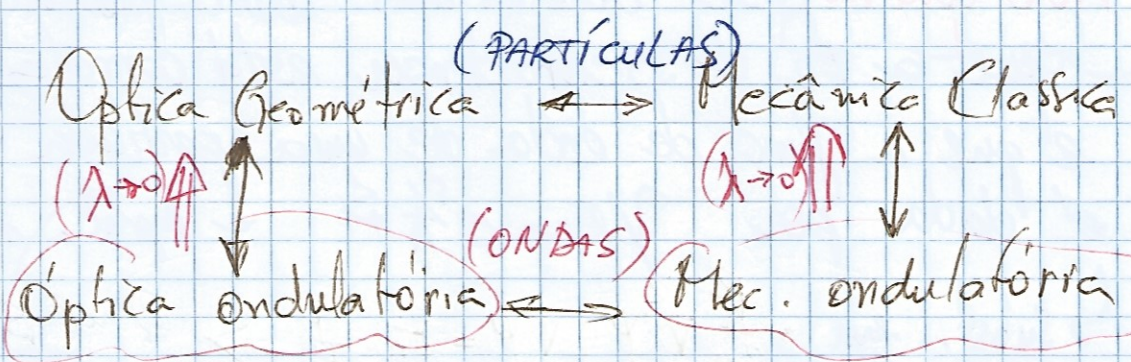
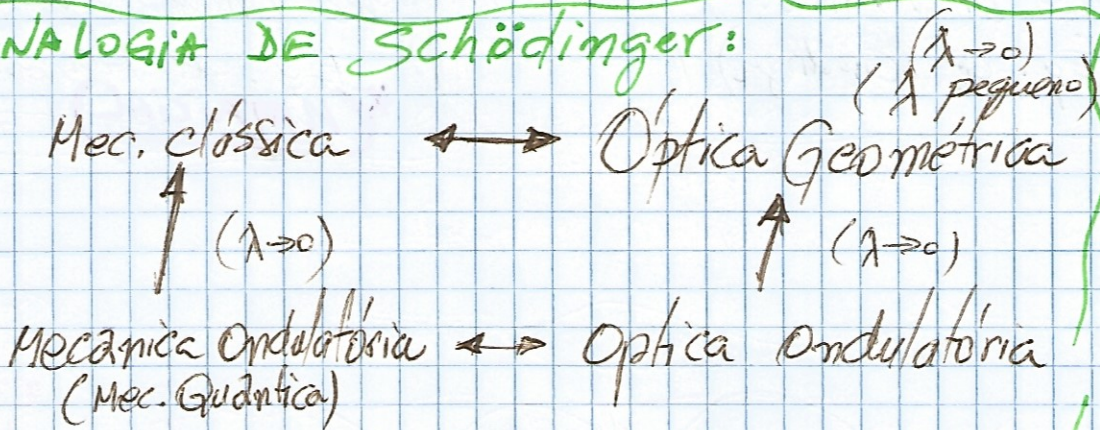
⇒ Ou seja, seguindo argumentos de Schödinger em 1926. Obtém-se

$$\frac{-\hbar^2}{2m} \nabla^2 \psi + V\psi = i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial t} \quad \rightarrow E\psi$$

Eg. de Schödinger

que descreve os resultados da física atômica (ao aplicar  $\hat{H}$  o átomo  $\psi$  - reproduz o espectro observado.)

### ANALOGIA DE Schödinger:



### EM PALAVRAS:

"A Mec. Clássica pode ser pensada como o limite de  $\lambda \rightarrow 0$  da Mec. Ondulatória, de forma ANÁLOGA a como a Opt. Geom. é o limite da Opt. Ondulatória"

# Resumo: CLÁSSICO → QUANTICO

Hamilton-Jacobi

Aprox. de  $\hbar \rightarrow 0$  do mundo físico

Mundo físico completo

Mec. ondulatória:  
(Eq. de Schrödinger)

Eq. Hamilton + Parêntes Poisson

Observáveis físicos (operadores) não comutam

Subst. P. Poisson p/ comutadores

Mec. ondulatória:  
Eq. de Heisenberg  
(MATRICIAL)

Note que... Se adotarmos como postulados que a Eq. de Schrödinger está correta e que a func. de onda de uma partícula clássica é dada por  $\psi = e^{i\hbar^{-1}S}$  e aplic. na Eq. Sch.

Subst. em  $-\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \psi + V\psi = i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial t} \Rightarrow$  Qual  $S$  satisfaz

resulta em:

$$\frac{1}{2m} (\nabla S)^2 + V + \frac{\partial S}{\partial t} - \frac{i\hbar}{2m} \nabla^2 S = 0$$

↑ constante

limite  $(\hbar \rightarrow 0)$  : Eq.

→ What are we trying to do??

Mec. Classica → **PARTÍCULAS** Resolução problemas (Eq. diferenciais) de partículas (1 ou mais) sob a influência de forças (potenciais)

Soluções descrevem trajetórias  
Normalmente questões de restrições de momento e energia costumam fazer parte do mundo das partículas

**ONDAS**

Questões de sobre soluções permitidas ou proibidas são relevantes p/ ondas  
Ex. Apenas certos modos do campo EBM numa cavidade

Objetivo ⇒

Descrever as formulações (definição formal) e a matemática necessária p/

Resolver problemas na Mec. Quântica

Here we go... ↘

Formulação Matemática da MQ (parte 1)

Eq. de Schrödinger

$\hbar = 1,054572 \times 10^{-34} \text{ J}\cdot\text{s}$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + V\psi = i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial t} \quad (1D)$$

CASO 1D →

$$\left\{ -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \psi + V\psi = i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial t} \right\} \quad (3D)$$

$\psi$  representa a função de onda da partícula-onda de de Broglie, cuja dinâmica é dada p. Eq. Sch.

Note ainda que:

qdo:  $\psi = e^{-\frac{i}{\hbar}(Et + W(x,y,z))}$

$\downarrow$   $\psi$  função do tempo

$$i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial t} = E \psi$$

$$\left[ \frac{-\hbar^2}{2m} \nabla^2 + V(r) \right] \psi = E \psi$$

$\hat{H}$ : op. Hamiltonian

$-\hbar \left( \frac{p^2}{2m} \right)$  Energia cinética

Eq. Schrödinger INDEPENDENTE do TEMPO (ESIT)

Além disso, note também as seguintes ANALOGIAS (equivalências)

$$\nabla^2 f = \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 f}{\partial z^2}$$

Abreviação (notação compacta)

Podemos fazer:

$$p_x \Rightarrow -i\hbar \frac{\partial}{\partial x} (\ ) = -i\hbar \partial_x \Rightarrow p_x^2 = -\hbar^2 \partial_x^2$$

$$p_y \Rightarrow -i\hbar \partial_y (\ )$$

$$p_z \Rightarrow -i\hbar \partial_z (\ )$$

$$p^2 = -\hbar^2 \nabla^2 (\ )$$

$$E \Rightarrow i\hbar \partial_t (\ )$$

operadores = observáveis físicos

Exemplo 1: calcule o  $\lambda$  associado (a) fóton (b) elétron com energia de 1 eV. (c) nêutron

$$(a) \lambda_f = \frac{hc}{E} \cong \frac{6.6 \times 10^{-34} \cdot 3 \cdot 10^8}{1,6 \times 10^{-19}} = 1,24 \cdot 10^{-6} \text{ m} = 1,24 \mu\text{m}$$

$$(b) \lambda_e = \frac{h}{\sqrt{2m_e E}} = \frac{6.6 \times 10^{-34}}{[2 \cdot (0,9 \times 10^{-30} \text{ kg}) (1,6 \times 10^{-19})]^{1/2}} = 12,3 \text{ \AA}$$

$$\lambda_e \cong 12 \text{ \AA} \quad (10^{-10} \text{ m})$$

$$(c) \lambda_n = \lambda_e \left( \frac{m_e}{m_n} \right)^{1/2} = \lambda_e \cdot \left( \frac{1}{1824} \right)^{1/2} = 0,28 \text{ \AA}$$

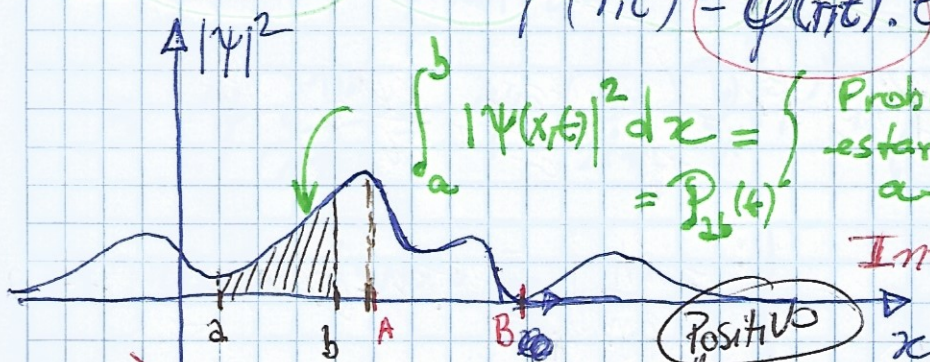
Funções de Onda: propriedades e Características

- Amplitude, fase,  $\lambda$  (comprimento de onda)  
 $\omega$   $\rightarrow$  (frequência  $\rightarrow$  Energia)

Amplitude

$$\Psi(r,t) = \phi(r,t) \cdot e^{i \frac{Et}{\hbar}}$$

*Em geral  $\Psi$  é função complexa  $\Rightarrow \Psi \in \mathbb{C}$*



$$\int_a^b |\Psi(x,t)|^2 dx = \text{Probabilidade de estar no intervalo } a-b, \text{ no inst. } t = P_{ab}(t)$$

Interpretação Estatística de Born

(dens. de) Prob. de estar no ponto  $x \cong$

$$P(r,t) = \Psi^*(r,t) \cdot \Psi(r,t)$$

$r \leftarrow$  posição  $r_{ii}$

A: MAIOR Prob

B: MENOR Prob (improvável!)