

**Universidade de São Paulo  
Instituto de Física**

# **FÍSICA MODERNA I**

---

## **AULA 13**

**Profa. Márcia de Almeida Rizzutto  
Pelletron – sala 220  
rizzutto@if.usp.br**

**1o. Semestre de 2015**

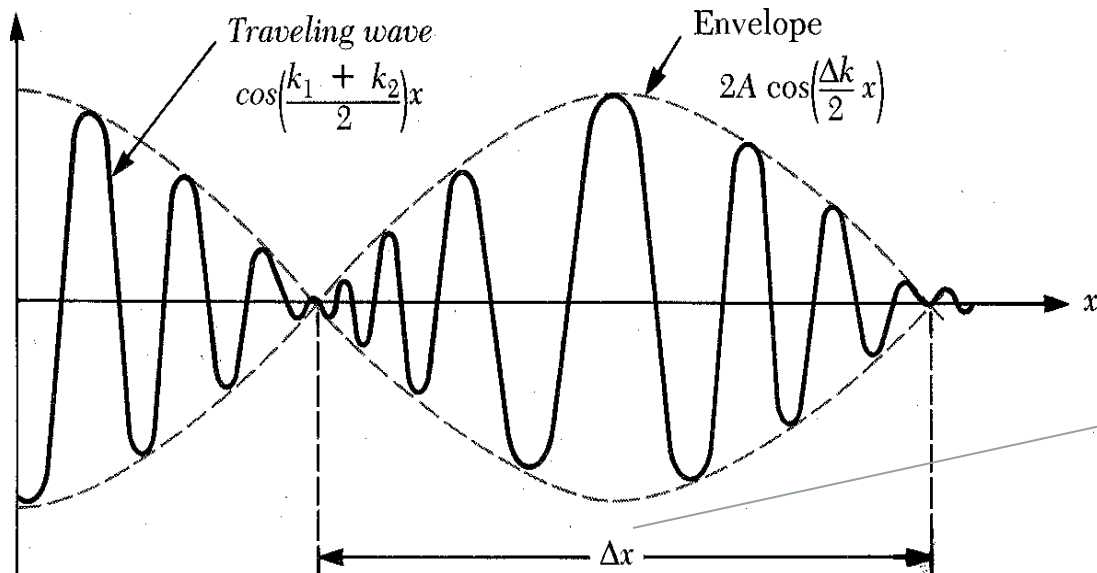
**Monitor: Gabriel M. de Souza Santos**

Página do curso:

<http://disciplinas.stoa.usp.br/course/view.php?id=5215>

**23/04/2015**

# Superposição de duas Ondas



Podemos interpretar a onda soma como sendo um envelope que modula lentamente uma onda com  $k$  e  $w$  médios

$\Delta x$  é a largura do envoltório e é inversamente proporcional ao número de onda

$$\Psi(x, t) = \Psi_1 + \Psi_2 = 2A \cos \frac{1}{2} (\Delta k x - \Delta \omega t) \cos(\bar{k} x - \bar{\omega} t)$$

amplitude  
(envelope)

A velocidade de propagação das ondas individuais  $v_f = w/k$

$$\frac{1}{2} (\Delta k x - \Delta \omega t) = \frac{1}{2} \Delta k \left( x - \frac{\Delta \omega}{\Delta k} t \right) = \frac{1}{2} \Delta k (x - v_g t)$$

velocidade de grupo

A velocidade de propagação do grupo (que é a velocidade do envoltório)

$$v_g = \frac{d\omega}{dk}$$

Em contraste com o pulso a combinação de ondas não é localizada no espaço

Ondas harmônicas que compõem um pacote de ondas. A velocidade é dada por:

$$v_f = \lambda f$$

$$\lambda = \frac{2\pi}{k}$$

$$\omega = 2\pi f$$

Velocidade de fase

$$v_f = \left( \frac{2\pi}{k} \right) \left( \frac{\omega}{2\pi} \right)$$

$$v_f = \left( \frac{\omega}{k} \right)$$

$$v_f \cdot k = \omega$$

A velocidade de grupo esta relacionada a velocidade de fase por:

$$v_g = \frac{d\omega}{dk} = \frac{d}{dk} (kv_f) = v_f + k \frac{dv_f}{dk}$$

- A velocidade  $v_g$  pod ser  $>$  ou  $<$  que  $v_f$

## Meios não dispersivos

$$v_g = \frac{d\omega}{dk} = \frac{d}{dk}(kv_f) = v_f + k \frac{dv_f}{dk}$$

Se a velocidade de fase é a mesma para todas as frequências e para todos os comprimentos de onda  $\frac{dv_f}{dk} = 0 \quad \therefore v_g = v_f$

O meio pelo qual a  $v_f$  é a mesma para todas as frequências é dito  NÃO DISPERSIVO

Exemplos de meios não dispersivos:

- Corda perfeitamente flexível para ondas mecânicas
- Ar para as ondas sonoras
- Vácuo para ondas eletromagnéticas

### Característica importante:

como todas as ondas harmônicas que formam um pacote de ondas que se movem com a mesma velocidade, o pacote se propaga sem mudar de forma

## Meios dispersivos

$$v_g = \frac{d\omega}{dk} = \frac{d}{dk}(kv_f) = v_f + k \frac{dv_f}{dk}$$

Por outro lado quando a velocidade de fase é diferente para as diferentes frequências, temos que  $\frac{dv_f}{dk} \neq 0 \quad \therefore v_f \neq v_g$

Neste caso o meio é dito  DISPERSIVO

Exemplos de meios dispersivos:

- Água para as ondas do mar
- Corda que não é perfeitamente flexível para ondas mecânicas
- Meio transparente como o vidro ou água para as ondas luminosas
- Qualquer meio para as ondas da matéria

- Para o postulado de de Broglie

$$E = hf = \hbar\omega \quad p = \frac{h}{\lambda} = \hbar k \quad E = \frac{p^2}{2m}$$

$$v_f = \frac{\omega}{k} = \frac{E}{\hbar} \frac{\hbar}{p} = \frac{p^2}{2mp} = \frac{p}{2m} = \frac{v}{2}$$

- A velocidade de fase não corresponde a velocidade da partícula

$$v_g = \frac{d\omega}{dk} = \frac{d(\hbar\omega)}{d(\hbar k)} = \frac{dE}{dp} = \frac{p}{m} = v$$

- O pacote de onda se propaga com velocidade do elétron

## Exercício:

1) Certas ondas de oceano viajam com velocidade de fase

$v_f = \sqrt{\frac{g\lambda}{2\pi}}$  onde  $g$  é a aceleração da gravidade. Determine a velocidade do grupo do “pacote de onda” destas ondas (expresse em termos da velocidade de fase).

Lembrando que a velocidade de grupo:  $v_g = \frac{d\omega}{dk}$

Sabemos que:  $k = \frac{2\pi}{\lambda}$  e  $\omega = 2\pi f$  e  $v_f = \lambda f = \left(\frac{2\pi}{k}\right) \cdot \left(\frac{\omega}{2\pi}\right) = \left(\frac{\omega}{k}\right)$

então:

$$v_f = \sqrt{\frac{g\lambda}{2\pi}} = \left(\frac{g}{2\pi}\right)^{1/2} \left(\frac{2\pi}{k}\right)^{1/2}$$

$$v_g = \frac{d\omega}{dk} = \frac{d}{dk}(\sqrt{gk})$$

$$v_g = \frac{1}{2} k^{-1/2} \sqrt{g} = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{g}{k}} \quad v_g = \frac{1}{2} v_f$$

$$v_f = \sqrt{\frac{g}{k}} = \frac{\omega}{k} \quad \omega = \sqrt{gk}$$

**Vimos que o princípio de incerteza de Heisenberg, diz:** que é impossível determinar (fazer medidas) simultaneamente da posição e momento de uma partícula) ( $x$  e  $p_x$ , por exemplo) apresentam uma relação entre suas incertezas dada por

$$\Delta k \Delta x \geq \frac{1}{2}$$

$$\Delta p \Delta x \geq \frac{\hbar}{2}$$

$$k = \frac{2\pi}{\lambda} = 2\pi \frac{p}{h} = \frac{p}{\hbar}$$

Quanto mais bem definida a posição de uma partícula (pacote de onda mais estreito), menos definido será o momento dessa partícula (uma combinação maior de comprimentos de onda, e portanto de momentos será necessário)

O princípio de incerteza também pode ser enunciado em termos da energia e do tempo:

Das propriedades do pacote de onda, tem-se que:

$$\Delta \omega \cdot \Delta t \geq \frac{1}{2}$$

$$E = hf = h \frac{\omega}{2\pi} = \hbar \omega$$

$$\Delta E \cdot \Delta t \geq \frac{\hbar}{2}$$



## Exercício:

3) Um elétron se move na direção  $x$  com velocidade de  $3,6 \times 10^6 \text{ m/s}$

Podemos medir sua velocidade com precisão de 1%

- a) Com que precisão podemos medir simultaneamente sua posição
- b) o que podemos dizer sobre o movimento na direção  $y$

## Exercício:

3) Um elétron se move na direção x com velocidade de  $3,6 \times 10^6 \text{ m/s}$ . Podemos medir sua velocidade com precisão de 1%

- a) Com que precisão podemos medir simultaneamente sua posição  
 b) o que podemos dizer sobre o movimento na direção y

$$p_x = mv_x = 9,1 \times 10^{-31} \times 3,6 \times 10^6 \quad \Delta p_x = m \Delta v_x = 1\% p_x$$

$$p_x = 3,3 \times 10^{-24} \left( \text{kg} \cdot \frac{\text{m}}{\text{s}} \right) \quad \Delta p_x = 3,3 \times 10^{-26} \left( \text{kg} \cdot \frac{\text{m}}{\text{s}} \right)$$

Do princípio de incerteza

$$\Delta x \geq \frac{\hbar}{2 \Delta p_x} \geq \frac{1,05 \times 10^{-34} \text{ J} \cdot \text{s}}{2 \times 3,3 \times 10^{-26} \text{ kg} / \text{ms}}$$

$$\Delta p \Delta x \geq \frac{\hbar}{2} \quad \Delta x \geq 0,16 \times 10^{-8} \text{ m} = 1,6 \text{ nm} = 16 \times 10^{-10} \text{ m}$$

sobre o movimento na direção y:  
 Se o elétron se move na direção x  
 temos que

$$\Delta p_y = 0$$

$$\Delta y \Delta p_y \geq \hbar / 2$$

Não sabemos nada sobre y

$$\Delta y = \infty$$

↓

O que é aproximadamente 16  
 distâncias atômicas (distância  
 atômica  $\lambda \sim 1 \text{ \AA} \sim 10^{-10} \text{ m}$ )

## Exercício:

4) Qual a energia cinética que os nêutrons devem ter se forem difratados por cristais?

As difrações ocorrem se o comprimento de onda de de Broglie do nêutron for da mesma ordem de magnitude da distância interatômica.  $\lambda \sim 1\text{Å} \sim 10^{-10}\text{m}$

$$p = \frac{h}{\lambda} = \frac{6,63 \times 10^{-34} \text{ J}\cdot\text{s}}{1 \times 10^{-10} \text{ m}} = 6,63 \times 10^{-24} \text{ kgm/s}$$

$$E_c = \frac{p^2}{2m_n} = \frac{(6,63 \times 10^{-24})^2}{2 \times 1,66 \times 10^{-27}} \left( \frac{\text{kg}^2 \text{m}^2}{\text{s}^2 \text{kg}} \right)$$

A energia cinética

$$E_c = 1,32 \times 10^{-20} \text{ J} = 0,0825 \text{ eV}$$

Note que são nêutrons não relativísticos,  $E_c \ll m_n c^2 = 939,6 \text{ MeV}$   
 Energia menor que a massa de repouso do nêutron

A energia cinética da partícula a  $T_{\text{amb}}$

$$E_c = \frac{3}{2} kT = 0,0388 \text{ eV}$$

Justifico o uso de  $E_c = p^2/2m$

## Exercício:

5) Determine o comprimento de onda de de Broglie para elétrons de 54eV?

$$E_c = \frac{p^2}{2m_e}$$

$$p^2 = 2m_e E$$

$$\lambda = \frac{h}{p} = \frac{hc}{pc} = \frac{1240eV \cdot nm}{\sqrt{2mc^2 E}}$$

$$\lambda = \frac{1240eV \cdot nm}{\sqrt{2 \times 0,511 \times 10^6 \times 54}} = 0,167nm$$

## Exercício:

6) Nós aprendemos inicialmente que a partícula (gás ideal) em equilíbrio térmico com o ar ao redor tem energia cinética de  $3/2kT$ . Calcule o comprimento de de Broglie para:

a) Nêutron a temperatura ambiente (300K)

$$\lambda = \frac{h}{p}$$

b) Nêutron frio a 77K (nitrogênio líquido)

$$p^2 = 2mE$$

$$m_n c^2 = 939,6 \text{ MeV}$$

$$p^2 = 2mE = 2m \frac{3}{2} kT$$

$$\lambda = \frac{h}{p} = \frac{hc}{pc} = \frac{1240 \text{ eV} \cdot \text{nm}}{\sqrt{3mc^2 kT}}$$

$$p = \sqrt{3mkT}$$

$$\lambda = \frac{1240 \text{ eV} \cdot \text{nm}}{\sqrt{3 \times 939,6 \times 10^6 \times 8,62 \times 10^{-5} T}}$$

a) T=300K

$$\lambda = 0,145 \text{ nm}$$

a) T=77K

$$\lambda = \frac{2,52}{\sqrt{T}} \text{ nm}$$

$$\lambda = 0,287 \text{ nm}$$

## Probabilidade

Em 1925-1926 Max Born propôs como relacionar a  $\Psi$  (função de onda) com o comportamento das partículas que ela descreve:

A probabilidade que a partícula seja encontrada no instante  $t$  em uma coordenada entre  $x$  e  $x+dx$  é :

$$P(x)dx = |\Psi(x, t)|^2 dx$$

$$P(x)dx = \Psi^*(x, t)\Psi(x, t)dx$$

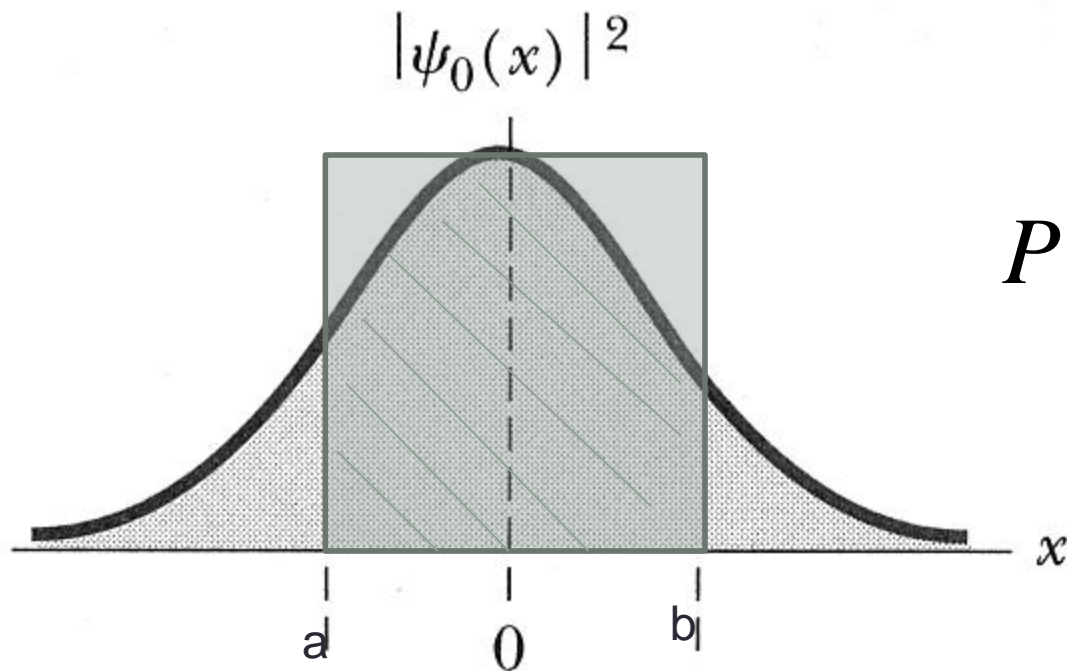
$\Psi$  não é uma quantidade mensurável, mas o seu módulo ao quadrado é mensurável e é justamente a probabilidade por unidade de comprimento ou densidade de probabilidade  $P(x)$  para encontrar a partícula no ponto  $x$  no tempo  $t$ .

Já que a partícula deve ser encontrada em algum lugar ao longo do eixo x, a soma das probabilidade sobre todos os valores de x deve ser 1.

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |\Psi(x, t)|^2 dx = 1$$

Qualquer função que satisfaz esta equação é dita normalizada

A probabilidade de uma partícula estar no intervalo  $a \leq x \leq b$  esta relacionado área embaixo da curva de a até b de uma função densidade de probabilidade  $|\Psi(x, t)|^2$



$$P = \int_a^b |\Psi(x, t)|^2 dx =$$

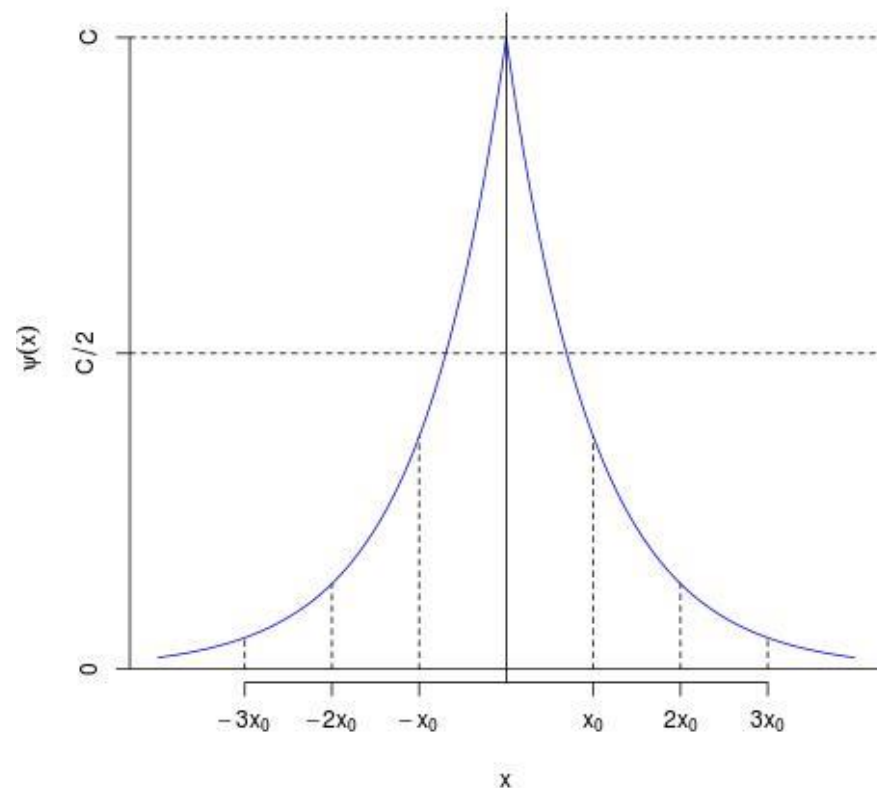
o área embaixo da curva entre a e b

## Exercício:

2) A função de onda inicial de uma partícula é dada por:

$$\Psi(x,0) = Ce^{-|x|/x_0} \quad \text{onde } C \text{ e } x_0 \text{ são constantes}$$

a) Desenhe esta função





## Exercício:

2) A função de onda inicial de uma partícula é dada por:

$$\Psi(x,0) = Ce^{-|x|/x_0} \text{ onde } C \text{ e } x_0 \text{ são constantes.}$$

b) Encontre  $C$  em termos de  $x_0$  temos que :

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |\Psi(x,t)|^2 dx = 1$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} C^2 e^{-2|x|/x_0} dx = 1$$

$$2C^2 \int_0^{+\infty} e^{-2|x|/x_0} dx = 2C^2 \left. \frac{e^{-|x|/x_0}}{-2/x_0} \right|_0^{\infty}$$

$$-C^2 x_0 (0 - 1) = C^2 x_0 = 1$$

$$C = \frac{1}{\sqrt{x_0}}$$

## Exercício:

2) A função de onda inicial de uma partícula é dada por:

$$\Psi(x,0) = C e^{-|x|/x_0} \quad \text{onde } C \text{ e } x_0 \text{ são constantes}$$

c) Calcule a probabilidade de encontrar a partícula no intervalo  $-x_0 \leq x \leq x_0$ .

$$P = \int_a^b |\Psi(x,t)|^2 dx$$

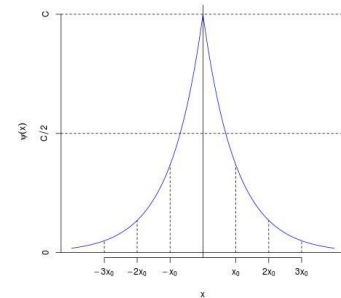
$$C = \frac{1}{\sqrt{x_0}}$$

$$P = \int_{-x_0}^{+x_0} C^2 e^{-2|x|/x_0} dx =$$

$$2C^2 \int_0^{+x_0} e^{-2|x|/x_0} dx = 2C^2 \left. \frac{e^{-2|x|/x_0}}{-2/x_0} \right|_0^{x_0}$$

$$-C^2 x_0 (e^{-2} - 1) = \frac{1}{x_0} x_0 (1 - e^{-2})$$

$$P = (1 - e^{-2}) = 0.8647 = 86,5\%$$



## OBSERVÁVEIS:

$\Psi$  não é uma quantidade mensurável

MAS como podemos relacionar a função de onda com grandezas observáveis????

COMO podemos obter a posição, o momento ou a energia de uma partícula a partir da função de onda (de maneira exata no mundo quântico)?????

## VALORES ESPERADOS:

USANDO a interpretação probabilística de Bohr, podemos obter apenas os valores médios ou valores esperados das grandezas

$$\bar{x} = \int_{-\infty}^{+\infty} xP(x,t)dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \Psi^*(x,t)x\Psi(x,t)dx$$

## OBSERVÁVEIS: VALORES ESPERADOS:

Generalizando qualquer grandeza que depende da posição  $x$ :

$$\bar{f}(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} \Psi^*(x, t) f(x) \Psi(x, t) dx$$

E o valor esperado para o momento ou energia da partícula??

$$\bar{p} = \langle p \rangle = \int_{-\infty}^{+\infty} \Psi^*(x, t) p \Psi(x, t) dx$$

Dúvida:  $p(x)$ ???

pelo princípio de incerteza não há como determinar precisamente (simultaneamente) as duas quantidades