

**Universidade de São Paulo
Instituto de Física**

FÍSICA MODERNA I

AULA 16

**Profa. Márcia de Almeida Rizzutto
Pelletron – sala 114
rizzutto@if.usp.br**

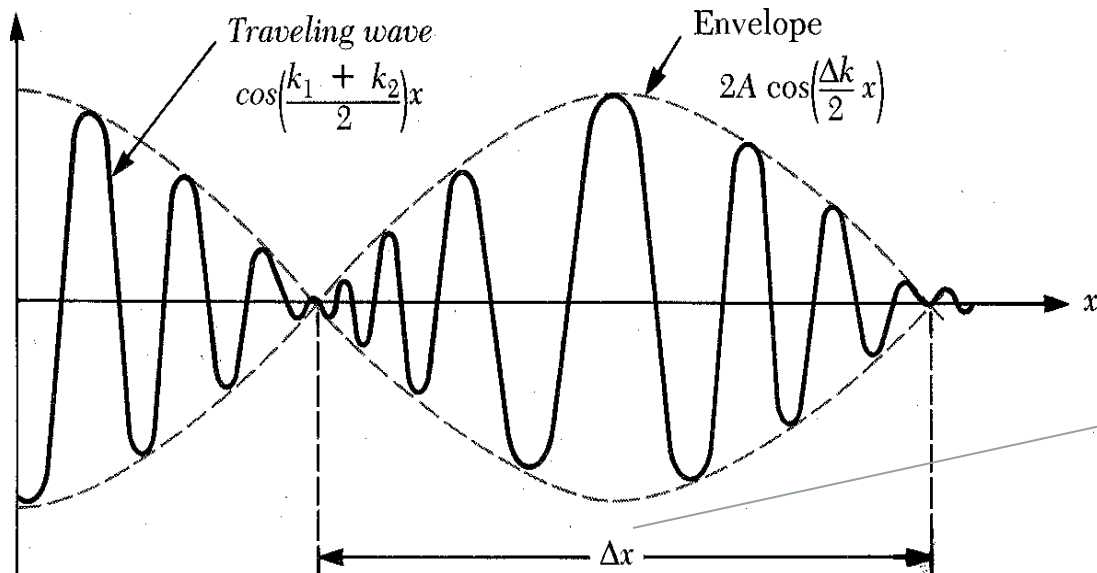
**1o. Semestre de 2014
Monitor: Gabriel M. de Souza Santos**

Página do curso:

<http://disciplinas.stoa.usp.br/course/view.php?id=2905>

30/04/2014

Superposição de duas Ondas



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

Δx 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 foram um pacote de ondas 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

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

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

- 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:

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

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

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

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

Probabilidade

A conexão Ψ (função de onda) com probabilidades foi proposto por Max Born em 1925 e diz:

A probabilidade que a partícula seja encontrada em um intervalo infinitesimal dx em torno do ponto x é denominado por $P(x)dx$ e é dado por:

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

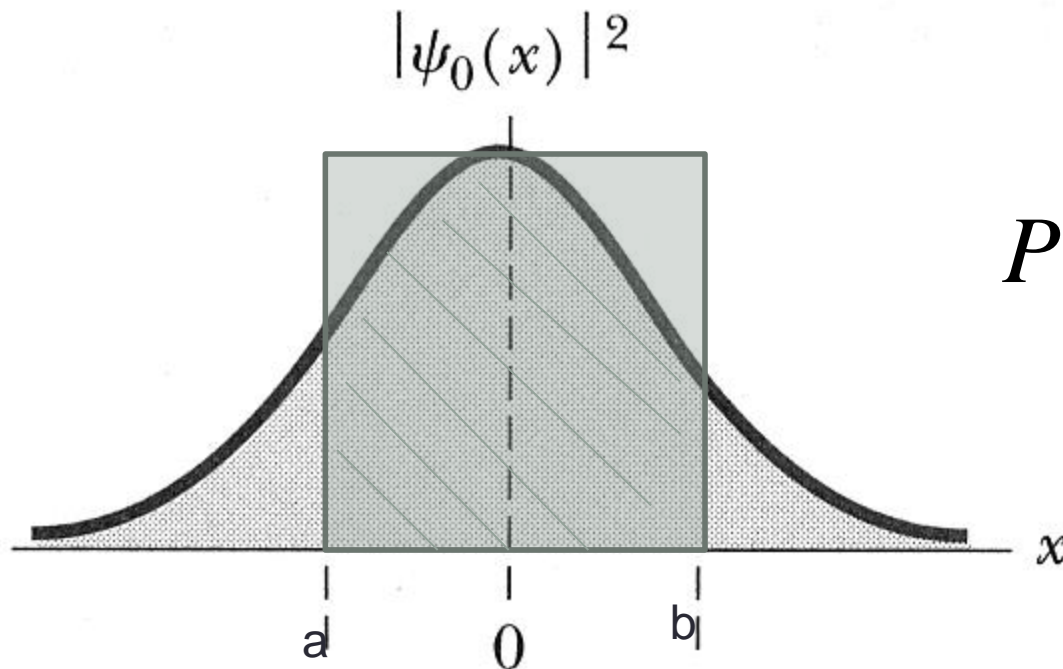
Ψ não é uma quantidade mensurável, mas o seu módulo ao quadro é mensurável e é justamente a probabilidade por unidade de comprimento ou densidade de probabilidade $P(x)$ para encontrar a partícula no ponto x no tempo t .

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 $a \leq x \leq b$ está relacionado à área embaixo da curva de a até b de uma função densidade de probabilidade $|\Psi(x, t)|^2$



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

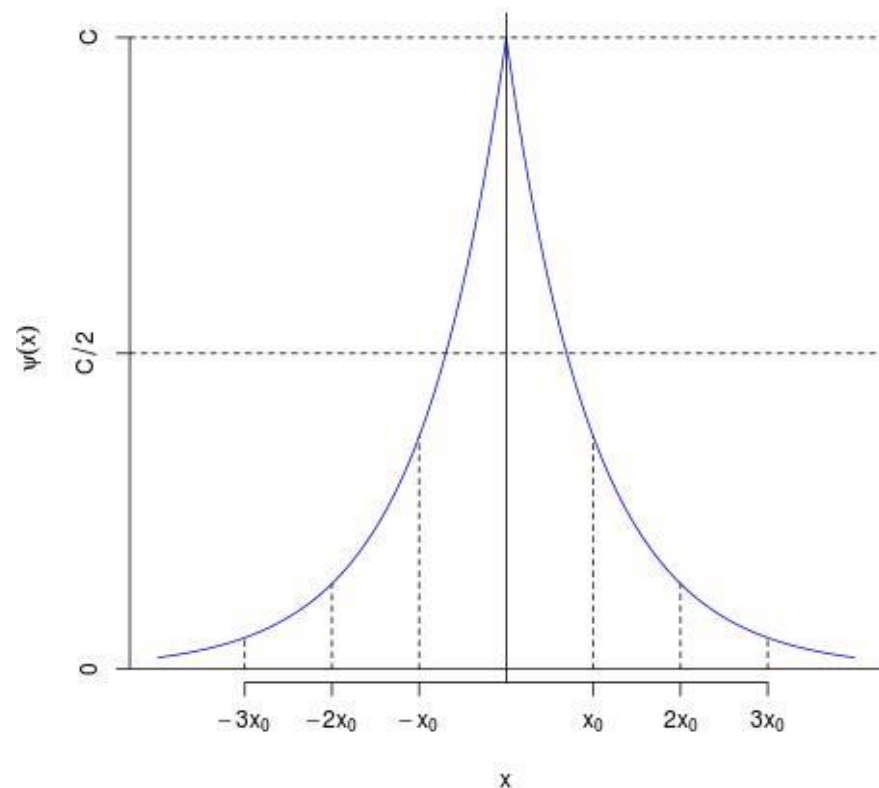
o área embaixo da curva entre a e b

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 $-x_0 \leq x \leq x_0$.

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

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

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

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

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

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

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:

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

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

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

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