

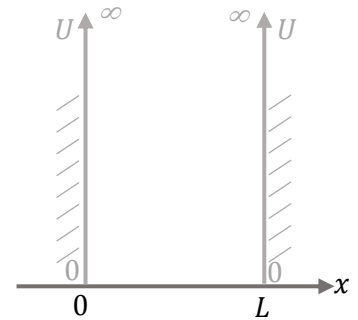
Física IV - Poli - Engenharia Elétrica: 14ª Aula (02/10/2014)

Prof. Alvaro Vannucci

Na última aula vimos:

- Princípio de Incerteza de Heisenberg: $\Delta x \Delta p \geq \hbar / 2$
 $\Delta E \Delta t \geq \hbar / 2$
- Equação de Schrödinger: $-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2\psi}{dx^2} + U\psi = E\psi$
- Propriedades de ψ : (i) deve ser unívoca; (ii) deve ser contínua; (iii) a primeira derivada deve ser contínua.

- Vamos analisar o problema de uma partícula presa em uma caixa, que no caso 1D será representada por duas “paredes de potencial” infinitas, localizadas em $x=0$ e $x=L$.
- Note que, neste caso, a partícula nunca será encontrada fora da caixa, de forma que a função de onda ψ que descreve o sistema (e que será determinada ao resolvermos a equação de Schrödinger) deve se anular para $x \leq 0$ e $x \geq L$.



- Em particular, $\psi(x=0) = 0$ e $\psi(x=L) = 0$ são as *condições de contorno* a serem satisfeitas para que a solução que venhamos a encontrar tenha coerência física.
- Note também que na região de interesse ($0 \leq x \leq L$) a energia potencial do sistema é nula ($U = 0$).
- Portanto, da equação de Schrödinger:

$$\frac{d^2\psi}{dx^2} = -\frac{2m}{\hbar^2} E\psi = -K^2\psi \quad (\text{pois } E = \frac{p^2}{2m} = \frac{\hbar^2 k^2}{2m} \Rightarrow k = \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar}) \quad (1)$$

- Ou seja, $\frac{d^2\psi}{dx^2} + k^2\psi = 0$; (equação diferencial que admite soluções - verifique!):

$$\begin{cases} \psi = e^{-ikx} \rightarrow \text{propagação no sentido dos } x \text{ positivos} \\ \psi = e^{+ikx} \rightarrow \text{propagação no sentido dos } x \text{ negativos} \end{cases}$$

➤ A solução geral será a combinação linear destas soluções particulares:

$$\psi_{part.livre} = A' e^{ikx} + B' e^{-ikx}; \text{ sendo que as constantes } A' \text{ e } B' \text{ podem ser complexas}$$

➤ O passo seguinte é aplicar as condições de contorno do problema:

(i) $\psi(x=0) = 0 \Rightarrow A' + B' = 0 \Rightarrow \underline{B' = -A'}$

(ii) $\psi(x=L) = 0 \Rightarrow A' e^{ikL} - A' e^{-ikL} = 0 \Rightarrow$ (aplicando Euler $e^{\pm i\theta} = \cos \theta \pm i \sin \theta$) \Rightarrow
 $\Rightarrow \cancel{\cos(kL)} + i \sin(kL) - \cancel{\cos(kL)} + i \sin(kL) = 0 \Rightarrow$

$$\Rightarrow \sin(kL) = 0 \Rightarrow \underline{kL = n\pi}; \therefore \boxed{k = \frac{n\pi}{L}} \quad (2)$$

elevando este resultado ao quadrado e substituindo na equação (1):

$$\frac{2mE}{\hbar^2} L^2 = n^2 \pi^2 \Rightarrow \boxed{E_n = \frac{\hbar^2}{8mL^2} n^2}; n = 1, 2, 3, \dots$$

níveis de energia quantizados!

➤ Quanto à função de onda ψ correspondente:

$$\psi = A' (e^{ikx} - e^{-ikx}) = A' (\cancel{\cos(kx)} + i \sin(kx) - \cancel{\cos(kx)} + i \sin(kx)) \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \psi(x) = 2iA' \sin(kx) \Rightarrow \boxed{\psi(x) = A \sin(kx)}$$

=A

➤ Normalizando esta função de onda:

$$\int_0^L |\psi|^2 dx = \int_0^L A^2 \sin^2(kx) dx = A^2 \int_0^L \frac{1 - \cos(2kx)}{2} dx = 1 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{A^2}{2} \int_0^L dx - \frac{A^2}{2} \int_0^L \cos(2kx) dx = \frac{LA^2}{2} - \left(\frac{A^2}{2} \right) \left(\frac{1}{2k} \right) \sin(2kx) \Big|_0^L = 1$$

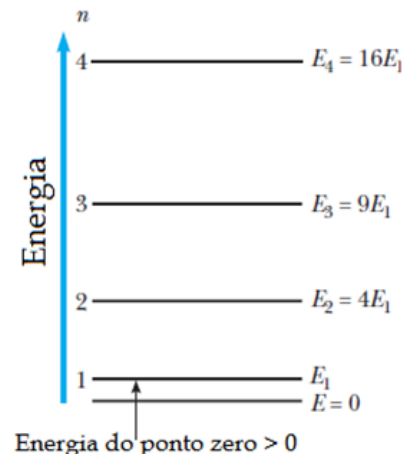
$=0$, pois $k = n\pi/L$
 $=0$

$$\therefore \frac{LA^2}{2} = 1 \Rightarrow \boxed{A = \sqrt{\frac{2}{L}}}$$

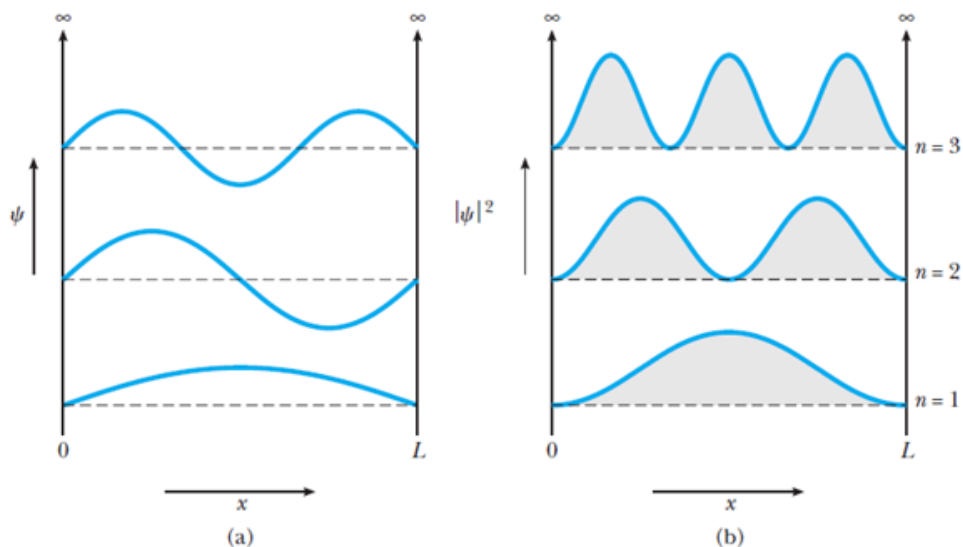
➤ Finalmente:

$$\boxed{\psi_n(x) = \sqrt{\frac{2}{L}} \sin\left(\frac{n\pi}{L} x\right)}; n = 1, 2, 3, \dots$$

(partícula presa em uma caixa em 1 D)



- Note, deste resultado, a razão pela qual o número quântico n não poder ter valor nulo: se assim fosse a função $\psi(x) = 0$ ($\therefore |\psi(x)|^2 = 0$) para qualquer valor de x !
- Então, observando os valores possíveis de energia: $E_n = \left(\frac{\hbar^2}{8mL^2}\right)n^2$, vemos que a energia mais baixa do sistema será $E_1 = \frac{\hbar^2}{8mL^2}$, de forma que $E_n = n^2 E_1$.
- O valor mínimo de energia do sistema será $E_1 (n=1)$, que corresponde à *Energia do Ponto Zero*; este resultado é contraditório com relação à Física Clássica, que prevê $E = 0$!
- Note também que a energia do sistema nunca será $E = 2E_1$, por exemplo! ($2E_1$ não é um estado energético permitido)
- Além disso, para o sistema passar de E_1 para E_2 (ou E_3), por exemplo, ele só irá absorver fótons com energias específicas: $E_{\text{fóton}} = E_f - E_i = hf$
- E para cada um destes estados de energia, há uma função de onda correspondente, dada pela equação $\psi_n(x) = \sqrt{\frac{2}{L}} \sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right)$, de forma que a distribuição de probabilidade de se encontrar a partícula em uma posição x dentro da caixa é: $|\psi_n(x)|^2 = \frac{2}{L} \sin^2\left(\frac{n\pi}{L}x\right)$; $n=1,2,3,\dots$ Note: $K = \frac{n\pi}{L} = \frac{2\pi}{\lambda} \rightarrow \lambda = \frac{2\pi L}{n\pi}$



Os primeiros três estados estacionários para uma partícula confinada a uma caixa 1D. Em (a), temos as funções de onda para $n=1,2,3$. Em (b) temos a função densidade de probabilidade para $n=1,2,3$.

➤ **Exercício 37 – capítulo 28:** Uma partícula em um poço de potencial quadrado infinito encontra-se no estado quântico determinado pela função de onda:

$$\psi(x) = \sqrt{\frac{2}{L}} \sin\left(\frac{2\pi}{L}x\right), \text{ no intervalo } 0 \leq x \leq L.$$

- Calcule o valor médio da posição x .
- Determine a probabilidade de encontrar a partícula próximo de $x = L/2$, calculando a probabilidade dela ser encontrada no intervalo $0,49L \leq x \leq 0,51L$.
- Determine a probabilidade de encontrá-la próximo de $x = L/4$, calculando a probabilidade dela estar no intervalo $0,24L \leq x \leq 0,26L$.
- Discuta os resultados obtidos.

➤ **Resolução:**

$$\text{a) } \langle x \rangle = \int_0^L (x) \left(\sqrt{\frac{2}{L}} \sin\left(\frac{2\pi}{L}x\right) \right)^2 dx = \left(\begin{array}{l} \text{lembrando que:} \\ \sin^2 \theta = \frac{1 - \cos 2\theta}{2} \end{array} \right) =$$

$$= \frac{2}{L} \int_0^L (x) \left(\frac{1 - \cos(4\pi x/L)}{2} \right) dx = \frac{1}{L} \int_0^L x dx - \frac{1}{L} \int_0^L x \cos(4\pi x/L) dx \Rightarrow$$

$$\left(\begin{array}{l} \text{integrando por partes:} \\ \int uv' = uv - \int u'v \end{array} \right) \Rightarrow \langle x \rangle = \frac{x^2}{2L} \Big|_0^L - \left\{ \left[\left(\frac{x}{L} \right) \left(\frac{L}{4\pi} \sin\left(\frac{4\pi x}{L}\right) \right) \right]_0^L - \frac{x}{L} \int_0^L \frac{L}{4\pi} \sin\left(\frac{4\pi x}{L}\right) dx \right\}$$

$$\Rightarrow \langle x \rangle = \frac{L^2}{2L} + \left(\frac{1}{4\pi} \right) \left(\frac{L}{4\pi} \right) \left(-\cos\frac{4\pi x}{L} \right) \Big|_0^L \Rightarrow \langle x \rangle = \frac{L}{2}$$

$$\text{b) } P_{L/2} = \int_{0,49L}^{0,51L} \frac{2}{L} \sin^2\left(\frac{2\pi}{L}x\right) dx = \frac{2}{L} \int_{0,49L}^{0,51L} \frac{1}{2} dx - \frac{2}{L} \int_{0,49L}^{0,51L} \frac{1}{2} \cos\left(\frac{4\pi x}{L}\right) dx =$$

$$= \frac{x}{L} \Big|_{0,49L}^{0,51L} - \frac{L}{4\pi L} \sin\left(\frac{4\pi x}{L}\right) \Big|_{0,49L}^{0,51L} = \frac{0,02L}{L} - \frac{1}{4\pi} \left(\sin \frac{2,04\pi L}{L} - \sin \frac{1,96\pi L}{L} \right)$$

$$\therefore P_{L/2} = 0,02 - \frac{1}{4\pi} (0,122 + 0,128) = 0,02 - 0,0199 \Rightarrow \underline{\underline{P_{L/2} = 10^{-4} \text{ (ou } 0,01\%)}}$$

c) Igualmente:

$$P_{L/4} = \frac{x}{L} \Big|_{0,24L}^{0,26L} - \frac{1}{4\pi} \left(\underbrace{\sin 1,04\pi}_{=-0,124} - \underbrace{\sin 0,96\pi}_{=0,127} \right) \Rightarrow \underline{\underline{P_{L/4} = 0,02 + 0,02 = 0,04 \text{ (ou } 4\%)}}$$

d) Apesar da probabilidade de encontrarmos a partícula (ao efetuarmos uma medida) no entorno de $x = L/4$ (ou $x = 3L/4$) ser muito maior que no entorno de $x = L/2$, é razoável que o valor médio (*após inúmeras medidas*) da sua posição seja $x = L/2$. Fica fácil ver isto se pegarmos, por exemplo, duas classes com dez alunos cada; sendo que em uma delas as notas da prova foram:

Classe A	
Alunos	Nota
1	3
2	4
5	5
2	7

Classe B	
Alunos	Nota
5	zero
5	dez

observe: nos dois casos,
a média da classe é 5 !