Resolução da Prova 1 de Mecânica Quântica I (F689, Turma B, 10. semestre de 2015)

Pedro Rangel Caetano*

Universidade Estadual de Campinas, 10. semestre de 2017

1. A função de onda de uma partícula de massa m é

$$\psi(x,t=0) = \begin{cases} Ax & 0 < x < \alpha/2 \\ A(\alpha-x) & \alpha/2 < x < \alpha \end{cases}$$

- (a) Esboce $\psi(x, 0)$ e determine a constante A.
- (b) Escreva a função de onda inicial em termos das funções discretas de energia do poço infinito e encontre a função $\psi(x,t)$.
- (c) Qual é a probabilidade $P(E_1)$ de a medida de energia produza o valor E_1 , o valor mais baixo possível de energia do sistema?

O poço infinito tem soluções $\Psi_n(x) = \sqrt{\frac{2}{\alpha}} \sin\left(\frac{n\pi x}{\alpha}\right)$ $E_n = \frac{n^2\hbar^2\pi^2}{2m\alpha^2}$.

$$\begin{split} &\int_0^{\alpha/2} dx x \sin\left(\frac{n\pi x}{\alpha}\right) = \frac{\alpha^2}{n^2\pi^2} \left(-n\pi \cos(n\pi/2) + \sin(n\pi/2)\right) \\ &\int_0^\alpha dx x^2 \sin\left(\frac{n\pi x}{\alpha}\right) = \frac{\alpha^3}{n^3\pi^3} \left(-2 + (2 - n^2\pi^2)\cos(n\pi) + 2n\pi \sin(n\pi)\right) \end{split}$$

Resolução:

(a) Temos

$$\int_{-\infty}^{\infty} |\psi(x,0)|^2 dx = \int_{0}^{\alpha/2} A^2 x^2 dx + \int_{\alpha/2}^{\alpha} A^2 (\alpha - x)^2 dx$$

$$= A^2 \left[\frac{\alpha^3}{24} + \int_{\alpha/2}^{0} x^2 (-dx) \right]$$

$$= A^2 \left[\frac{\alpha^3}{24} + \frac{\alpha^3}{24} \right]$$

$$= A^2 \frac{\alpha^3}{12}$$

^{*}Email: p.r.caetano@gmail.com

Portanto

$$\int_{-\infty}^{\infty} |\psi(x,0)|^2 dx = 1$$

$$\Rightarrow A = \sqrt{\frac{12}{a^3}}$$

O esboço de $\psi(x,0)$ pode ser visto na Figura 1.

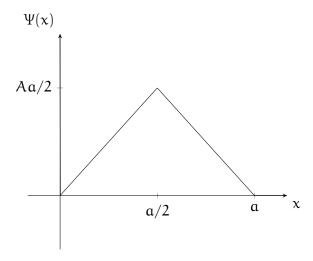


Figura 1: Gráfico de $\Psi(x)$.

(b) Temos

$$\psi(x,0) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n \psi_n(x)$$

com

$$c_{n} = \sqrt{\frac{2}{a}} \int_{0}^{a} \sin\left(\frac{n\pi x}{a}\right) \psi(x, 0) dx$$

Calculando os coeficientes c_n:

$$\begin{split} c_n &= \frac{2\sqrt{6}}{a^2} \left[\int_0^{\alpha/2} x \sin\left(\frac{n\pi x}{a}\right) dx + \int_{a/2}^a (a-x) \sin\left(\frac{n\pi x}{a}\right) \right] \\ &= \frac{2\sqrt{6}}{a^2} \left[\int_0^{\alpha/2} x \sin\left(\frac{n\pi x}{a}\right) dx + \int_{a/2}^0 x \sin\left(n\pi - \frac{n\pi x}{a}\right) (-dx) \right] \\ &= \frac{2\sqrt{6}}{a^2} \left[\int_0^{\alpha/2} x \sin\left(\frac{n\pi x}{a}\right) dx - \int_0^{\alpha/2} \sin\left(\frac{n\pi x}{a}\right) \cos(n\pi) dx \right] \\ &= \frac{2\sqrt{6}}{a^2} \left(1 - \cos(n\pi) \right) \int_0^{\alpha/2} x \sin\left(\frac{n\pi x}{a}\right) dx \\ &= \frac{2\sqrt{6}}{a^2} \left(1 - \cos(n\pi) \right) \frac{a^2}{n^2\pi^2} \left(-n\pi \cos(n\pi/2) + \sin(n\pi/2) \right) \\ &= \begin{cases} 0 & \text{para n par} \\ \frac{4\sqrt{6}}{n^2\pi^2} \sin\left(\frac{n\pi}{2}\right) & \text{para n impar} \end{cases} \end{split}$$

Portanto

$$\psi(x,t) = \sum_{n \text{ impar}} c_n \psi_n(x) e^{-i\omega_n t}$$

onde $\omega_n = E_n/\hbar = n^2\pi^2\hbar/(2m\alpha^2)$.

(c) A probabilidade de obter no instante t o valor $E_{\mathfrak{n}}$ para a energia é dada por

$$P(E = E_n) = \left| \int \psi_n^*(x) \psi(x, t) dx \right|^2$$
$$= \left| c_n e^{-i\omega_n t} \right|^2$$
$$= \left| c_n \right|^2$$

Então,

$$P(E = E_1) = \left| \frac{4\sqrt{6}}{\pi^2} \right|^2$$
$$= \frac{96}{\pi^4}$$

2. Seja o potencial V(x) dado por

$$V(x) = \begin{cases} 0 & x < 0 \\ V_1 & 0 < x < a \\ V_2 & a < x < b \\ V_3 & b < x < c \\ 0 & x > c \end{cases}$$

onde $V_1 > V_3 > V_2$. Observe o ordenamento dos valores do potencial.

- (a) Assuma que a energia da partícula $V_2 < E < V_3$. Determine as soluções nas diferentes regiões. As soluções encontradas tem estados ligados?
- (b) Quais são as regiões classicamente proibidas no caso $V_3 < E < V_2$. Existem soluções quanticamente permitidas nesta região?
- (c) Mostre graficamente uma possível solução $\psi(x)$ e seu comportamento em todas as regiões.

Resolução:

- (a) Sabemos que as soluções da equação de Schrödinger em regiões de potencial V constante são
 - ondas evanescentes da forma $e^{\pm kx}$, com $k=\frac{\sqrt{2m(V-E)}}{\hbar}$, se V<E ou ondas planas da forma e^{ikx} , com $k=\frac{\sqrt{2m(E-V)}}{\hbar}$, se V>E.

Tendo em vista que $V_1 > V_3 > E > V_2$ as soluções serão ondas planas para x < 0, $a < x < b \ e \ x > c \ e$ ondas evanescentes para $0 < x < a \ e \ b < x < c$. Assumindo que a partícula vem da esquerda para a direita:

$$\psi(x) = \begin{cases} Ae^{\mathrm{i}k_0x} & x < 0 \\ Be^{-k_1x} + Ce^{k_1x} & 0 < x < a \\ De^{\mathrm{i}k_2x} + Ee^{-\mathrm{i}k_3x} & a < x < b \\ Fe^{-k_3x} + Ge^{k_3x} & b < x < c \\ He^{\mathrm{i}k_0x} & x > c \end{cases}$$

onde as constantes de A a H são fixadas pelas condições de continuidade de ψ e da derivada de ψ e pela normalização, e $k_i = \frac{\sqrt{2m|E-V_i|}}{\hbar}$ para $i \neq 0$ e $k_0 = \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar}$. Não há estados ligados: a condição para isto é que E < 0 (já que $\lim_{x \to \pm \infty} V(x) =$ 0), mas não existem estados que satisfaçam isso, já que neste caso $E < V_{min}$ e portanto as soluções não são normalizáveis (da equação de Schrödinger obtemos que a derivada de ψ e ψ deveriam ter o mesmo sinal para todo valor de x caso isso ocorresse, mas neste caso o gráfico da função se afasta do eixo x e disto decorre que é impossível que a integral de $|\psi|^2$ convirja).

- (b) Esta condição é impossível pois $V_3 > V_2$. As regiões classicamente proibidas são, porém, as regiões para as quais E < V. Se $E < V_2$, a região a < x < b é classicamente proibida.
- (c) Confira a Figura 2.
- 3. Seja a Equação de Schrödinger independente do tempo.
 - (a) Escreve a Equação de Schrödinger independente do tempo para o caso unidimensional. Quais são as condições gerais que qualquer função de onda deve satisfazer?

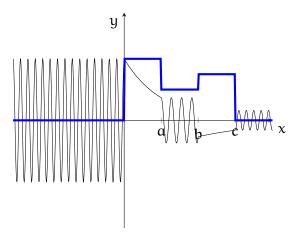


Figura 2: Esboço da função de onda no caso em que a partícula incide da esquerda para a direita.

- (b) Assuma que o potencial unidimensional V(x) seja dado por $V(x) = -\alpha \left(\delta(x+\alpha) + \delta(x-\alpha)\right)$. Ache a solução geral da função de onda devido a este potencial quando a energia for E < 0.
- (c) Encontre a condição do estado ligado neste caso. Não é necessário resolver a equação.

A função Delta de Dirac satisfaz $\int f(x)\delta(x-\alpha)dx = f(\alpha)$.

Resolução: Confira o exercício 5 da lista 2.