

Instituto de Física
USP

Física V - Aula 35

Professora: Mazé Bechara

Aula 35 – Soluções da equação de Schroedinger para auto-estados de energia não ligados.

1. **Aplicação:** os estados mistos de estados não degenerados em energia e de estados degenerados em energia o o potencial cúbico de valores infinitos nas “paredes.”
2. **A partícula livre.** As auto-funções de energia. As auto-funções de energia e de momento linear – a onda plana da partícula na mecânica quântica.
 - A impossibilidade de normalização da função de onda. A partícula na condição inicial e sua evolução dinâmica.
 - O princípio de incerteza na onda plana.
 - **O pacote de ondas planas – uma partícula “melhor” localizada no espaço.**
3. **Reinterpretação da conservação da partícula**
 - Uma equação de continuidade para a densidade de probabilidade unidimensional, e o conceito de fluxo de partícula.
 - O fluxo de partícula para a onda plana no sentido positivo de x e no sentido negativo de x .

Aplicação - continuação

- Uma partícula de massa m está em movimento unidimensional, com velocidades não relativísticas, no interior de “uma caixa” (ou um poço, se preferir) de lados L_x , L_y e L_z . Considere a energia potencial infinita nas posições $(x,y,z) \leq (0,0,0)$ e $(x,y,z) \geq (L_x, L_y, L_z)$ e 0 no interior da caixa
- e) A partícula sujeita a este potencial pode ter estados com energia não constante? Justifique e dê um exemplo.
- f) Há combinações lineares de auto - estados de energia que tenham energia constante? Justifique e dê um exemplo.
- g) Determine a densidade linear da probabilidade desta partícula estar na posição x no instante t , no caso do exemplo do item d) e no exemplo do item e). Comente.

As energias da partícula na caixa tridimensional de potencial infinito

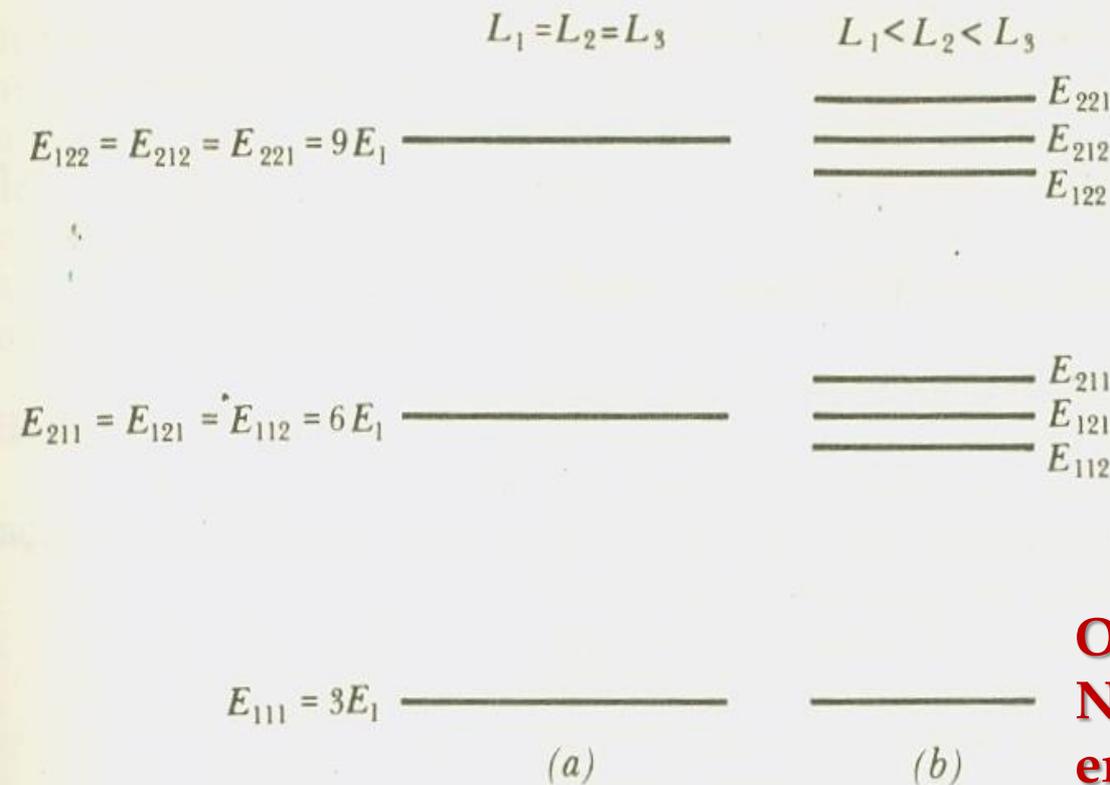


Fig. 6.24 Diagrama de nível de energia para (a) potencial de poço cúbico infinito e (b) poço infinito não-cúbico. No poço cúbico, os níveis de energia são degenerados, isto é, há duas ou mais funções de onda tendo a mesma energia. A degenerescência será removida quando a simetria do potencial for removida, como em (b).

Observe que a caixa NÃO cúbica NÃO tem degenerescência em energia.

Estados mistos, ou, combinações lineares de duas (ou mais) auto-funções, deram origem ao chamado "gato de Schroedinger".

O gato de Schroedinger - duas representações



$$\Psi_{\text{IN IN UR BOX}} = \frac{1}{\sqrt{2}} \Psi_{\text{HAI}} + \frac{1}{\sqrt{2}} \Psi_{\text{OH NOES!}}$$

A solução para partícula livre – ondas planas e pacote de ondas planas

Auto-estados de energia: a solução geral da equação da partícula livre.

$$\psi(x,t) = Ae^{i(kx - \frac{E}{\hbar}t)} + Be^{-i(kx + \frac{E}{\hbar}t)} \quad k = \sqrt{\frac{2mE}{\hbar^2}}$$

- **A auto-função de energia e de momento linear: onda plana que se move no sentido de x positivo:**

$$\psi_+(x,t) = A_+ e^{i(kx - \frac{E}{\hbar}t)} = A_+ e^{i(kx - \omega t)}$$

- **A auto-função de energia e momento linear: onda plana que se move no sentido de x negativo:**

$$\psi_-(x,t) = A_- e^{-i(kx + \frac{E}{\hbar}t)} = A_- e^{-i(kx + \omega t)}$$

- **Os pacotes de onda com todas as ondas planas, movendo-se no sentido positivo (ψ_+) ou negativo (ψ_-) de x:**

$$\psi_+(x,t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} A_+(k) e^{i(kx - \frac{E}{\hbar}t)} dk$$

$$\psi_-(x,t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} A_-(k) e^{-i(kx + \frac{E}{\hbar}t)} dk$$

O princípio de incerteza das ondas planas e pacote de ondas planas

No caso da onda plana, sendo p uma constante no movimento, então a indeterminação em p_x é nula, ou seja. $\Delta p_x = 0$ e portanto $\Delta x \rightarrow \infty$, pelo princípio de indeterminação de Heisenberg.

- No caso de um pacote de onda, com todas as ondas planas, o momento não é bem definido (constante de movimento), e então pelo princípio de incerteza

$$\Delta p_x \Delta x = C \geq \hbar/2.$$

- O pacote de onda é mais próximo da realidade física, mas adotamos a onda plana para simplificar os cálculos

O fluxo de partícula a partir da equação de Schroedinger (dedução em aula)

O fluxo da partícula entre as posições x_1 e x_2 no estado $\psi(x,t)$:

$$S(x_2,t) - S(x_1,t) = -\frac{i\hbar}{2m} \left[\psi^*(x_2) \frac{\partial \Psi(x_2)}{\partial x} - \Psi(x_2) \frac{\partial \Psi^*(x_2)}{\partial x} \right] -$$
$$-\frac{i\hbar}{2m} \left[\psi^*(x_1) \frac{\partial \Psi(x_1)}{\partial x} - \Psi(x_1) \frac{\partial \Psi^*(x_1)}{\partial x} \right] = -\frac{\partial P(\text{entre } x_1 \text{ e } x_2)}{\partial t}$$

- $P(\text{entre } x_1 \text{ e } x_2)$ é a probabilidade da partícula estar entre as posições x_1 e x_2 no instante t .
- Observe que se a função de onda for real os fluxos são nulos. É o caso dos estados ligados.

Conservação do fluxo de partícula a partir da equação de Schroedinger (dedução em aula)

Se $P(x_1, x_2)$ não variar no tempo, então haverá conservação de fluxo, ou seja, $S(x_2, t) = S(x_1, t)$.

$$S(x_2, t) - S(x_1, t) = -\frac{i\hbar}{2m} \left[\psi^*(x_2) \frac{\partial \Psi(x_2)}{\partial x} - \Psi(x_2) \frac{\partial \Psi^*(x_2)}{\partial x} \right] -$$
$$-\frac{i\hbar}{2m} \left[\psi^*(x_1) \frac{\partial \Psi(x_1)}{\partial x} - \Psi(x_1) \frac{\partial \Psi^*(x_1)}{\partial x} \right] = -\frac{\partial P(\text{entre } x_1 \text{ e } x_2)}{\partial t} = 0$$

Fluxo da partícula representada por onda plana, movendo-se no sentido positivo e no negativo de x

O fluxo de partícula no estado ψ_+ , quando a partícula se move no sentido positivo de x :

$$S_+ = -\frac{i\hbar}{2m} \left[\psi_+^* \frac{\partial \Psi_+}{\partial x} - \Psi_+ \frac{\partial \Psi_+^*}{\partial x} \right] = \frac{\hbar k}{m} A_I^* A_I = v A_I^* A_I$$

O fluxo da partícula no estado ψ_- , ou seja, no sentido negativo de x :

$$S_- = -\frac{i\hbar}{2m} \left[\psi_-^* \frac{\partial \Psi_-}{\partial x} - \Psi_- \frac{\partial \Psi_-^*}{\partial x} \right] = -\frac{\hbar k}{m} B_I^* B_I = -v B_I^* B_I$$

Observação importante: No caso de funções de onda reais os fluxos são nulos. Estão incluídos aí todos os casos dos estados ligados unidimensionais.