

I

1) Falsa: só se  $[A, B] = 0$ 2) Verdadeira:  $u_{n+2}^*(x) u_n(x)$  é uma função ímpar3) Verdadeira:  $\lambda = \frac{2mV_0 a^2}{\hbar^2} \in \left[ \frac{\pi^2}{4}, \pi^2 \right] \Rightarrow$  1 solução par + 1 solução ímpar4) Verdadeira:  $p^2 = 2mE \Rightarrow \langle p^2 \rangle = 2m \langle E \rangle$ 

II

1)  $\psi(x, 0) = \sum_n A_n u_n(x) \Rightarrow A_1 = \frac{1}{\sqrt{3}}; A_4 = B; A_n = 0 \text{ } n \neq 1, 4$ 

$$\sum_n |A_n|^2 = 1 \Rightarrow |A_1|^2 + |A_4|^2 = 1 \Rightarrow \frac{1}{3} + B^2 = 1 \Rightarrow B = \sqrt{\frac{2}{3}}$$

(Real e positivo B)

2)  $\langle E \rangle = \sum_n |A_n|^2 E_n$ 

$$= \frac{1}{3} E_1 + \frac{2}{3} E_4 = \left( \frac{1}{3} + \frac{32}{3} \right) E_1 = 11 E_1 = 11 \frac{\hbar^2 \pi^2}{2ma^2}$$

3)  $P(x < a/2) = \int_0^{a/2} dx |\psi(x, 0)|^2 = \int_0^{a/2} dx \left( \frac{1}{\sqrt{3}} \sqrt{\frac{2}{a}} \sin\left(\frac{\pi x}{a}\right) + \sqrt{\frac{2}{3}} \sqrt{\frac{2}{a}} \sin\left(\frac{4\pi x}{a}\right) \right)^2$ 

$$= \frac{2}{3} \frac{1}{a} \int_0^{a/2} dx \sin^2\left(\frac{\pi x}{a}\right) + \frac{4}{3} \frac{1}{a} \int_0^{a/2} dx \sin^2\left(\frac{4\pi x}{a}\right)$$

$$+ \frac{4\sqrt{2}}{3} \frac{1}{a} \int_0^{a/2} dx \sin\left(\frac{\pi x}{a}\right) \sin\left(\frac{4\pi x}{a}\right)$$

$$= \frac{2}{3} \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi/2} dy \sin^2 y + \frac{1}{3} \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi/2} dy \sin^2 y + \frac{4\sqrt{2}}{3} \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi/2} dy \sin y \sin 4y$$

$$= \frac{2}{3} \frac{1}{\pi} \frac{\pi}{4} + \frac{1}{3} \frac{1}{\pi} \frac{\pi}{4} + \frac{4\sqrt{2}}{3\pi} \left[ \frac{1}{6} \sin 3y - \frac{1}{10} \sin 5y \right]_0^{\pi/2}$$

$$= \frac{1}{2} + \frac{4\sqrt{2}}{3\pi} \left( -\frac{1}{6} - \frac{1}{10} \right) = \frac{1}{2} - \frac{16\sqrt{2}}{45\pi} < \frac{1}{2}$$

Logo: A probabilidade de se encontrar a partícula entre  $[0, \pi/2]$  é menor que  $1/2$ .

4)  $\langle E \rangle_t = \langle E \rangle_{t=0} = 11 \frac{\hbar^2 \pi^2}{2ma^2}$

- Demonstração 1

Vimos que para um operador genérico

$$\frac{d}{dt} \langle A \rangle = \left\langle \frac{\partial A}{\partial t} \right\rangle + \frac{i}{\hbar} \langle [H, A] \rangle$$

Como  $\frac{\partial H}{\partial t} = 0$  e  $[H, H] = 0$  obtemos

$$\frac{d}{dt} \langle H \rangle = 0$$

- Demonstração 2

$$\begin{aligned} \langle E \rangle_t &= \int_{-\infty}^{\infty} dx \psi^*(x,t) H \psi(x,t) \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} dx \left( \sum_n A_n^* u_n^*(x) e^{\frac{i}{\hbar} E_n t} \right) H \left( \sum_m A_m u_m(x) e^{-\frac{i}{\hbar} E_m t} \right) \end{aligned}$$

$$= \sum_n \sum_m A_n^* A_m e^{\frac{i}{\hbar}(E_n - E_m)t} E_m \int_0^a dx u_n^*(x) u_m(x) \quad (3)$$

onde  $x$  e  $u_m$   $H u_m(x) = E_m u_m(x)$ . Usando orçõ

$$\int_0^a dx u_m^*(x) u_n(x) = \delta_{nm}$$

obtem

$$\langle E \rangle_t = \sum_n |A_n|^2 E_n = \langle E \rangle_{t=0}$$

(III)

1) região I

$$\frac{d^2 u}{dx^2} - \alpha^2 u = 0 \quad \text{com} \quad \alpha^2 = \frac{2m|E|}{\hbar^2}$$

região II

$$\frac{d^2 u}{dx^2} + q^2 u = 0 \quad \text{com} \quad q^2 = \frac{2m(V_0 - |E|)}{\hbar^2}$$

região III  $u_{III} = 0$

Portanto as soluções em as boas condições assintóticas são

$$\begin{cases} u_I(x) = A e^{\alpha x} & x < -a \\ u_{II}(x) = B \sin qx & -a < x < 0 \end{cases}$$

igualando  $\frac{1}{u} \frac{du}{dx}$  em  $x = -a$  obtem

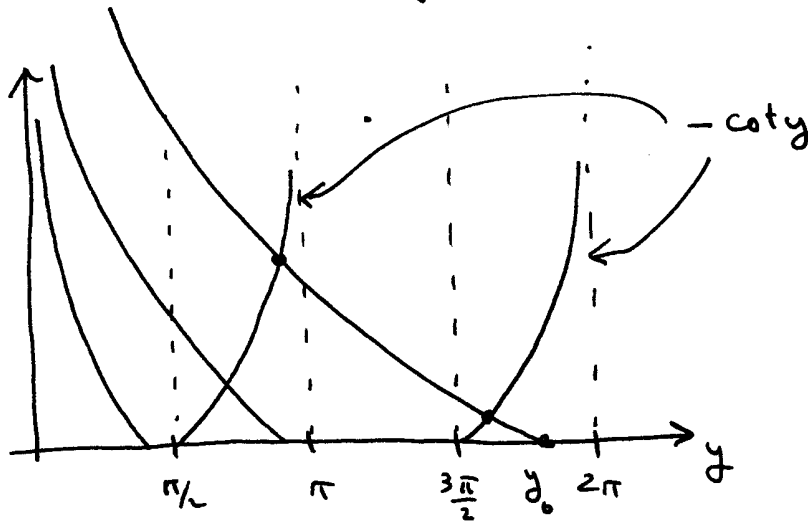
$$\alpha = q \cot(-qa) = -q \cot(qa)$$

e portanto

$$\boxed{\cot(qa) = -\frac{\alpha}{q}}$$

2) fazendo  $y = qa$  e  $\lambda = \frac{2mV_0 a^2}{\hbar^2}$  obtemos

$$-\cot y = \frac{\sqrt{\lambda - y^2}}{y}$$



A condição para haver estado ligado é  $\lambda \geq \pi^2/4$  ou seja

$$\frac{2mV_0 a^2}{\hbar^2} \geq \frac{\pi^2}{4} \Rightarrow V_0 \geq \frac{\hbar^2 \pi^2}{8ma^2}$$

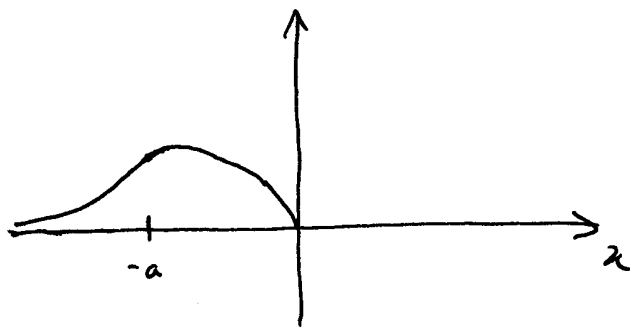
$$3) V_0 = \frac{18\hbar^2}{ma^2} \Rightarrow \lambda = \frac{2ma^2}{\hbar^2} \frac{18\hbar^2}{ma^2} = 36$$

Portanto a interseção com o eixo  $y$  de  $-\cot y$  ocorre para

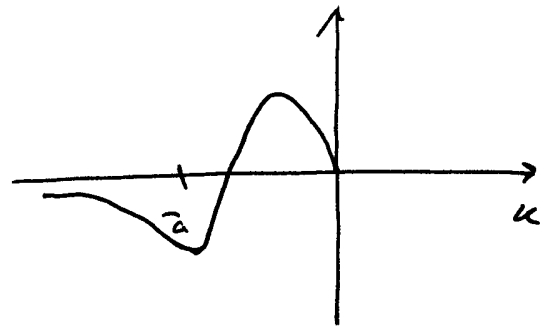
$$y_0 = \sqrt{\lambda} = 6. \text{ Como } \frac{3\pi}{2} < y_0 < 2\pi \text{ temos dois}$$

estados ligados.

4)

1<sup>o</sup> état fondamental

5

1<sup>o</sup> état excité5) Neste caso:

$$u_{II} = e^{ikx} + R e^{-ikx} \quad ; \quad k^2 = \frac{2mE}{\hbar^2}$$

$$u_{II} = A \sin qx \quad ; \quad q^2 = \frac{2m}{\hbar^2} (V_0 + E) \quad (E > 0)$$

A igualdade de  $\frac{1}{u} \frac{du}{dx}$  em  $x = -a$  dá

$$ik \left. \frac{e^{ikx} - R e^{-ikx}}{e^{ikx} + R e^{-ikx}} \right|_{x=-a} = -q \cot qa$$

ou seja

$$ik \frac{e^{-ika} - R e^{ika}}{e^{-ika} + R e^{ika}} = -q \cot qa$$

e portanto

$$ik (e^{-ika} - R e^{ika}) = -q \cot qa (e^{-ika} + R e^{ika})$$

$$R e^{ika} (-ik + q \cot qa) = e^{-ika} (-ik - q \cot qa)$$

e finalmente

6

$$R = e^{-2ika} \frac{-ik - q \cot qa}{-ik + q \cot qa}$$

com  $|R|=1$ .

No limite  $V_0 \rightarrow 0$  temos  $q \rightarrow k$ . Portanto

$$R = e^{-2ika} \frac{-ik - k \cot ka}{-ik + k \cot ka}$$

$$= -e^{-2ika} \frac{\cos ka + i \sin ka}{\cos ka - i \sin ka}$$

$$= -e^{-2ika} \frac{e^{ika}}{e^{-ika}} = -1$$

No limite  $V_0 \rightarrow 0$  deixo de haver reflexão e portanto

a função

$$\psi(x) = e^{ikx} + R e^{-ikx}$$

temos que se analisarmos para  $x=0$

$$0 = 1 + R \Rightarrow R = -1.$$