

Universidade Federal de Alagoas  
 Instituto de Física  
 Exame de Qualificação - Mecânica Quântica

1) Considere o problema unidimensional de uma partícula de massa  $m$  em um potencial barreira,

$$\begin{aligned} V(x) &= 0, \quad x < 0, \\ &= V_0, \quad 0 \leq x \leq a, \\ &= 0, \quad x > a. \end{aligned}$$

Para o caso  $E < V_0$ , mostre que o coeficiente de transmissão é dado por

$$T = \frac{4E(V_0 - E)}{4E(V_0 - E) + V_0^2 \sinh^2(\sqrt{2m(V_0 - E)}a/\hbar)}.$$

2) (a) Sabendo que  $A|a'\rangle = a'|a'\rangle$ , mostre que se  $[A, B] = 0$ ,  $A$  e  $B$  são compatíveis, ou seja,  $|a'\rangle$  é um autoestado simultâneo de  $A$  e  $B$ . (b) Reescreva a hamiltoniana do oscilador harmônico,  $H = \frac{p^2}{2m} + \frac{m\omega^2}{2}x^2$ , em termos dos operadores  $a = \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}}\left(x + \frac{ip}{m\omega}\right)$ ,  $a^\dagger$  e  $N = a^\dagger a$ . (c) Calcule o elemento matricial  $\langle 0|x|1\rangle$ , usando os operadores  $a$  e  $a^\dagger$ . (d) calcule também  $\langle 0|x|1\rangle$ , no espaço de funções de onda, sabendo que a autofunção do estado fundamental do oscilador harmônico é

$$\psi_0(x') = \langle x'|0\rangle = \frac{1}{\pi^{1/4}\sqrt{x_0}}e^{-x'^2/2x_0^2},$$

com  $x_0^2 = \frac{\hbar}{m\omega}$ , assim como

$$\langle x'|1\rangle = \langle x'|a^\dagger|0\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}x_0} \left( x' - x_0^2 \frac{d}{dx'} \right) \langle x'|0\rangle.$$

Dados:

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{\infty} dx e^{-ax^2} &= \frac{\sqrt{\pi}}{\sqrt{a}}, \\ \int_{-\infty}^{\infty} dx x^2 e^{-ax^2} &= \frac{\sqrt{\pi}}{2a^{3/2}} \end{aligned}$$

3) Suponha que o spin de uma partícula esteja no estado

$$|\psi\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}|+\rangle - \frac{1}{\sqrt{2}}e^{i\varphi}|-\rangle.$$

(a) Obtenha a evolução temporal,  $|\psi(t)\rangle = U(t, 0)|\psi\rangle$ , a partir da hamiltoniana  $H = \omega_0 S_z$ , onde  $\omega_0 = \frac{|e|B_z}{m_e c}$ .

(b) Calcule as probabilidades de obtermos os autovalores  $+\hbar/2$  e  $-\hbar/2$ , quando realizamos a medida de  $S_y$ , assim como o seu valor esperado  $\langle\psi(t)|S_y|\psi(t)\rangle$ .

(c) Obtenha este mesmo valor esperado no cenário de Heisenberg,  $\langle\psi|S_y(t)|\psi\rangle$ , usando  $\frac{dA(t)}{dt} = \frac{1}{i\hbar}[A(t), H]$ ,  $[S^i, S^j] = i\hbar\epsilon^{ijk}S^k$ ,  $S_x(0) = S_x$ ,  $S_y(0) = S_y$ , assim como

$$S_x = \frac{\hbar}{2}|+\rangle\langle-| + \frac{\hbar}{2}|-\rangle\langle+| \quad \text{e} \quad S_y = -\frac{i\hbar}{2}|+\rangle\langle-| + \frac{i\hbar}{2}|-\rangle\langle+|.$$

4) Um oscilador harmônico simples (em uma dimensão) é sujeito à uma perturbação

$$\lambda H_1 = \lambda x,$$

onde  $\lambda$  é uma constante real. (a) Calcule o autoestado perturbado  $|n\rangle$ , até segunda ordem em  $\lambda$ , sabendo que a hamiltoniana do sistema é  $H = \hbar\omega\left(N + \frac{1}{2}\right)$ ,  $N = a^\dagger a$ ,  $a = \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}}\left(x + \frac{ip}{m\omega}\right)$  e que

$$\begin{aligned} |n\rangle &= |n^{(0)}\rangle + \lambda \sum_{k \neq n} |k^{(0)}\rangle \frac{V_{kn}}{E_n^{(0)} - E_k^{(0)}} - \lambda^2 \sum_{k \neq n} |k^{(0)}\rangle \frac{V_{nn}V_{kn}}{(E_n^{(0)} - E_k^{(0)})^2} \\ &\quad + \lambda^2 \sum_{k \neq n} \sum_{l \neq n} |k^{(0)}\rangle \frac{V_{kl}V_{ln}}{(E_n^{(0)} - E_k^{(0)})(E_n^{(0)} - E_l^{(0)})} + \dots, \end{aligned}$$

onde  $V_{nk} = \langle n^{(0)}|V|k^{(0)}\rangle$ . (b) Considerando que a normalização de  $|n\rangle$  seja dada por  $|n\rangle_N = Z_n^{1/2}|n\rangle$ , onde

$$Z_n = 1 - \lambda^2 \sum_{k \neq n} \frac{|V_{kn}|^2}{(E_n^{(0)} - E_k^{(0)})^2} + \dots,$$

calcule  $Z_n$  e mostre que  ${}_N\langle n|n\rangle_N = 1$ , também até segunda ordem em  $\lambda$ .