

Mecânica Quântica — 7600022

Quarta Lista — para praticar para a prova do dia 26/9/2017

Nesta lista, o estado fundamental do oscilador harmônico, com energia $\hbar\omega/2$, será denotado $|0\rangle$, o primeiro estado excitado será denotado $|1\rangle$ e assim por diante.

1. Quando o operador *de abaixamento* a age sobre um autoestado $|n\rangle$ do Hamiltoniano do oscilador harmônico, o resultado é proporcional a $|n-1\rangle$. Encontre a constante de proporcionalidade. *Dica: chame $a|n\rangle$ de $|\alpha\rangle$, e calcule $\langle\alpha|\alpha\rangle$.*
2. Quando o operador *de levantamento* $a^\dagger$ age sobre um autoestado $|n\rangle$ do Hamiltoniano do oscilador harmônico, o resultado é proporcional a $|n+1\rangle$. Encontre a constante de proporcionalidade. *Dica: chame $a^\dagger|n\rangle$ de $|\beta\rangle$, e calcule $\langle\beta|\beta\rangle$ com ajuda da igualdade $aa^\dagger = a^\dagger a + 1$.*
3. Calcule o valor médio esperado $\langle n|X|n\rangle$
 - (a) Com base em argumentos gerais, sem fazer contas;
 - (b) Calculando o elemento de matriz a partir da igualdade

$$X = \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}}(a + a^\dagger).$$

4. Calcule o valor médio esperado $\langle n|X^2|n\rangle$
5. Calcule o valor médio esperado $\langle n|P^2|n\rangle$, a partir da igualdade

$$P = \frac{\hbar}{i}\sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}}(a - a^\dagger).$$

6. A função de onda do estado fundamental ($|0\rangle$) do oscilador harmônico é

$$\phi_0(x) = \alpha e^{-\frac{m\omega x^2}{2\hbar}}.$$

Encontre a constante de normalização α . É dado que $\int_{-\infty}^{\infty} e^{-x^2} dx = \sqrt{\pi}$.

7. Sabe-se que a energia de um autoestado qualquer do Hamiltoniano do oscilador harmônico se divide igualmente entre energia cinética e energia potencial. Aproveite essa informação para calcular o valor médio esperado $\langle n|X^2|n\rangle$. Para conferir o resultado, escolha $n = 0$ e compare com o resultado da questão 4.
8. Calcule o valor médio esperado $\langle n|P^2|n\rangle$.
9. Encontre a função de onda associada ao primeiro estado excitado ($|1\rangle$), inclusive constante de normalização.
10. Um elétron está sujeito ao potencial de um oscilador harmônico com frequência ω . No instante $t = 0$, o elétron está no estado quântico dado pela igualdade

$$|\psi\rangle_0 = \frac{1}{\sqrt{2}}(|0\rangle + |1\rangle).$$

- (a) Desenhe esquematicamente a função de onda $\psi(x, t = 0)$;
- (b) Encontre $|\psi\rangle_t$;
- (c) Encontre o valor médio esperado ${}_t\langle\psi|X|\psi\rangle_t$. *Dica: empregue a igualdade no problema 3(b).*

Mecânica Quântica - Lista 4

1) $a|n\rangle \propto |n-1\rangle$

podemos chamar a constante de proporcionalidade de α , então

$$a|n\rangle = \alpha |n-1\rangle$$

$$(a|n\rangle)^* = \langle n|a^\dagger = \langle n-1|\alpha^*$$

$$\rightarrow \langle n|a^\dagger a|n\rangle = |\alpha|^2 \langle n-1|n-1\rangle = |\alpha|^2 \quad (1)$$

notando que $a^\dagger a = N$

$$\rightarrow \langle n|a^\dagger a|n\rangle = \langle n|N|n\rangle = n \langle n|n\rangle = n \quad (2)$$

de (1) e (2):

$$\alpha = \sqrt{n} e^{i\phi}, \text{ onde } \phi \text{ é uma fase que podemos definir como nula.}$$

$$\alpha = \sqrt{n}$$

ou seja, $\boxed{a|n\rangle = \sqrt{n} |n-1\rangle}$

2) * é proporcional a $|n+1\rangle$

Aqui o procedimento é análogo a questão 1:

$$a^+|n\rangle = \beta|n+1\rangle$$

$$\rightarrow \langle n|a = \langle n+1|\beta^*$$

$$\langle n|aa^+|n\rangle = |\beta|^2 \langle n+1|n+1\rangle = |\beta|^2 \quad (1)$$

Agora, notando que

$$[a, a^+] = 1 = aa^+ - a^+a = aa^+ - N$$

$$\rightarrow aa^+ = 1 + N$$

$$\rightarrow \langle n|aa^+|n\rangle = \langle n|1 + N|n\rangle = 1\langle n|n\rangle + n\langle n|n\rangle = n+1 \quad (2)$$

de (1) e (2):

$$\beta = \sqrt{n+1} e^{i\phi} \quad (\text{onde podemos definir a fase como nula})$$

$$\rightarrow \beta = \sqrt{n+1}$$

$$a^+|n\rangle = \sqrt{n+1}|n+1\rangle$$

3) a) nulo, pois o potencial do oscilador harmônico é par.

$$b) X = \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} (a + a^\dagger)$$

$$\langle n | X | n \rangle = \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} \langle n | a + a^\dagger | n \rangle$$

$$= \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} \left[\sqrt{n} \langle n | \cancel{a} | n-1 \rangle^0 + \sqrt{n+1} \langle n | \cancel{a^\dagger} | n+1 \rangle^0 \right]$$

$$= 0$$

$$4) \quad X = \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} (a + a^\dagger)$$

$$\rightarrow X^2 = \frac{\hbar}{2m\omega} [a^2 + aa^\dagger + a^\dagger a + (a^\dagger)^2]$$

notando que os únicos termos que contribuem para $\langle n | X^2 | n \rangle$ são os que mantêm o estado $|n\rangle$ o mesmo, então apenas $aa^\dagger$ e $a^\dagger a$ que destroem um estado e depois cria ou destroem e depois destroem, respectivamente, contribuem para $\langle n | X^2 | n \rangle$.

e notando que

$$aa^\dagger = 1 + N \quad ; \quad a^\dagger a = N$$

então

$$\langle n | X^2 | n \rangle = \frac{\hbar}{2m\omega} \langle n | aa^\dagger + a^\dagger a | n \rangle$$

$$= \frac{\hbar}{2m\omega} \langle n | 1 + 2N | n \rangle$$

$$= \frac{\hbar}{2m\omega} (1 + 2n) \langle n | n \rangle$$

$$\langle n | X^2 | n \rangle = \frac{\hbar}{2m\omega} (2n+1)$$

$$\langle n | X^2 | n \rangle = \frac{\hbar}{2m\omega} (2n+1)$$

$$5) \quad p = \frac{\hbar}{i} \sqrt{\frac{m\omega}{2\hbar}} (a - a^\dagger)$$

$$p^2 = -\frac{\hbar m\omega}{2} [a^2 - aa^\dagger - a^\dagger a + (a^\dagger)^2]$$

notando que apenas os termos $aa^\dagger$ e $a^\dagger a$ contribuem para $\langle n | p^2 | n \rangle$

$$aa^\dagger = 1 + a^\dagger a = 1 + N$$

$$\rightarrow \langle n | p^2 | n \rangle = \frac{\hbar m\omega}{2} \langle n | aa^\dagger + a^\dagger a | n \rangle$$

$$= \frac{\hbar m\omega}{2} \langle n | 1 + 2N | n \rangle$$

$$= \frac{\hbar m\omega}{2} (2n+1) \langle n | n \rangle$$

$$\boxed{\langle n | p^2 | n \rangle = \frac{\hbar m\omega}{2} (2n+1)}$$

6)

$$\langle 0|0 \rangle = |\alpha|^2 \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\frac{m\omega x^2}{\hbar}} dx = |\alpha|^2 \int_{-\infty}^{+\infty} \sqrt{\frac{\hbar}{m\omega}} e^{-\frac{m\omega x^2}{\hbar}} d\left(\sqrt{\frac{m\omega x^2}{\hbar}}\right)$$

$$= |\alpha|^2 \sqrt{\frac{\hbar}{m\omega}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-u^2} du = |\alpha|^2 \sqrt{\frac{\hbar}{m\omega}} \sqrt{\pi}$$

$$= 1 \quad (\text{normalização})$$

$$\Rightarrow \boxed{\alpha = \left(\frac{m\omega}{\pi \hbar} \right)^{1/4}}$$

(a menor de uma base)

$$7) H|n\rangle = E_n |n\rangle$$

$$\text{onde } E_n = T_n + V_n$$

$\nearrow$ cinética $\nwarrow$ potencial

$$\text{e } T_n = V_n$$

$$\Rightarrow E_n = 2T_n = 2V_n = \left(n + \frac{1}{2}\right) \hbar \omega$$

$$\Rightarrow \langle n|V|n\rangle = V_n = \frac{1}{2} \left(n + \frac{1}{2}\right) \hbar \omega$$

notando que

$$V = \frac{1}{2} m \omega^2 X^2$$

$$\Rightarrow \langle n|V|n\rangle = \frac{1}{2} m \omega^2 \langle n|X^2|n\rangle = \frac{1}{2} \left(n + \frac{1}{2}\right) \hbar \omega$$

$$\Rightarrow \boxed{\langle n|X^2|n\rangle = \frac{\hbar}{m\omega} \left(n + \frac{1}{2}\right) = \frac{\hbar}{2m\omega} (2n + 1)}$$

que é exatamente o mesmo resultado obtido na questão 4.

8) repetindo o procedimento da questão 7:

$$\langle n|V|n\rangle = \langle n|T|n\rangle = \frac{1}{2} \left(n + \frac{1}{2} \right) \hbar \omega$$

notando que

$$T = \frac{p^2}{2m}$$

$$\Rightarrow \langle n|T|n\rangle = \frac{1}{2m} \langle n|p^2|n\rangle = \frac{1}{2} \left(n + \frac{1}{2} \right) \hbar \omega$$

$$\Rightarrow \boxed{\langle n|p^2|n\rangle = m \hbar \omega \left(n + \frac{1}{2} \right) = \frac{m \hbar \omega}{2} (2n+1)}$$

que é exatamente o mesmo resultado obtido na questão 5.

g) da questão 6

$$\phi_0(x) = \alpha e^{-\frac{m\omega x^2}{2\hbar}}$$

$$\text{onde } \alpha = \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar} \right)^{1/4}$$

notando que

$$a^+ |0\rangle = |1\rangle$$

$$a^+ = \frac{1}{\sqrt{2}} (\hat{X} - i\hat{P}) = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x - \frac{i}{\sqrt{m\hbar\omega}} p \right)$$

$$\Rightarrow \phi_1(x) = \langle x | 1 \rangle = \langle x | a^+ | 0 \rangle$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x - \frac{i}{\sqrt{m\hbar\omega}} \cdot \hbar \frac{d}{dx} \right) \phi_0(x)$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x \phi_0(x) - \sqrt{\frac{\hbar}{m\omega}} \frac{d}{dx} \phi_0(x) \right)$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x \phi_0(x) + \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x \phi_0(x) \right)$$

$$= \sqrt{2} \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} x \phi_0(x)$$

$$= \sqrt{2} \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar} \right)^{1/4} x e^{-\frac{m\omega x^2}{2\hbar}}$$

$$\boxed{\phi_1(x) = \left(\frac{4}{\pi} \left(\frac{m\omega}{\hbar} \right)^3 \right)^{1/4} x e^{-\frac{m\omega x^2}{2\hbar}}}$$

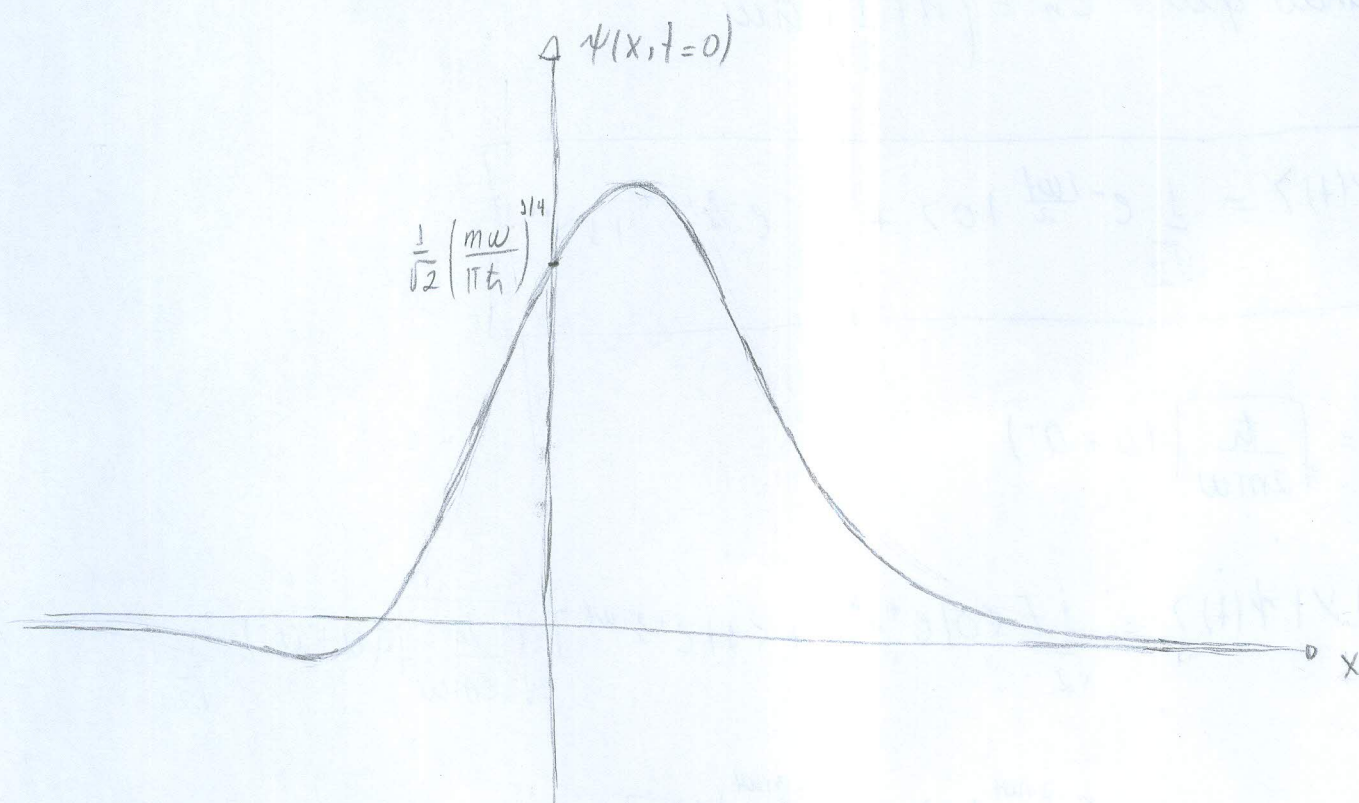
(já está normalizado)

10) a) da questão 9, temos:

$$\phi_0(x) = \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar} \right)^{1/4} e^{-\frac{m\omega x^2}{2\hbar}}$$

$$\phi_1(x) = \left(\frac{4}{\pi} \left(\frac{m\omega}{\hbar} \right)^3 \right)^{1/4} x e^{-\frac{m\omega x^2}{2\hbar}}$$

$$\psi(x, t=0) = \frac{1}{\sqrt{2}} (\phi_0(x) + \phi_1(x))$$



$$|0\rangle|b\rangle|\psi\rangle_0 = \frac{1}{\sqrt{2}} (|0\rangle + |1\rangle)$$

$$|\psi(t)\rangle = e^{-iHt/\hbar} |\psi(t=0)\rangle$$

$$= \sum_n e^{-iE_n t/\hbar} |n\rangle \langle n|\psi(t=0)\rangle$$

$$= e^{-iE_0 t/\hbar} |0\rangle \cdot \frac{1}{\sqrt{2}} + e^{-iE_1 t/\hbar} |1\rangle \cdot \frac{1}{\sqrt{2}}$$

notando que $E_n = \left(n + \frac{1}{2}\right) \hbar \omega$

$$\Rightarrow |\psi(t)\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} e^{-i\frac{\omega t}{2}} |0\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}} e^{-\frac{3}{2}i\omega t} |1\rangle$$

$$c) X = \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} (a + a^\dagger)$$

$$\langle\psi(t)|X|\psi(t)\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} [\langle 0|e^{+\frac{i}{2}\omega t} + \langle 1|e^{+\frac{3}{2}i\omega t}] \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} (a + a^\dagger) \cdot \frac{1}{\sqrt{2}} [$$

$$e^{-\frac{i}{2}\omega t} |0\rangle + e^{-\frac{3}{2}i\omega t} |1\rangle]$$

$$= \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} [\langle 0|e^{+\frac{i}{2}\omega t} + \langle 1|e^{+\frac{3}{2}i\omega t}] [e^{-\frac{i}{2}\omega t} |1\rangle + e^{-\frac{3}{2}i\omega t} |0\rangle]$$

+ termos que n̄ contribuem

$$= \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} [e^{-i\omega t} + e^{+i\omega t}]$$

$$\langle\psi(t)|X|\psi(t)\rangle = \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} \cos(\omega t)$$