

Universidad de los Andes-Dpto. de Física
Mecánica Cuántica I - Semestre II/2014

Solución Parcial 3

1. **Nota=2.5/5** Considere un oscilador armónico cuántico (OAC) uni-dimensional de masa m y frecuencia natural ω . Al instante $t = 0$ el estado del OAC viene dado por

$$|\Psi(0)\rangle = A \sum_{n=0}^{\infty} \left(\frac{1}{\sqrt{2}} \right)^n |n\rangle \quad (1)$$

donde $|n\rangle$ representa estados propios del Hamiltoniano del OAC, $\hat{H} = \hbar\omega(\hat{a}^\dagger\hat{a} + \frac{1}{2})$.

(a) Determine la constante de normalización A .

La condición de normalización impone que $\langle\Psi(0)|\Psi(0)\rangle = 1$, lo que lleva a

$$\begin{aligned} 1 &= \langle\Psi(0)|\Psi(0)\rangle \\ &= A^2 \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{2^n} \\ &= 2A^2 \end{aligned} \quad (2)$$

Por lo tanto

$$A = \frac{1}{\sqrt{2}} \quad (3)$$

(b) Encuentre el valor esperado de la energía del OAC para $t = 0$.

$$\begin{aligned} \langle\hat{H}(0)\rangle &= \langle\Psi(0)|\hat{H}|\Psi(0)\rangle \\ &= \frac{1}{2} \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{n'=0}^{\infty} \left(\frac{1}{\sqrt{2}} \right)^n \left(\frac{1}{\sqrt{2}} \right)^{n'} \langle n|\hat{H}|n'\rangle \\ &= \frac{1}{2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{2^n} \hbar\omega \left(n + \frac{1}{2} \right) \\ &= \frac{3}{2} \hbar\omega \end{aligned} \quad (4)$$

(c) Escriba la expresión del estado del OAC para cualquier instante $t > 0$.

$$|\Psi(t)\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \sum_{n=0}^{\infty} \left(\frac{1}{\sqrt{2}}\right)^n e^{-i\omega t(n+\frac{1}{2})} |n\rangle \quad (5)$$

(d) Determine la evolución temporal del valor medio de la posición del OAC, $\langle \hat{X}(t) \rangle$.

$$\begin{aligned} \langle \hat{X}(t) \rangle &= \langle \Psi(t) | \hat{X} | \Psi(t) \rangle \\ &= \frac{l_0}{\sqrt{2}} \langle \Psi(t) | \hat{a} + \hat{a}^\dagger | \Psi(t) \rangle \\ &= \frac{l_0}{2\sqrt{2}} \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{n'=0}^{\infty} \left(\frac{1}{\sqrt{2}}\right)^n \left(\frac{1}{\sqrt{2}}\right)^{n'} e^{i\omega t(n+\frac{1}{2})} e^{-i\omega t(n'+\frac{1}{2})} \langle n | \hat{a}^\dagger + \hat{a} | n' \rangle \\ &= \frac{l_0}{2\sqrt{2}} \left[\sum_{n=0}^{\infty} \sqrt{n} \left(\frac{1}{\sqrt{2}}\right)^{2n-1} e^{i\omega t} + \sum_{n=0}^{\infty} \sqrt{n+1} \left(\frac{1}{\sqrt{2}}\right)^{2n+1} e^{-i\omega t} \right] \\ &= \frac{l_0}{2} \left[\sum_{n=0}^{\infty} \sqrt{n+1} \left(\frac{1}{2}\right)^n \right] \cos(\omega t) \\ &= \frac{l_0 S}{2} \cos(\omega t) \end{aligned} \quad (6)$$

con $S = 2.69451$.

(e) Determine la evolución temporal del valor medio del momentum lineal del OAC, $\langle \hat{P}(t) \rangle$.

$$\begin{aligned} \langle \hat{P}(t) \rangle &= \langle \Psi(t) | \hat{P} | \Psi(t) \rangle \\ &= i \frac{\hbar}{\sqrt{2}l_0} \langle \Psi(t) | \hat{a}^\dagger - \hat{a} | \Psi(t) \rangle \\ &= i \frac{\hbar}{2\sqrt{2}l_0} \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{n'=0}^{\infty} \left(\frac{1}{\sqrt{2}}\right)^n \left(\frac{1}{\sqrt{2}}\right)^{n'} e^{i\omega t(n+\frac{1}{2})} e^{-i\omega t(n'+\frac{1}{2})} \langle n | \hat{a}^\dagger - \hat{a} | n' \rangle \\ &= i \frac{\hbar}{2\sqrt{2}l_0} \left[\sum_{n=0}^{\infty} \sqrt{n} \left(\frac{1}{\sqrt{2}}\right)^{2n-1} e^{i\omega t} - \sum_{n=0}^{\infty} \sqrt{n+1} \left(\frac{1}{\sqrt{2}}\right)^{2n+1} e^{-i\omega t} \right] \\ &= -\frac{\hbar}{2l_0} \left[\sum_{n=0}^{\infty} \sqrt{n+1} \left(\frac{1}{2}\right)^n \right] \sin(\omega t) \\ &= -\frac{\hbar S}{2l_0} \sin(\omega t) \end{aligned} \quad (7)$$

2. **Nota=2.5/5** Sea un sistema para el cual \hat{J}^2 solo puede tomar los valores propios correspondientes a $j = 0$ y $j = 1$. Suponga que el sistema se encuentra en el estado

$$|\psi\rangle = C(|1, 1\rangle - |1, 0\rangle + |1, -1\rangle - |0, 0\rangle) \quad (8)$$

donde cada vector en la parte derecha de la Ec.(8) está escrito en la base standard de vectores propios de \hat{J}^2 y \hat{J}_z , $\{|j, m_z\rangle\}$.

(a) Normalice este estado.

La condición de normalización impone que $\langle\psi|\psi\rangle = 1$, lo que lleva a

$$\begin{aligned} 1 &= \langle\psi|\psi\rangle \\ &= 4C^2 \end{aligned} \quad (9)$$

Por lo tanto

$$C = \frac{1}{2} \quad (10)$$

(b) Encuentre los posibles resultados y probabilidades al medir sólo \hat{J}_z en el estado de la Ec.(8).

Al medir \hat{J}_z para el sistema preparado en el estado de la Ec.(8), los valores que se pueden encontrar y sus correspondientes probabilidades son

\hat{J}_z	$\mathcal{P}(\hat{J}_z)$
$+\hbar$	$\frac{1}{4}$
0	$\frac{1}{4} + \frac{1}{4} = \frac{1}{2}$
$-\hbar$	$\frac{1}{4}$

Como el estado de la Ec.(8) con $C = 1/2$ está normalizado, la distribución de probabilidades cumple $\mathcal{P}(+\hbar) + \mathcal{P}(0) + \mathcal{P}(-\hbar) = 1$, como debe ser.

(c) Determine los estados propios comunes a \hat{J}^2 y \hat{J}_x . Expréselos en la base standard $\{|j, m_z\rangle\}$.

Los vectores propios simultáneos de \hat{J}^2 y \hat{J}_x , que notaremos $\{|j, m_x\rangle\}$, ya normalizados son:

$$\begin{aligned} |0, m_x = 0\rangle &= |0, 0\rangle \\ |1, m_x = 1\rangle &= \frac{1}{2}(|1, 1\rangle + \sqrt{2}|1, 0\rangle + |1, -1\rangle) \\ |1, m_x = 0\rangle &= \frac{1}{\sqrt{2}}(|1, 1\rangle - |1, -1\rangle) \\ |1, m_x = -1\rangle &= \frac{1}{2}(|1, 1\rangle - \sqrt{2}|1, 0\rangle + |1, -1\rangle) \end{aligned} \quad (11)$$

(d) Encuentre los posibles resultados y probabilidades al medir sólo \hat{J}_x en el estado de la Ec.(8).

Primero expresar cada uno de los vectores de la base standard en términos de la base $\{|j, m_x\rangle\}$, con $j = 0, 1$, invirtiendo las Ecs.(11). Se obtiene

$$\begin{aligned}
|0, 0\rangle &= |0, m_x = 0\rangle \\
|1, 1\rangle &= \frac{1}{2} \left(|1, m_x = 1\rangle + \sqrt{2}|1, m_x = 0\rangle + |1, m_x = -1\rangle \right) \\
|1, 0\rangle &= \frac{1}{\sqrt{2}} \left(|1, m_x = 1\rangle - |1, m_x = -1\rangle \right) \\
|1, -1\rangle &= \frac{1}{2} \left(|1, m_x = 1\rangle - \sqrt{2}|1, m_x = 0\rangle + |1, m_x = -1\rangle \right)
\end{aligned} \tag{12}$$

Entonces el estado de la Ec.(8) se expresa en la base $\{|j, m_x\rangle\}$ como

$$|\psi\rangle = \frac{1}{2} \left(1 - \frac{1}{\sqrt{2}} \right) |1, m_x = 1\rangle + \frac{1}{2} \left(1 + \frac{1}{\sqrt{2}} \right) |1, m_x = -1\rangle - \frac{1}{2} |0, m_x = 0\rangle \tag{13}$$

Al medir \hat{J}_x para el sistema preparado en el estado de la Ec.(8) o expresado en la Ec.(13), los valores que se pueden encontrar y sus correspondientes probabilidades son

\hat{J}_x	$\mathcal{P}(\hat{J}_x)$
$+\hbar$	$\left \frac{1}{2} \left(1 - \frac{1}{\sqrt{2}} \right) \right ^2 = \frac{1}{8}(3 - 2\sqrt{2})$
0	$\frac{1}{4}$
$-\hbar$	$\left \frac{1}{2} \left(1 + \frac{1}{\sqrt{2}} \right) \right ^2 = \frac{1}{8}(3 + 2\sqrt{2})$

La distribución de probabilidades cumple $\mathcal{P}(+\hbar) + \mathcal{P}(0) + \mathcal{P}(-\hbar) = 1$, como debe ser.

(e) Determine la probabilidad de obtener $2\hbar^2$ y \hbar si se miden simultáneamente \hat{J}^2 y \hat{J}_x en el estado de la Ec.(8).

Esta probabilidad corresponde al módulo al cuadrado del coeficiente que acompaña al estado $|1, m_x = 1\rangle$ en la Ec.(13), lo que deja

$$\mathcal{P}(2\hbar^2, \hbar) = \left| \frac{1}{2} \left(1 - \frac{1}{\sqrt{2}} \right) \right|^2 = \frac{1}{8}(3 - 2\sqrt{2}) \tag{14}$$