

Solución Tercer Exámen Parcial Cuántica 1

Carlos Ávila

Noviembre 2017

1.

1.1.

El momento angular total para una partícula de spin $3/2$ y momento angular orbital $l=1$, es de $3/2$ y con componente z igual a $-1/2$. Si se mide L_z que posibles valores pueden ser obtenidos y con que probabilidades?

Sln: De acuerdo con el enunciado, tenemos el siguiente estado inicial en la representación de momento angular total:

$$|J = 3/2, J_z = -1/2, l = 1, s = 3/2\rangle$$

como se requiere encontrar los posibles valores de la componente z del momento angular orbital, tenemos que usar la descomposición de Clebsch-Gordan para encontrar los estados en la representación de momentos individuales. Para ello, vamos a la tabla de coeficientes (recordando que para este caso se lee verticalmente), específicamente al acople $3/2 \times 1$, con ello tenemos que la expansión está dada por

$$\begin{aligned} |J = 3/2, J_z = -1/2, l = 1, s = 3/2\rangle &= \sqrt{\frac{8}{15}} |s = 3/2, l = 1, m_s = 1/2, m_l = -1\rangle \\ &- \sqrt{\frac{1}{15}} |s = 3/2, l = 1, m_s = -1/2, m_l = 0\rangle - \sqrt{\frac{2}{5}} |s = 3/2, l = 1, m_s = -3/2, m_l = 1\rangle \end{aligned}$$

De aquí tenemos que los valores de L_z y sus correspondientes son:

$$\begin{aligned} L_z = -\hbar &\rightarrow p = \frac{8}{15} \\ L_z = 0 &\rightarrow p = \frac{1}{15} \\ L_z = \hbar &\rightarrow p = \frac{2}{5} \end{aligned}$$

1.2.

Si la medición de L_z da como resultado $L_z = -1$ y si luego se hace una medición de J^2 que valores pudieran ser obtenidos y con que probabilidades? *Sln:* En este caso, partimos de un estado en la representación de momento angular individual, recordando que al pasar de esta representación a la de momento angular total, leemos la tabla de forma horizontal y obtenemos

$$|s = 3/2, l = 1, m_s = 1/2, m_l = -1\rangle = \sqrt{\frac{3}{10}}|J = 5/2, M = -1/2\rangle + \sqrt{\frac{8}{15}}|J = 3/2, M = -1/2\rangle + \sqrt{\frac{1}{6}}|J = 1/2, M = -1/2\rangle$$

Recordando que la acción de J^2 sobre un ket $|J, M\rangle$ es $J^2|J, M\rangle = J^2(J+1)\hbar^2|J, M\rangle$ tenemos que los valores con sus correspondientes probabilidades son:

$$\begin{aligned} J^2 = \frac{35}{4}\hbar^2 &\rightarrow p = \frac{3}{10} \\ J^2 = \frac{15}{4}\hbar^2 &\rightarrow p = \frac{8}{15} \\ J^2 = \frac{3}{4}\hbar^2 &\rightarrow p = \frac{1}{6} \end{aligned}$$

2.

Para esta interacción tenemos que el Hamiltoniano viene dado por

$$H = -\vec{\mu} \cdot \vec{B}$$

Como el campo está fijo en dirección x, se reduce a

$$H = -\frac{\gamma B_0 \hbar}{2} \sigma_x = -\frac{\gamma B_0 \hbar}{2} \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{bmatrix}$$

Primero, diagonalizamos el Hamiltoniano. Es claro que su polinomio característico viene dado por

$$\lambda^2 - \frac{\gamma^2 B_0^2 \hbar^2}{4} = 0$$

Por lo cual sus valores propios son

$$\lambda = \pm \frac{\gamma B_0 \hbar}{2}$$

De forma que los vectores propios del Hamiltoniano son aquellos de σ_x :

$$\begin{aligned} |\chi_x^+\rangle &= \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} \\ |\chi_x^-\rangle &= \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ -1 \end{bmatrix} \end{aligned}$$

Ahora, para un tiempo t el estado tiene la forma $|\chi(t)\rangle = a_1 e^{-iE_+ t/\hbar} |\chi_x^+\rangle + a_2 e^{-iE_- t/\hbar} |\chi_x^-\rangle$. Tenemos la condición inicial de que para un tiempo $t = 0$ el estado corresponde a spin up $|\chi(0)\rangle = |\uparrow\rangle$. Por lo cual

$$\begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} = \frac{a_1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} + \frac{a_2}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ -1 \end{bmatrix}$$

Realizando los correspondientes brackets tenemos que las constantes a_1 y a_2 toman el mismo valor: $a_1 = a_2 = \frac{1}{\sqrt{2}}$. Queremos hallar la probabilidad para que en un tiempo t tengamos un valor $S_y = \frac{1}{2}$.

Para ello, diagonalizamos el operador de spin en el eje y :

$$S_y = \frac{\hbar}{2} \begin{bmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{bmatrix}$$

Tenemos valores propios $\lambda = \pm 1$, dado esto, el vector propio correspondiente a tener $S_y = 1/2$ es

$$|\chi_y^+\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ i \end{bmatrix}$$

Calculamos ahora el bracket para encontrar la probabilidad

$$p = |\langle \chi_y^+ | \chi(t) \rangle|^2$$

Antes, notemos que al ya conocer los valores de energía para la descomposición de $|\chi(t)\rangle$, este se reduce a

$$|\chi(t)\rangle = \begin{bmatrix} \cos(\gamma B_0 t/2) \\ -i \sin(\gamma B_0 t/2) \end{bmatrix}$$

por lo cual

$$\begin{aligned} \langle \chi_y^+ | \chi(t) \rangle &= \frac{1}{\sqrt{2}} (\cos(\gamma B_0 t/2) - \sin(\gamma B_0 t/2)) \\ p &= \frac{1}{2} (\cos(\gamma B_0 t/2) - \sin(\gamma B_0 t/2))^2 = \frac{1}{2} (1 - 2 \sin(\gamma B_0 t)) \end{aligned}$$

3.

Tenemos que la partícula B está en el estado

$$|\chi_x^+\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} |\uparrow\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}} |\downarrow\rangle$$

Dado esto, el estado de ambas partículas puede escribirse como

$$|\chi\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|\uparrow\uparrow\rangle + |\uparrow\downarrow\rangle)$$

Sabemos, usando la tabla de coeficientes que las descomposiciones en la base de momento angular total son

$$\begin{aligned} |\uparrow\uparrow\rangle &= |S=1, M=1\rangle \\ |\uparrow\downarrow\rangle &= \frac{1}{\sqrt{2}}|S=1, M=0\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}}|S=0, M=0\rangle \end{aligned}$$

Por lo cual

$$|\chi\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}|S=1, M=1\rangle + \frac{1}{2}(|S=1, M=0\rangle + |S=0, M=0\rangle)$$

Finalmente, obtenemos que la probabilidad de tener una configuración de $s=0$ es $p = 1/4$.

4.

En este caso partimos con un átomo de tritio (isótopo del Hidrógeno) con dos neutrones, un protón y un electrón orbitando en el estado base, por lo tanto, la función de onda corresponde a

$$\psi_{100}^t = \frac{1}{\sqrt{\pi a_t^3}} e^{-r/a_t}$$

donde a_t corresponde al radio de Böhr del átomo en cuestión, este puede ser hallado usando las relaciones previamente vistas

$$a_t = \frac{4\pi\epsilon_0\hbar^2}{\mu_t e^2} \quad \mu_t = \frac{m_e}{1 + \frac{m_e}{M}} = m_e \rightarrow a_t = a_0$$

donde M es la masa del núcleo. Ahora, al producirse un decaimiento β^- , se forma un protón en lugar de un neutrón en el núcleo y de esta manera, obtenemos un ión de Helio (2 protones, un neutrón y un electrón; isótopo ${}^3\text{He}^+$ estable). Nos piden la probabilidad de que el nuevo ión sea $1S$ el cuál corresponde a ψ_{100}^{He} . Primero calculamos el radio de Böhr del ión de Helio usando las relaciones previamente establecidas, obteniendo $a_{He} = a_0/2$. Luego la función del estado base es

$$\psi_{100}^{He} = \sqrt{\frac{8}{\pi a_0^3}} e^{-2r/a_0} \quad (1)$$

Para calcular la probabilidad realizamos el producto interno teniendo en cuenta que en la base propia del Helio, las funciones de onda están normalizadas:

$$C = \frac{\sqrt{8}}{\pi a_0^3} \int_0^\infty \int_0^{2\pi} \int_0^\pi e^{-3r/a_0} r^2 \sin\theta d\theta d\phi dr \quad (2)$$

$$= \frac{4\sqrt{8}}{a_0^3} \int_0^\infty r^2 e^{-3r/a_0} dr = \frac{4\sqrt{8}}{a_0^3} \frac{2a_0^3}{27} = \frac{8\sqrt{8}}{27} \quad (3)$$

por lo cual

$$P = \frac{512}{729} = 0,702 \quad (4)$$