

Ejercicio 1 - Segundo Parcial - Rotaciones

La parte angular de la función de onda de un rotor rígido con un Hamiltoniano

$$\hat{H} = \frac{1}{2I} \hat{L}^2$$

está dada por

$$\langle \theta, \phi | \psi(0) \rangle = \sqrt{\frac{3}{4\pi}} \sin(\theta) \sin(\phi).$$

a) Halle $\langle \theta, \phi | \psi(t) \rangle$. *Sugerencia: utilice los armónicos esféricos.*

c) ¿Cuál es el valor de $\langle \hat{L}_y \rangle$?

d) Si se mide \hat{L}_x a tiempo $t = 0$, ¿Qué resultados pueden obtenerse y con qué probabilidad?

Resolución

a) Escribiendo $\sin(\phi)$ como exponenciales, se obtiene

$$\langle \theta, \phi | \psi(0) \rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} [Y_1^1(\theta, \phi) + Y_1^{-1}(\theta, \phi)].$$

Entonces,

$$\langle \theta, \phi | \psi(t) \rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} [Y_1^1(\theta, \phi) + Y_1^{-1}(\theta, \phi)] e^{-\frac{i\hbar}{I}t}.$$

En forma de kets,

$$|\psi(t)\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|1, 1\rangle + |1, -1\rangle) e^{-\frac{i\hbar}{I}t}, \quad (1)$$

donde los kets son los autoestados de \hat{L}_z .

b) Escribimos \hat{L}_y como $\frac{1}{2i}(\hat{L}_+ - \hat{L}_-)$ y calculamos:

$$\langle \hat{L}_y \rangle = \frac{1}{2i} (\langle \hat{L}_+ \rangle - \langle \hat{L}_- \rangle) = 0. \quad (2)$$

c) Se puede resolver de dos formas distintas, a la F4 o a la FT2. Detallo ambas a continuación.

F4

Calculamos el valor medio como

$$\begin{aligned} \langle \hat{L}_x \rangle &= \int d\Omega \langle \theta, \phi | \psi(t) \rangle^* \hat{L}_x \langle \theta, \phi | \psi(t) \rangle \\ &= \frac{1}{2} i\hbar \int d\Omega (Y_1^1 + Y_1^{-1})^* \left[\sin(\phi) \frac{\partial}{\partial \theta} + \cos(\phi) \frac{\cos(\theta)}{\sin(\theta)} \frac{\partial}{\partial \phi} \right] (Y_1^1 + Y_1^{-1}) \\ &= -\frac{3i\hbar}{4\pi} \int_0^{2\pi} \sin(\phi) \cos(\phi) d\phi \int_0^\pi \sin^2(\theta) d\theta = 0. \end{aligned}$$

Usamos esto de la siguiente forma:

$$0 = \langle \hat{L}_x \rangle = \hbar \text{Prob}(\hbar) + 0 \text{Prob}(0) - \hbar \text{Prob}(-\hbar) \Rightarrow \text{Prob}(\hbar) = \text{Prob}(-\hbar).$$

Como la suma de todas las probabilidades es igual a 1, me alcanza con saber $\text{Prob}(0)$. Para esto, buscamos el autovector de \hat{L}_x con autovalor nulo resolviendo la ecuación diferencial y proyectamos sobre nuestro estado. Buscamos $F(\theta, \phi)$ tal que

$$\left[\sin(\phi) \frac{\partial}{\partial \theta} + \cos(\phi) \frac{\cos(\theta)}{\sin(\theta)} \frac{\partial}{\partial \phi} \right] F(\theta, \phi) = 0.$$

Proponemos $F(\theta, \phi) = A(\theta)B(\phi)$, reemplazamos y llegamos a

$$\frac{1}{A} \frac{\sin(\theta)}{\cos(\theta)} \frac{dA}{d\theta} + \frac{1}{B} \frac{\cos(\phi)}{\sin(\phi)} \frac{dB}{d\phi} = 0.$$

Por lo tanto, existe una constante k tal que

$$\begin{cases} \frac{1}{A} \frac{\sin(\theta)}{\cos(\theta)} \frac{dA}{d\theta} = k \\ \frac{1}{B} \frac{\cos(\phi)}{\sin(\phi)} \frac{dB}{d\phi} = -k. \end{cases}$$

Es claro entonces que

$$\begin{cases} A(\theta) = \sin^k(\theta) \\ B(\phi) = \cos^k(\phi) \end{cases} \Rightarrow F_k(\theta, \phi) = C(k) \sin^k(\theta) \cos^k(\phi),$$

donde $C(k)$ es una constante que depende de k y se obtiene por normalización. Para encontrar la densidad de probabilidad de obtener 0, proyectamos nuestra función en $F_k(\theta, \phi)$ (hacemos el producto interno):

$$\begin{aligned} (F_k, \psi(t)) &= \frac{1}{\sqrt{2}} C^*(k) e^{-\frac{i\hbar}{T}t} \int_0^{2\pi} d\phi \int_0^\theta \sin^2(\theta) d\theta [Y_1^1(\theta, \phi) + Y_1^{-1}(\theta, \phi)] \sin^k(\theta) \cos^k(\phi) \\ &= \sqrt{\frac{4}{\sqrt{4\pi}}} C^*(k) e^{-\frac{i\hbar}{T}t} \int_0^{2\pi} \sin(\phi) \cos^k(\phi) d\phi \int_0^\pi \sin^{k+3}(\theta) d\theta \\ &= \sqrt{\frac{4}{\sqrt{4\pi}}} C^*(k) e^{-\frac{i\hbar}{T}t} \int_0^\pi \sin^{k+3}(\theta) d\theta \left[-\frac{1}{k+1} \cos^{k+1}(\phi) \Big|_0^{2\pi} \right] = 0. \end{aligned}$$

Como la proyección es cero, la probabilidad de obtener ese estado es nula. Por lo tanto, puedo obtener \hbar y $-\hbar$, ambos con probabilidad $\frac{1}{2}$. Espero que nadie lo haya hecho de esta forma.

FT2

Usando que

$$\hat{L}_x = \mathcal{D}^\dagger \left(\hat{y}, \frac{\pi}{2} \right) \hat{L}_z \mathcal{D} \left(\hat{y}, \frac{\pi}{2} \right) \quad \mathcal{D} \left(\hat{y}, \frac{\pi}{2} \right) = e^{-\frac{i}{\hbar} \frac{\pi}{2} \hat{L}_y},$$

se prueba que

$$|l, m\rangle_x = \mathcal{D}^\dagger\left(\hat{y}, \frac{\pi}{2}\right) |l, m\rangle$$

es autoestado de \hat{L}_x con autovalor m , si $|l, m\rangle$ es autoestado de \hat{L}_z con autvalor m . Luego,

$$\langle\theta, \phi|l, m\rangle_x = \sum_{m'=-l}^l \langle\theta, \phi|l, m'\rangle \langle l, m'|e^{\frac{i\pi}{2}\hat{L}_y}|l, m\rangle = \sum_{m'=-l}^l d_{m',m}^l\left(-\frac{\pi}{2}\right) Y_l^{m'}(\theta, \phi).$$

Especificando el caso $l = 1$ y usando la relación $d_{m',m}^l = (-1)^{m-m'} d_{m,m'}^l = d_{-m,-m'}^l$ vemos que

$$\langle\theta, \phi|1, 1\rangle_x = \frac{1}{2} Y_1^1(\theta, \phi) - \frac{1}{\sqrt{2}} Y_1^0(\theta, \phi) + \frac{1}{2} Y_1^{-1}(\theta, \phi),$$

$$\langle\theta, \phi|1, 0\rangle_x = \frac{1}{\sqrt{2}} [Y_1^1(\theta, \phi) - Y_1^{-1}(\theta, \phi)] \quad \text{y}$$

$$\langle\theta, \phi|1, -1\rangle_x = \frac{1}{2} Y_1^1(\theta, \phi) + \frac{1}{\sqrt{2}} Y_1^0(\theta, \phi) + \frac{1}{2} Y_1^{-1}(\theta, \phi).$$

Sumando el primero y tercero, obtenemos que

$$\langle\theta, \phi|\psi(t)\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} [\langle\theta, \phi|1, 1\rangle_x + \langle\theta, \phi|1, -1\rangle_x] e^{-\frac{i\hbar}{T}t}.$$

Escrito como ket queda

$$|\psi(t)\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|1, 1\rangle_x + |1, -1\rangle_x) e^{-\frac{i\hbar}{T}t}.$$

Finalmente, es trivial ver que se puede obtener \hbar y $-\hbar$, ambos con probabilidad $\frac{1}{2}$.