

Universidad de San Carlos de Guatemala Escuela de Ciencias Físicas y Matemáticas Mecánica Cuántica 2 Diego Sarceño 201900109 28 de noviembre de 2022



Tarea 3

Ejercicio 1

Solución, expandiendo los operadores de momento angular y se utiliza la siguiente propiedad: [AB, C] = A[B, C] + [A, C]B.

• Demostrar $[L_x, Y] = i\hbar Z$

$$\begin{split} &= [YP_z,Y] - [ZP_y,Y] \\ &= Y[P_z,Y] + [Y,Y]P_z - Z[P_z,Y] - [Z,Y]P_y \\ &= -Z[P_y,Y] = -Z(-i\hbar) \\ &= i\hbar Z. \end{split}$$

• Demostrar $[L_x, P_y] = i\hbar P_z$

$$= [YP_z, P_y] - [ZP_y, P_y]$$

= $Y[P_z, P_y] + [Y, P_y]P_z$
= $i\hbar P_z$.

• Demostrar $[L_x, P^2] = 0$

$$\begin{split} &= [L_x, P_x^2 + P_y^2 + P_z^2] \\ &= \underbrace{[YP_z, P_x^2]}_{0} + \underbrace{[YP_z, P_y^2]}_{2i\hbar P_y P_z} + \underbrace{[YP_z, P_z^2]}_{0} - \underbrace{[ZP_y, P_x^2]}_{0} - \underbrace{[ZP_y, P_y^2]}_{0} - \underbrace{[ZP_y, P_y^2]}_{2i\hbar P_z P_y} \\ &= 2i\hbar [P_y, P_z] = 0 \end{split}$$

Ejercicio 2

Ejercicio 3

Sabiendo que $L_z=-i\hbar\frac{\partial}{\partial\phi}$, entonces, aplicando el conmutador a un vector cualquiera, se tiene

$$[L_z, \cos \phi I]f = -i\hbar \frac{\partial}{\partial \phi} (\cos \phi f) - \cos \phi \left(-\hbar \frac{\partial}{\partial \phi} f \right)$$
$$= i\hbar \sin \phi f - i\hbar \cos \phi \frac{\partial f}{\partial \phi} + i\hbar \cos \phi \frac{\partial f}{\partial \phi}$$
$$= i\hbar \sin \phi f;$$

por ende,

$$[L_z, \cos \phi I] = i\hbar \sin \phi.$$

Para $[L_z, \sin 2\phi I]$, realizamos exactamente lo mismo

$$[L_z, \sin 2\phi I]f = -i\hbar \frac{\partial}{\partial \phi} (\sin 2\phi f) - \sin 2\phi \left(-\hbar \frac{\partial}{\partial \phi} f\right)$$
$$= -i\hbar 2 \underbrace{\cos 2\phi}_{\cos^2 \phi - \sin^2 \phi} f - i\hbar \sin 2\phi \frac{\partial f}{\partial \phi} + i\hbar \sin 2\phi \frac{\partial f}{\partial \phi}$$
$$= 2i\hbar (\sin^2 \phi - \cos^2 \phi) f;$$

entonces,

$$[L_z, \sin 2\phi I] = 2i\hbar (\sin^2 \phi - \cos^2 \phi).$$

Ejercicio 4

Sabiendo que

$$L^{2}|l,m\rangle = \hbar^{2}l(l+1)|k,m\rangle$$
$$L_{z}|l,m\rangle = \hbar m|l,m\rangle.$$

Ya se tiene la base propia, teniendo que $m \in [-l, l]$ entonces GRAFICA! Además, se tiene que

$$L_{+} |l, m\rangle = C_{+} |l, m\rangle$$

$$L_{-} |l, m\rangle = C_{-} |l, m\rangle,$$

cuyas constantes (según Zettili) son

$$C_{\pm} = \hbar \sqrt{l(l+1) - m(m\pm 1)}.$$

Encontrando las representaciones matriciales $(m' \neq m \text{ y } l = l' = 1) \langle l, m | \hat{A} | l', m' \rangle$

$$\langle 1, 0|L_{-}|1, 1\rangle = \sqrt{2}\hbar$$

$$\langle 1, -1|L_{-}|1, 0\rangle = \sqrt{2}\hbar$$

$$L_{-} = \frac{\hbar}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0\\ 1 & 0 & 0\\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}$$

el resto son cero.

$$\begin{split} \langle 1, 1 | L_+ | 1, 0 \rangle &= \sqrt{2} \hbar \\ \langle 1, 0 | L_+ | 1, -1 \rangle &= \sqrt{2} \hbar \\ L_+ &= \frac{\hbar}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \end{split}$$

 L_z es más claro por su definición

$$\langle 1, 1|L_z|1, 1 \rangle = \hbar$$

$$\langle 1, 0|L_z|1, 0 \rangle = 0$$

$$\langle 1, -1|L_z|1, -1 \rangle = -\hbar$$

$$L_z = \hbar \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}.$$

Teniendo la relación entre los operadores escalera y L_y y L_x

$$L_x = \frac{1}{2}(L_+ + L_-),$$

 $L_y = \frac{i}{2}(L_- - L_+).$

Reemplazando y sumando las matrices, se tiene

$$L_x = \frac{\hbar}{2\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 1 & 0 & 1 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix},$$

$$L_y = \frac{\hbar}{2\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 0 & -1 & 0\\ 1 & 0 & -1\\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}.$$

Y $L^2 = L_x^2 + L_y^2 + L_z^2$, utilizando mathematica

$$L^2 = \frac{\hbar^2}{4} \begin{pmatrix} 5 & 0 & 0 \\ 0 & 2 & 0 \\ 0 & 0 & 4 \end{pmatrix}.$$

Ejercicio 5

Sabiendo que los operadores se pueden escribir en términos del los operadores escalera

$$L_x = \frac{1}{2}(L_+ + L_-)$$

$$L_y = \frac{1}{2}(L_- - L_+),$$

Entonces, es claro que $\langle L_x \rangle = 0$ dado que $\langle L_+ \rangle = \langle L_- \rangle = 0$. Ahora $L_x^2 = \frac{1}{4} (L_+^2 + L_+ L_- + L_- L_+ + L_-^2)$, por lo anterior $\langle L_+^2 \rangle = \langle L_-^2 \rangle = 0$, entonces

$$\begin{split} \left\langle L_{x}^{2}\right\rangle &=\frac{1}{4}\left\langle L_{+}L_{-}+L_{-}L_{+}\right\rangle ,\\ \left\langle L_{y}^{2}\right\rangle &=-\frac{1}{4}\left\langle -L_{+}L_{-}-L_{-}L_{+}\right\rangle , \end{split}$$

lo que implica que $\langle L_x^2 \rangle = \langle L_y^2 \rangle$. Calculando su valor, tomamos la relación $\langle L_x^2 \rangle = \langle L_y^2 \rangle = \frac{1}{2} \left[\langle L^2 \rangle - \langle L_z^2 \rangle \right]$, entonces

$$\left\langle L_x^2 \right\rangle = \left\langle L_y^2 \right\rangle = \frac{\hbar^2}{2} \left[l(l+1) - m^2 \right].$$

Mecánica Cuántica 2 Tarea 3 4

Es claro que $l(l+1)-m^2 \geq m(m+1)-m^2=m,$ por ende

$$\Delta L_x \Delta L_y = \sqrt{\langle L_x^2 \rangle \langle L_y^2 \rangle} \ge \frac{1}{2} \hbar^2 m.$$

Ejercicio 6

Solución

• Para J_+ , partimos de

$$J_{z}J_{+} |j,m\rangle = (J_{z}J_{+} - J_{+}J_{z} + J_{+}J_{z}) |j,m\rangle$$

$$= ([J_{z}, J_{+}] + J_{+}J_{z}) |j,m\rangle$$

$$= \hbar J_{+} |j,m\rangle + \hbar m J_{+} |j,m\rangle$$

$$= \hbar (m+1)J_{+} |j,m\rangle,$$

lo que implica que $J_{+}\left| j,m\right\rangle$ es vector propio de $J_{z},$ por lo que

$$J_{+}|j,m\rangle = C|j,m+1\rangle$$
.

■ Para J_{-} , se tiene que

$$\begin{split} J_z J_- \, |j,m\rangle &= (J_z J_- - J_- J_z + J_- J_z) \, |j,m\rangle \\ &= ([J_z,J_-] + J_- J_z) \, |j,m\rangle \\ &= -\hbar J_- \, |j,m\rangle + \hbar m J_- \, |j,m\rangle \\ &= \hbar (m-1) J_- \, |j,m\rangle \,, \end{split}$$

lo que implica que $J_{-}|j,m\rangle$ es vector propio de J_{z} , por lo que

$$J_{-}|j,m\rangle = C|j,m-1\rangle$$
.