

4. MOMENTO ANGULAR

$$\hat{\vec{L}} = \vec{r} \times \vec{p} \rightarrow \begin{cases} \hat{L}_x = \hat{y}\hat{p}_z - \hat{z}\hat{p}_y \\ \hat{L}_y = \hat{z}\hat{p}_x - \hat{x}\hat{p}_z \\ \hat{L}_z = \hat{x}\hat{p}_y - \hat{y}\hat{p}_x \end{cases} \leftarrow \text{ops. de momento angular orbital}$$

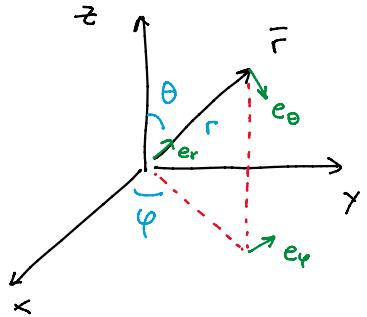
$$[\hat{x}, \hat{p}_x] = [\hat{y}, \hat{p}_y] = [\hat{z}, \hat{p}_z] = i\hbar \quad (\text{y todas las otras son nulas})$$

$$\hat{\vec{L}} = (\hat{L}_x, \hat{L}_y, \hat{L}_z)$$

esfera de radio 1 (φ, θ)

- \hat{L}_i actúan sobre $L^2(S^2)$ sin importar la dependencia radial de funciones de $L^2(\mathbb{R}^3)$ (P4E57):

$$\begin{aligned} \hat{\vec{L}} &= \hat{\vec{r}} \times \hat{\vec{p}} \longrightarrow \vec{r} \times (-i\hbar \vec{\nabla}) = \\ &= -i\hbar r e_r \times \left(e_r \frac{\partial}{\partial r} + e_\theta \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial \theta} + e_\varphi \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \varphi} \right) \\ &= -i\hbar \left(e_\varphi \frac{\partial}{\partial \theta} - \frac{1}{\sin \theta} e_\theta \frac{\partial}{\partial \varphi} \right) \end{aligned}$$



- Se puede probar que $[\hat{L}_i, \hat{L}_j] = i\hbar \epsilon_{ijk} \hat{L}_k$.
- Se cumple la identidad de Jacobi:

$$[\underbrace{\hat{L}_x}_{\alpha \hat{L}_x}, [\underbrace{\hat{L}_y, \hat{L}_z}_{\alpha \hat{L}_y}]] + [\underbrace{\hat{L}_y, [\underbrace{\hat{L}_z, \hat{L}_x}_{\alpha \hat{L}_z}]}_{\alpha \hat{L}_y}] + [\underbrace{\hat{L}_z, [\underbrace{\hat{L}_x, \hat{L}_y}_{\alpha \hat{L}_x}]}_{\alpha \hat{L}_z}] = 0$$

Esto (junto a otras cosas) implica que los operadores de momento angular están en un álgebra de Lie muy particular.

4.1. Álgebra su(2)

4.1. Álgebra $\text{su}(2)$

Álgebra de Lie: álgebra con $[\cdot, \cdot]: A \times A \rightarrow A$

$$\uparrow \begin{cases} \cdot \text{ bilineal} \\ \cdot \text{ antisimétrica } [a, b] = -[b, a] \\ \cdot \text{ Id. Jacobi} \\ \cdot [a, a] = 0 \end{cases}$$

Consideramos un álgebra de operadores, que para cierta base $\{\hat{J}_x, \hat{J}_y, \hat{J}_z\}$
 tiene un corchete de Lie (comutador) que toma la forma: (hermíticos)

$$[\hat{J}_i, \hat{J}_j] = i \epsilon_{ijk} \hat{J}_k \quad (i=1,2,3) \quad x,y,z$$

Este álgebra se conoce como 'álgebra $\text{su}(2)$ '.

Vamos a estudiar este álgebra de operadores.

P4E52) Definimos los operadores de subida y bajada:

$$\hat{J}_{\pm} \equiv \hat{J}_x \pm i \hat{J}_y, \quad \hat{J}_x = \frac{1}{2} (\hat{J}_+ + \hat{J}_-) \\ \hat{J}_y = \frac{1}{2i} (\hat{J}_+ - \hat{J}_-)$$

Vean que: $[\hat{J}_z, \hat{J}_{\pm}] = \pm \hat{J}_{\pm}$ } ejercicio
 $[\hat{J}_+, \hat{J}_-] = 2 \hat{J}_z$

a) Veamos que $\hat{J}^2 \equiv \hat{J}_x^2 + \hat{J}_y^2 + \hat{J}_z^2$ es un Casimir $\text{su}(2)$ (commuta con todo elemento de $\text{su}(2)$). Veamos que commuta con los elementos de la base $(\hat{J}_x, \hat{J}_y, \hat{J}_z)$:

$$[\hat{J}^2, \hat{J}_x] = [\hat{J}_x^2 + \hat{J}_y^2 + \hat{J}_z^2, \hat{J}_x] = \text{Cuidado con usar que} \\ = [\hat{J}_x^2, \hat{J}_x] + [\hat{J}_y^2, \hat{J}_x] + [\hat{J}_z^2, \hat{J}_x] = \nearrow [\hat{f}(\hat{A}), \hat{B}] = \hat{f}'(\hat{A}) [\hat{A}, \hat{B}] \text{ que} \\ \text{vale sólo si } [\hat{A}, \hat{B}], \hat{B} = 0.$$

$$= [\hat{J}_y^2, \hat{J}_x] + [\hat{J}_z^2, \hat{J}_x] = \quad \text{[f(A), DJ] = f'(A) [A, DJ]} \quad \text{que vale sólo si } [\hat{A}, \hat{B}] = 0.$$

$$= \hat{J}_y \underbrace{[\hat{J}_y, \hat{J}_x]}_{-i\hat{J}_z} + \underbrace{[\hat{J}_y, \hat{J}_x]\hat{J}_y}_{-i\hat{J}_z} + \hat{J}_z \underbrace{[\hat{J}_z, \hat{J}_x]}_{i\hat{J}_y} + \underbrace{[\hat{J}_z, \hat{J}_x]\hat{J}_z}_{i\hat{J}_y} = \\ = 0.$$

$$\therefore [\hat{J}^2, \hat{J}_i] = 0.$$

\therefore Existe base común de autovectores a \hat{J}^2 y \hat{J}_i .

OJO: la base común de autovectores a \hat{J}^2 y \hat{J}_x no es la misma que la común a \hat{J}^2 y \hat{J}_y (etc.) porque $[\hat{J}_x, \hat{J}_y] \neq 0$.

b) Llamamos $\{|\beta, m\rangle\}$ a la base común de autovectores de \hat{J}^2 y \hat{J}_z .

$$\hat{J}^2 |\beta, m\rangle = \beta |\beta, m\rangle$$

$$\hat{J}_z |\beta, m\rangle = m |\beta, m\rangle \quad \left(\begin{array}{l} m, \beta \text{ son reales porque } \hat{J}_i \\ \text{son hermíticos} \end{array} \right)$$

Queremos ver que $\beta = j(j+1)$ con $j = 0, \frac{1}{2}, 1, \frac{3}{2}, 2, \dots$ y m varía en saltos de una unidad y $-j \leq m \leq j$.

$$\underbrace{\langle \beta, m | \hat{J}^2 | \beta, m \rangle}_{\beta} = \underbrace{\langle \beta, m | \hat{J}_x^2 | \beta, m \rangle}_{\| \hat{J}_x | \beta, m \|^2} + \underbrace{\langle \beta, m | \hat{J}_y^2 | \beta, m \rangle}_{\| \hat{J}_y | \beta, m \|^2} + \underbrace{\langle \beta, m | \hat{J}_z^2 | \beta, m \rangle}_{m^2} \\ \geq 0 \quad \geq 0$$

$$\therefore \beta \geq m^2 \geq 0$$

\therefore Para β fijo m se encuentra acotado. \hat{J}_+ (ejercicio)

$$\text{Calculemos: } \hat{J}_z \hat{J}_+ |\beta, m\rangle = (\hat{J}_+ \hat{J}_z + \underbrace{[\hat{J}_z, \hat{J}_+]}) |\beta, m\rangle = \\ = m \hat{J}_+ |\beta, m\rangle + \hat{J}_+ |\beta, m\rangle = \\ = (m+1) \hat{J}_+ |\beta, m\rangle$$

\therefore Si $\hat{J}_+ |\beta, m\rangle \neq 0$, entonces es autovector de \hat{J}_z con autovalor $(m+1)$.

Fijando β hay un valor máximo para m , que llamamos j .

Para ese valor: $\hat{J}_+ |\beta, j\rangle = 0$. $\left(\begin{array}{l} \text{si no fuera cero, } \hat{J}_+ |\beta, j\rangle \\ \text{sería autovector de } \hat{J}_z \text{ con} \\ \text{autovalor } j+1 \text{ y esto contradice} \\ \text{que } j \text{ es el máximo valor de } m \end{array} \right)$

Veamos qué relación hay entre β y j :

$$\hat{J}_+ |\beta, j\rangle = 0 \Rightarrow \hat{J}_- (\hat{J}_+ |\beta, j\rangle) = 0 \quad \begin{array}{l} \text{autovector de } \hat{J}_z \\ \downarrow \text{(no puede ser } 0\text{)} \end{array}$$

$$\hat{J}_- \hat{J}_+ |\beta, j\rangle = (\hat{J}^2 - \hat{J}_z^2 - \hat{J}_z) |\beta, j\rangle = (\beta - j^2 - j) |\beta, j\rangle = 0$$

$$\hat{J}_- \hat{J}_+ = \hat{J}^2 - \hat{J}_z^2 - \hat{J}_z \quad (\text{demostrar!})$$

$$\therefore \beta = j(j+1).$$

Lo mismo que hicimos con \hat{J}_+ lo podemos hacer con \hat{J}_- :

$$* \hat{J}_z \hat{J}_- |\beta, m\rangle = \dots = (m-1) \hat{J}_- |\beta, m\rangle$$

* Si llamamos K al valor mínimo de m : $\hat{J}_-|\beta, K\rangle = 0$.

* Podemos probar que $0 = \hat{J}_+ \hat{J}_- |\beta, K\rangle = \dots = (\beta - K^2 + K) |\beta, K\rangle$ y entonces

$$\beta = K(K-1).$$

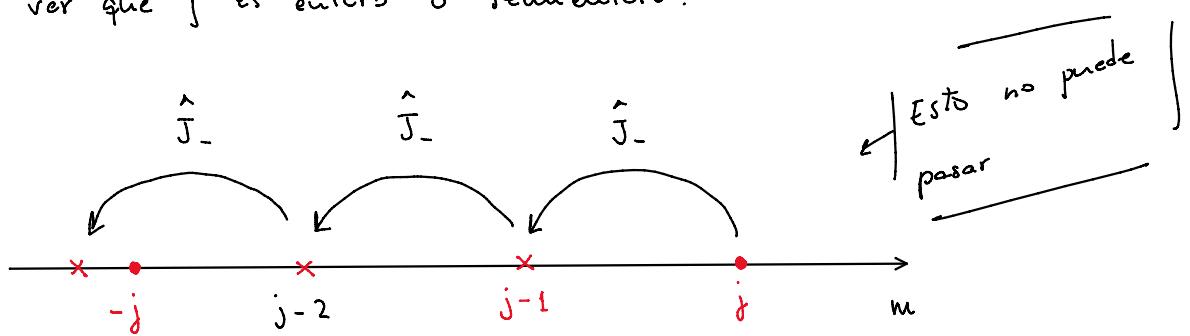
Entonces: $j(j+1) = K(K-1) \Rightarrow K = -j$

$$\begin{matrix} " \\ \beta \end{matrix} \quad \begin{matrix} " \\ \beta \end{matrix} \quad \uparrow$$

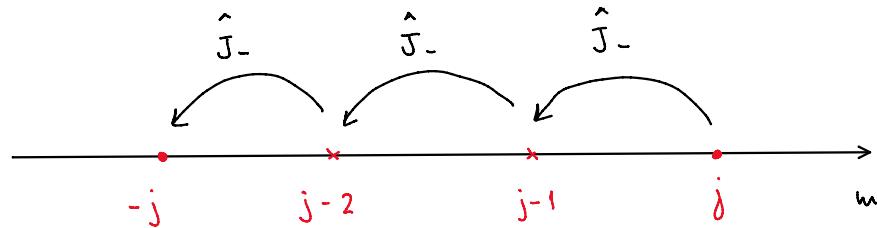
(descartar la solución)
 $K = j+1 > m_{\max} = j$

$$\therefore -j \leq m \leq j$$

Sólo resta ver que j es entero o semientero:



Lo que tiene que pasar es lo siguiente:



$$\therefore j - (-j) = 2j \in \mathbb{N}.$$

$\therefore j$ es semientero o entero (≥ 0).

\therefore Valores permitidos para j y m :

- $j = 0, m = 0.$
- $j = \frac{1}{2}, m = \frac{1}{2}, -\frac{1}{2}.$
- $j = 1, m = 1, 0, -1.$
- $j = \frac{3}{2}, m = \frac{3}{2}, \frac{1}{2}, -\frac{1}{2}, -\frac{3}{2}.$
- ⋮

Para cada valor fijo de j hay $(2j+1)$ valores posibles de m .

Normalización: $\hat{J}_+ |j, m\rangle = c_{jm} |j, m+1\rangle$

→ buscamos esta c_{jm} para que resulte

$$\| |j, m+1\rangle \| = 1 \text{ si } \| |j, m\rangle \| = 1.$$

$$\| \hat{J}_+ |j, m\rangle \|^2 = |c_{jm}|^2$$

$$\hat{J}_- \hat{J}_+ = \hat{J}^2 - \hat{J}_z^2 - \hat{J}_z$$

$$\langle j, m | \underbrace{\hat{J}_+}_{\hat{J}_-} \hat{J}_+ |j, m\rangle = \langle j, m | \hat{J}_- \hat{J}_+ |j, m\rangle = \dots = j(j+1) - m(m+1)$$

$$\therefore |c_{jm}| = j(j+1) - m(m+1)$$

$$\therefore \hat{J}_+ |j, m\rangle = \sqrt{j(j+1) - m(m+1)} |j, m+1\rangle \quad (\text{sirve para P4ES3})$$

$$\hat{J}_- |j, m\rangle = \sqrt{j(j+1) - m(m-1)} |j, m-1\rangle$$

4.2. Momento angular orbital

Autovalores del momento angular orbital

Vemos que las componentes de $\hat{\vec{L}} = \hat{\vec{r}} \times \hat{\vec{p}}$ cumplen el álgebra de $\text{su}(2)$.

Entonces, \hat{L}^2 y \hat{L}_z son simultáneamente diagonalizables:

$$\hat{L}^2 |l, m\rangle = \hbar^2 l(l+1) |l, m\rangle$$

$$\hat{L}_z |l, m\rangle = \hbar m |l, m\rangle$$

En principio, l es entero o semienteros ≥ 0 y $m = -l, -l+1, \dots, l-1, l$.

Veamos que la forma explícita de \hat{L} impone una restricción adicional sobre los autovalores de \hat{L}^2 y \hat{L}_z .

P4ESS) Veamos que \hat{L}_z tiene autovalores $i\hbar m$ con $m \in \mathbb{Z}$.

$$\hat{L}_z = \hat{x}\hat{p}_y - \hat{y}\hat{p}_x$$

$$\hat{q}_1 \equiv \frac{\hat{x} + \hat{p}_y}{\sqrt{2}}, \quad \hat{q}_2 \equiv \frac{\hat{x} - \hat{p}_y}{\sqrt{2}}, \quad \hat{p}_1 \equiv \frac{\hat{p}_x - \hat{y}}{\sqrt{2}}, \quad \hat{p}_2 \equiv \frac{\hat{p}_x + \hat{y}}{\sqrt{2}}$$

$$[\hat{q}_1, \hat{q}_2] = 0, \quad [\hat{p}_1, \hat{p}_2] = 0, \quad [\hat{q}_1, \hat{p}_2] = 0, \quad [\hat{q}_2, \hat{p}_1] = 0$$

$$[\hat{q}_1, \hat{p}_1] = i\hbar$$

$$[\hat{q}_2, \hat{p}_2] = i\hbar$$

$$\hat{x} = \frac{\hat{q}_1 + \hat{q}_2}{\sqrt{2}}, \quad \hat{y} = \frac{\hat{p}_2 - \hat{p}_1}{\sqrt{2}}, \quad \hat{p}_x = \frac{\hat{p}_1 + \hat{p}_2}{\sqrt{2}}, \quad \hat{p}_y = \frac{\hat{q}_1 - \hat{q}_2}{\sqrt{2}}$$

$$\hat{L}_z = \frac{1}{2} (\hat{q}_1^2 - \hat{q}_2^2) - \frac{1}{2} (\hat{p}_2^2 - \hat{p}_1^2) =$$

$$= \underbrace{\left(\frac{1}{2} \hat{p}_1^2 + \frac{1}{2} \hat{q}_1^2 \right)}_{\hat{H}_1} - \underbrace{\left(\frac{1}{2} \hat{p}_2^2 + \frac{1}{2} \hat{q}_2^2 \right)}_{\hat{H}_2}$$

\hat{H}_1 y \hat{H}_2 son Hamiltonianos de osc. arm. de $m_1 = m_2 = 1$ y $\omega_1 = \omega_2 = 1$.

$$\dots, \dots, \dots, \hat{x}, \dots, \hat{p}_1, \hat{p}_2, \dots, \hat{x}, \hat{p}_1, \hat{p}_2, \dots, \dots$$

$$\therefore \text{Autovalores de } \hat{L}_z = \hbar \left(\overset{\text{entro}}{n_1} + \frac{1}{2} \right) - \hbar \left(\overset{\text{entro}}{n_2} + \frac{1}{2} \right) = \hbar \underbrace{(n_1 - n_2)}_{\in \mathbb{Z}}$$

\therefore Autovalores de $\hat{L}_z = m\hbar$ con $m \in \mathbb{Z}$.

$\therefore l = 0, 1, 2, \dots$ (l debe ser entero).

ALGUNAS COSAS IMPORTANTES DE LA CLASE

- Álgebra su(2): $[\hat{j}_i, \hat{j}_j] = i \epsilon_{ijk} \hat{j}_k$

- \hat{J}^2 y alguno de los \hat{j}_i son diagonalizables simultáneamente:

$$\hat{J}^2 |j, m\rangle = j(j+1) |j, m\rangle, \quad \hat{j}_z |j, m\rangle = m |j, m\rangle$$

Valores posibles: $j = 0, 1/2, 1, 3/2, 2, \dots$

$$m = j, j-1, j-2, \dots, -j$$

- $\hat{j}_{\pm} |j, m\rangle = \sqrt{j(j+1) - m(m \pm 1)} |j, m \pm 1\rangle$

- Recordar que $\hat{L} = \hbar \hat{J}$, donde los j sólo toman valores enteros: $\hat{l}^2 |l, m\rangle = \hbar^2 l(l+1) |l, m\rangle$, $\hat{l}_z |l, m\rangle = \hbar m |l, m\rangle$

$$\hat{l}_{\pm} |l, m\rangle = \hbar \sqrt{l(l+1) - m(m \pm 1)} |l, m \pm 1\rangle$$