

Momento angular IV

$$[J_i, J_j] = i\hbar \sum_k \epsilon_{ijk} J_k$$

$$[J_x, J_y] = i\hbar J_z, \text{ etc.}$$

$$[J^2, J_i] = 0$$

Escogemos z como eje de cuantización

$$J^2 |\chi, j, m\rangle = \hbar^2 j(j+1) |\chi, j, m\rangle$$

$$J_z |\chi, j, m\rangle = \hbar m |\chi, j, m\rangle$$

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

• Los distintos valores de m , están separados por enteros

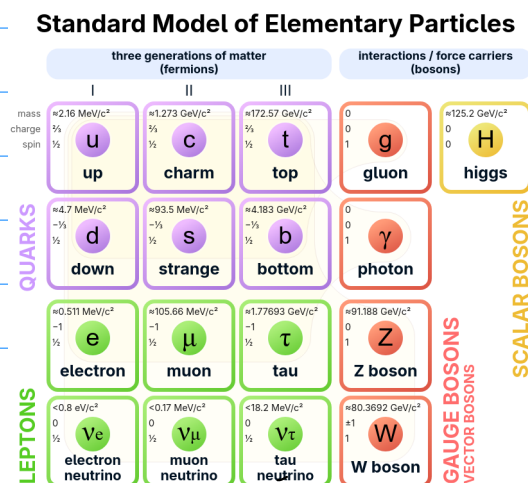
$$J_{\pm} = J_x \pm iJ_y$$

• Con J_+ y J_- podemos obtener un e-vector con e-valor de proyección $\hbar(m+1)$ o $\hbar(m-1)$ a partir de $|\chi, j, m\rangle$

• $2j$ debe ser entero.

$j = 0, 1, 2, 3, \dots$ Bosones

$j = \frac{1}{2}, \frac{3}{2}, \frac{5}{2}, \dots$ Fermiones



Para un j dado, los valores de m posibles son
 $m = -j, -j+1, \dots, j-1, j$

Bosones

$j=2$	•	•	•	•	•
$j=1$		•	•	•	
$j=0$			•		
m	-2	-1	0	1	2

Fermiones

$j=\frac{5}{2}$	•	•	•	•	•	•
$j=\frac{3}{2}$		•	•	•	•	
$j=\frac{1}{2}$			•	•		
	$-\frac{5}{2}$	$-\frac{3}{2}$	$-\frac{1}{2}$	$\frac{1}{2}$	$\frac{3}{2}$	$\frac{5}{2}$

Si j es entero, m es entero
 Si j es semi-entero, m es semi-entero

• Si tenemos dos e-vectores que corresponden a distinto e-valor entonces son ortogonales.

$$\langle \chi, j', m' | \chi, j, m \rangle = \delta_{jj'} \delta_{m'm}$$

como siempre, elegimos a $|\chi, j, m\rangle$ normalizado

• Ya sabemos que $J_{\pm} |\chi, j, m\rangle$ es e-vector de J^2 , J_z con e-valores $\hbar^2 j(j+1)$ y $\hbar(m \pm 1)$. Estaría suave tener una expresión

$$J_{\pm} |\chi, j, m\rangle = C |\chi, j, m \pm 1\rangle$$

Calculando la norma de $J_{\pm} |\chi, j, m\rangle$

$$\begin{aligned} \langle \chi, j, m | J_{\mp} J_{\pm} | \chi, j, m \rangle &= \langle \chi, j, m | J^2 - J_z^2 \mp \hbar J_z | \chi, j, m \rangle \\ &= \langle \chi, j, m | \chi, j, m \rangle \left(\hbar^2 j(j+1) - \hbar^2 m^2 \mp \hbar^2 m \right) \end{aligned}$$

$$\| \bar{J}_{\pm} |\gamma, j, m\rangle \|^2 = |\bar{C}|^2 \| |\gamma, j, m\rangle \|^2$$

$$\therefore J_{\pm} |\gamma, j, m\rangle = \hbar \sqrt{j(j+1) - m(m \pm 1)} |\gamma, j, m \pm 1\rangle$$

Para esta base

$$\langle \gamma', j', m' | \gamma, j, m \rangle = \delta_{j'j} \delta_{m'm} \delta_{\gamma'\gamma}$$

$$\sum_j \sum_{m=-j}^j \sum_{\gamma} |\gamma, j, m\rangle \langle \gamma, j, m| = 1$$

Ya teniendo esta base y sabiendo cómo operan los operadores sobre ella podemos calcular representaciones matriciales de $J^2, J_z, J_+, J_-, J_x, J_y$

Usando la base

$$\beta = \{ |\gamma, j, m\rangle : j \in \mathbb{J}, m = -j, \dots, j, \gamma \in \Gamma \}$$

$$\begin{cases} \langle \gamma', j', m' | J^2 | \gamma, j, m \rangle = \hbar^2 j(j+1) \delta_{\gamma'\gamma} \delta_{j'j} \delta_{m'm} \\ \langle \gamma', j', m' | J_z | \gamma, j, m \rangle = \hbar m \delta_{\gamma'\gamma} \delta_{j'j} \delta_{m'm} \end{cases}$$

$$\langle \gamma', j', m' | J_+ | \gamma, j, m \rangle = \hbar \sqrt{j(j+1) - m(m+1)} \delta_{\gamma'\gamma} \delta_{j'j} \delta_{m', m+1}$$

$$\langle \gamma', j', m' | J_- | \gamma, j, m \rangle = \hbar \sqrt{j(j+1) - m(m-1)} \delta_{\gamma'\gamma} \delta_{j'j} \delta_{m', m-1}$$

$$J_x |\gamma, j, m\rangle = ?$$

$$\begin{aligned} J_+ &= J_x + iJ_y \\ J_- &= J_x - iJ_y \end{aligned} \Rightarrow \begin{aligned} J_x &= \frac{J_+ + J_-}{2} & J_y &= \frac{J_+ - J_-}{2i} \end{aligned}$$

Ejemplos:

Como γ no afecta la estructura de las matrices, lo ignoraremos (vamos a usar la base $|j, m\rangle$)

i) $j=0 \rightarrow$ valores posibles de m
sólo es el $m=0$

Base

$$\beta = \{ |j=0, m=0\rangle \}$$

ii) $j=\frac{1}{2} \rightarrow$ valores posibles de m
 $m = -\frac{1}{2}, \frac{1}{2}$

Base

$$\beta = \{ |j=\frac{1}{2}, m=-\frac{1}{2}\rangle, |j=\frac{1}{2}, m=+\frac{1}{2}\rangle \}$$

Notación común $\uparrow \downarrow$ $\uparrow \downarrow$

$$\begin{aligned} [J^2]_{\beta} &= \begin{pmatrix} \langle \downarrow | J^2 | \downarrow \rangle & \langle \downarrow | J^2 | \uparrow \rangle \\ \langle \uparrow | J^2 | \downarrow \rangle & \langle \uparrow | J^2 | \uparrow \rangle \end{pmatrix} \\ &= \hbar^2 \begin{pmatrix} \frac{3}{4} & 0 \\ 0 & \frac{3}{4} \end{pmatrix} \end{aligned}$$

$$J^2 |\uparrow\rangle = J^2 |j=\frac{1}{2}, m=\frac{1}{2}\rangle = \hbar^2 \frac{1}{2}(\frac{1}{2}+1) |\uparrow\rangle$$

$$J^2 |\downarrow\rangle = J^2 |j=\frac{1}{2}, m=-\frac{1}{2}\rangle = \hbar^2 \frac{1}{2}(\frac{1}{2}+1) |\downarrow\rangle$$

$$\langle \uparrow | \downarrow \rangle = 0, \langle \uparrow | \uparrow \rangle = 1, \langle \downarrow | \downarrow \rangle = 1$$

$$[J_z]_{\beta} = \begin{pmatrix} \langle \downarrow | J_z | \downarrow \rangle & \langle \downarrow | J_z | \uparrow \rangle \\ \langle \uparrow | J_z | \downarrow \rangle & \langle \uparrow | J_z | \uparrow \rangle \end{pmatrix} = \hbar \begin{pmatrix} -\frac{1}{2} & 0 \\ 0 & \frac{1}{2} \end{pmatrix}$$

$$[J_+]_{\beta} = \hbar \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \quad [J_-]_{\beta} = \hbar \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$$

$$[J_x]_{\beta} = \left[\frac{J_+ + J_-}{2} \right] = \hbar \begin{pmatrix} 0 & \frac{1}{2} \\ \frac{1}{2} & 0 \end{pmatrix}$$

$$[J_y]_{\beta} = \left[\frac{J_+ - J_-}{2i} \right] = \hbar \begin{pmatrix} 0 & -\frac{i}{2} \\ \frac{i}{2} & 0 \end{pmatrix}$$

iii) $j=0, 1 \rightarrow$ valores posibles de m
 $j=0 \Rightarrow m=0$
 $j=1 \Rightarrow m=-1, 0, 1$

$$\text{Base } \beta = \{ |j=0, m=0\rangle, |j=1, m=-1\rangle, \\ |j=1, m=0\rangle, |j=1, m=+1\rangle \}$$

$$= \{ |0,0\rangle, |1,-1\rangle, |1,0\rangle, |1,1\rangle \}$$

$$[J_z]_{\beta} = \begin{pmatrix} \langle 00 | J_z | 00 \rangle & \langle 00 | J_z | 1,-1 \rangle, \dots \\ \vdots & \ddots \\ \langle 11 | J_z | 11 \rangle \end{pmatrix}$$

Midiendo en distintos ejes
 (para espín $j = \frac{1}{2}$)

$$[J_z]_{\beta} = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} -1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \quad [J_x]_{\beta} = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$$

Los e-vectores de J_x son $\frac{|\uparrow\rangle + |\downarrow\rangle}{\sqrt{2}} = |\uparrow\rangle_x$ e-valor $\frac{\hbar}{2}$
 $\frac{|\uparrow\rangle - |\downarrow\rangle}{\sqrt{2}} = |\downarrow\rangle_x$ e-valor $-\frac{\hbar}{2}$

Si el sistema está en el
e-estado de J_z , $|\uparrow\rangle$

¿Que podemos obtener si medimos J_z ?

Sale $\frac{\hbar}{2}$ y el estado queda $|\uparrow\rangle$

¿Que podemos obtener si medimos J_x ?

$$|\uparrow\rangle = \frac{|\uparrow\rangle_x + |\downarrow\rangle_x}{\sqrt{2}}$$

50% de veces $\frac{\hbar}{2}$

50% de veces $-\frac{\hbar}{2}$