

Suma de momentos angulares: conclusión

Para momentos angulares \vec{J}_1, \vec{J}_2 y $\vec{J} = \vec{J}_1 + \vec{J}_2$

$$\left\{ |j_1, m_1, j_2, m_2\rangle \right\} \xleftarrow[\text{mismo \# de elementos.}]{\substack{\text{bases del} \\ \text{mismo espacio}}} \left\{ |j_1, j_2, j, m\rangle \right\}$$

$$-j_1 \leq m_1 \leq j_1$$

$$-j_2 \leq m_2 \leq j_2$$

$$|j_1 - j_2| \leq j \leq j_1 + j_2$$

$$m = m_1 + m_2$$

$$\text{Ojo: } j \neq j_1 + j_2$$

Es fácil saber cuáles son los elementos en cada caso una vez que sabemos j_1 y j_2 .

La dificultad de sumar momentos angulares radica en encontrar cómo se relaciona una base con la otra

$$|j_1, j_2, j, m\rangle = \sum_{m_1, m_2} C_{jm}^{j_1, m_1, j_2, m_2} |j_1, m_1, j_2, m_2\rangle$$

Coeficientes de Clebsch-Gordan

$$|j_1, m_1, j_2, m_2\rangle = \sum_{jm} C_{jm}^{j_1, m_1, j_2, m_2} |j_1, j_2, j, m\rangle$$

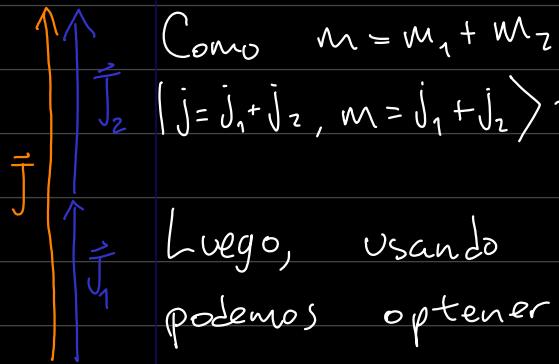
Para encontrar $C_{jm}^{j_1, m_1, j_2, m_2} = \langle jm | j_1, m_1, j_2, m_2 \rangle$
Usamos 2 métodos

1) Escribir \vec{J}^2 y J_z en la base $|j_1, m_1, j_2, m_2\rangle$
y diagonalizarlos.

2) Encontrar $|j, m=j\rangle$ en términos de $|j_1, m_1, j_2, m_2\rangle$ y usar J_- para encontrar los demás.

Vamos a detallar cómo hacer \mathcal{Z} en general.

$$\text{Primer nivel: } j = j_1 + j_2$$



Luego, usando $J_- = J_{1-} + J_{2-}$
podemos obtener

$$|j=j_1+j_2, m=j_1+j_2\rangle, |j=j_1+j_2, m=j_1+j_2-1\rangle, \dots$$

Siguiente nivel

$$|j=j_1+j_2-1, m=j_1+j_2-1\rangle = \alpha |j_1, m_1=j_1-1, j_2, m_2=j_2\rangle + \beta |j_1, m_1=j_1, j_2, m_2=j_2-1\rangle$$

Ejemplo $j_1=\frac{1}{2}, j_2=1$
 $(2j_1+1)(2j_2+2)=6$ elementos

$$\frac{1}{2} = |1 - \frac{1}{2}| \leq j \leq 1 + \frac{1}{2} = \frac{3}{2}$$

$$j = \frac{3}{2}, \frac{1}{2}$$

$$|j_1, m_1, j_2, m_2\rangle$$

$$\left\{ \left| \frac{1}{2}, -\frac{1}{2}, 1, -1 \right\rangle, \left| \frac{1}{2}, \frac{1}{2}, 1, -1 \right\rangle, \left| \frac{1}{2}, -\frac{1}{2}, 1, 0 \right\rangle, \left| \frac{1}{2}, \frac{1}{2}, 1, 0 \right\rangle, \left| \frac{1}{2}, -\frac{1}{2}, 1, 1 \right\rangle, \left| \frac{1}{2}, \frac{1}{2}, 1, 1 \right\rangle \right\}$$

$$|jm\rangle$$

$$\left\{ \left| \frac{1}{2}, -\frac{1}{2} \right\rangle, \left| \frac{1}{2}, \frac{1}{2} \right\rangle, \left| \frac{3}{2}, -\frac{3}{2} \right\rangle, \left| \frac{3}{2}, -\frac{1}{2} \right\rangle, \left| \frac{3}{2}, \frac{1}{2} \right\rangle, \left| \frac{3}{2}, \frac{3}{2} \right\rangle \right\}$$

Determinamos α y β con:
i) normalización
ii) ortogonalidad con
 $|j=j_1+j_2, m=j_1+j_2-1\rangle$

Usamos $J_- = J_{1-} + J_{2-}$ para encontrar los demás con $j = j_1 + j_2 - 1$.

Siguiente nivel $j = j_1 + j_2 - 2$

$$|j=j_1+j_2-2, m=j_1+j_2-2\rangle = \alpha \left| \begin{array}{cc} j_1 & m_1 \\ j_2 & m_2 \end{array} \right\rangle + \beta \left| \begin{array}{cc} j_1 & j_2-2 \\ j_1-2 & j_2 \end{array} \right\rangle + \gamma \left| \begin{array}{cc} j_1-1 & j_2-1 \\ j_1 & j_2 \end{array} \right\rangle$$

Determinamos α y β con:

- normalización
- ortogonalidad con

 $|j=j_1+j_2, m=j_1+j_2-2\rangle$

$|j=j_1+j_2-1, m=j_1+j_2-2\rangle$

Ya teniendo $|j=j_1+j_2-2, m=j_1+j_2-2\rangle$ usamos J para encontrar los demás con $j=j_1+j_2-2$.

- etc hasta que
- $j=|j_1-j_2|$

Ejemplo de aplicación de suma de momentos angulares.

Estructura fina en hidrógeno (término de acoplamiento espín - órbita).

$H_0 = \frac{p^2}{2m} - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r}$

$H_0 = \sum_{n,l,m} E_n |n l m\rangle \langle n l m| \rightarrow H_0 |nlm\rangle = E_n |nlm\rangle$

Al tomar en cuenta el espín $|nlm\rangle \rightarrow |nlm_s\rangle \otimes |sm_s\rangle$

$H_0 |nlm_s sm_s\rangle = E_n |nlm_s sm_s\rangle \quad \begin{matrix} \text{(degeneración en)} \\ l, m_s, s, m_s \end{matrix}$

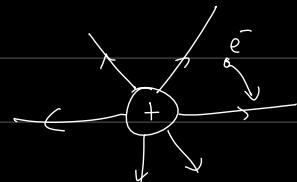
Al incluir efectos relativistas

- En el M.R. del electrón

hay un campo magnético

debido al núcleo proporcional a \vec{L} .

- Debido al espín, el electrón tiene un momento magnético.



$H_{FS} = H_0 + \vec{A} \cdot \vec{L} \cdot \vec{S} \quad \text{constante.}$

degeneración

Los e-vectores de H_0 son $|n \ell m_s s m_s\rangle$

H_0 es diagonal en la base $\{|n \ell m_s s m_s\rangle\}$

¿Es H_{FS} diagonal en la base $\{|n \ell m_s s m_s\rangle\}$?

$$\vec{L} \cdot \vec{S} = L_x S_x + L_y S_y + L_z S_z = L_z S_z + \frac{1}{2}(L_+ S_- + L_- S_+)$$

$$\langle n' \ell' m'_s | L_+ S_- | n \ell m_s s m_s \rangle$$

$$= [\text{constante}] \langle n' \ell' m'_s | \underline{n \ell m_s s m_s - 1} \rangle$$

∴ $\vec{L} \cdot \vec{S}$ no es diagonal en esta base.

- Como es un sistema aislado, $\vec{J} = \vec{L} + \vec{S}$, J^2 es una constante de movimiento.

- Entonces $[H_{FS}, \vec{J}] = 0$; $[H_{FS}, J^2] = 0$

- Existe una base común de e-vectores de H_{FS} , J^2 , \vec{J}_z

$$J^2 = (\vec{L} + \vec{S})^2 = L^2 + S^2 + 2\vec{L} \cdot \vec{S} \Rightarrow \vec{L} \cdot \vec{S} = \frac{1}{2}(J^2 - L^2 - S^2)$$

$$\vec{J} |n l s j m_j\rangle = \hbar^2 j(j+1) |n l s j m_j\rangle$$

$$\vec{L} |n l s j m_j\rangle = \hbar^2 l(l+1) |n l s j m_j\rangle$$

$$\vec{S}^2 |n l s j m_j\rangle = \hbar^2 s(s+1) |n l s j m_j\rangle$$

Usando la base $\{|n l s j m_j\rangle\}$ $\vec{L} \cdot \vec{S}$ es diagonal.
(i.e. los $|l s j m_j\rangle$ son e-vectores de $\vec{L} \cdot \vec{S}$).

Los e-vectores de $H_{FS} = H_0 + A \vec{L} \cdot \vec{S}$ son $|n l s j m_j\rangle$ con

$$E_n + \frac{A\hbar^2}{2} [j(j+1) - l(l+1) - s(s+1)]$$

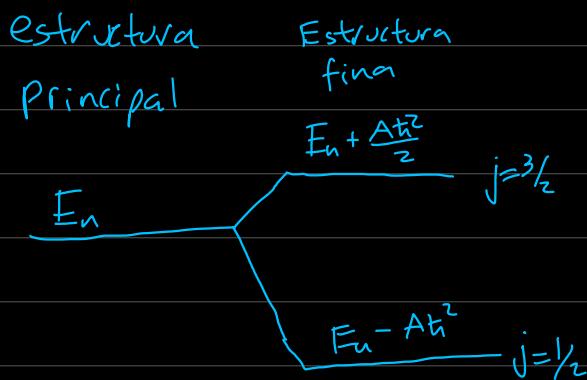
Para $l=1$ (para el e^- $s=\frac{1}{2}$)

Los valores que puede tomar j son $|l-s| \leq j \leq l+s$

$$\frac{1}{2} \quad \frac{3}{2}$$

$$j = \frac{1}{2}, \frac{3}{2}$$

$$E_n + \frac{\Delta h^2}{2} [j(j+1) - l(l+1) - s(s+1)] = \begin{cases} E_n + \frac{\Delta h^2}{2} & \text{si } j = \frac{3}{2} \\ E_n - \Delta h^2 & \text{si } j = \frac{1}{2} \end{cases}$$



Estructura hiperfina.

$$H_{HF} = H_{FS} + B \vec{I} \cdot \vec{J}$$

↑ momento angular nuclear.

↓ también tiene momento magnético.

Momento angular total $\vec{F} = \vec{I} + \vec{J}$

$\vec{I} \cdot \vec{J}$ no es diagonal en $|n l s j m_j\rangle \otimes |I m_I\rangle$
pero sí es diagonal en $|n l s j I F m_F\rangle$.

El estado base se divide en dos

