Clase 1

Manuel Garcia.

February 6, 2024

1 Momento Angular

$$\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p}$$

$$L_k = \epsilon_{ijk} \hat{r}_i \hat{p}_j = +i\hbar \epsilon_{ijk} \hat{r}_i \partial_j = -i\hbar \epsilon_{ijk} x_i \frac{\partial}{\partial x^j}$$

$$[L] = \hbar = d \times m \times v = m \frac{d^2}{t^2} t = F dt = E t$$

1.1 Algebra de Lee

$$\{L_x, L_y, L_z\}$$

$$[,]: V \otimes V \longrightarrow V$$

$$(L_i, L_j) \longrightarrow [L_i, L_j] = i\hbar \epsilon_{ijk} L_k$$

Propiedades

- $[\hat{x}_i, \hat{p}_j] = i\hbar \delta_{ij} \rightarrow \Delta x \Delta p_x \geq \frac{\hbar}{2}$
- [AB, C] = A[B, C] + [A, C]B
- [A, BC] = B[A, C] + [A, B]C

$$[L_i, L_j] = [i\hbar\epsilon_{ipq}x_p p_q, i\hbar\epsilon_{imn}x_m p_n]$$
$$= -\hbar^2\epsilon_{ipq}\epsilon_{jmn}[\hat{x}_p\hat{p}_q, \hat{x}_m\hat{p}_n]$$

Usando las propiedade spodemos escribir lo que está entre parentesis como:

$$x\{x_p[p_q, x_m]p_n + x_p x_m[p_q, p_n] + [x_p, x_n]p_n p_q + x_m[x_p, p_n]p_q\} = 0$$

Entonces

$$[L_{i}, L_{j}] = \epsilon_{ipq}\epsilon_{jmn} \{-i\hbar x_{p}p_{n}\delta_{qm} + i\hbar x_{m}p_{q}\delta_{pn}\}$$

$$= i\hbar\epsilon_{inq}\epsilon_{jmn}x_{m}p_{q} - i\hbar\epsilon_{ipm}\epsilon_{jmn}x_{p}p_{n}$$
Reescribiendo los indices mudos
$$= i\hbar\hat{x}_{p}\hat{p}_{n} \left\{\epsilon_{ipm}\epsilon_{jnm} - \epsilon_{jpm}\epsilon_{inm}\right\}$$

$$= \delta_{ij}\delta_{pn} - \delta_{in}\delta_{pj} - \delta_{ji}\delta_{pn} + \delta_{jn}\delta_{pi}$$

$$= i\hbar\{-\hat{x}_{j}p_{i} + x_{i}p_{j}\}$$

$$= i\hbar(x_{i}p_{j} - x_{j}p_{i})$$

$$= i\hbar\epsilon_{ijk}L_{k}$$

- $[L_x, L_y] = i\hbar L_z$
- $[L_x, L_z] = i\hbar L_y$
- $[L_y, L_z] = i\hbar L_x$

$$[L^{2}, L_{j}] = [L_{i}L_{i}, L_{j}] = L_{i}[L_{i}, L_{j}] + [L_{i}, L_{j}]L_{i}$$
$$= i\hbar\epsilon_{ijk}\hat{L}_{i}\hat{L}_{k} + i\hbar\epsilon_{ijk}L_{k}L_{i}$$
$$= i\hbar\epsilon_{ijk}\{L_{i}L_{k} + L_{k}L_{i}\} = 0$$

Podemos decir que L^2 conmuta con todas las bases del espacio vectorial.

Recordemos que $\{L_x, L_y, L_z\}$ son operadores hermiticos

Vamos a definir el operador $L_{\pm} = L_x \pm iL_y$ (este NO es hermitico)

$$\frac{1}{2}(L_{+}L_{-} + L_{-}L_{+}) = L_{x}^{2} + L_{y}^{2}$$

Entonces podemos escribir L^2 como:

$$L^{2} = L_{x}^{2} + L_{y}^{2} + L_{z}^{2} = \frac{1}{2}(L_{+}L_{-} + L_{-}L_{+})$$

- $[L_+, L_-] = 2\hbar L_z$
- $\bullet \ [L_z, L_+] = \hbar L_+$
- $\bullet \ [L_z, L_-] = -\hbar L_-$

Tenemos que L^2 conmuta con todos, entonces:

$$[L^2, L_+] = 0$$

Tenemos que $\{L^2, L_z\}$ conmutan entre sí

$$\{H, L^2, L_z\} \qquad \text{donde } H = \frac{p^2}{2m} + \frac{1}{r}$$

El hamiltoniano es central, no depende de θ ni de ϕ y como L^2 y L_z son derivadas de estas variables entonces:

$$[H, L^2] = [H, L_z] = 0$$

L^2, L_z son constantes de movimiento.

Como $\{H, L^2, L_z\}$ conmutan entre sí entonces tenemos una autofuncion Φ_{nlm} , como L^2, L_z son constantes de movimiento entonces l, m no van a cambiar, a estos se les conoce como numeros cuanticos.

Vamos a hacer $\{L^2, L_z\} \rightarrow |\alpha, \beta\rangle$

- $L^2 |\alpha, \beta\rangle = \hbar^2 \alpha |\alpha, \beta\rangle$
- $L_z |\alpha, \beta\rangle = \hbar\beta |\alpha, \beta\rangle$

Recordemos que $[L^2, L_{@pm}] = 0$

$$L^{2}(L_{+}|\alpha,\beta\rangle) = L_{+}(L^{2}|\alpha,\beta\rangle) = L_{+}(\hbar\alpha|\alpha,\beta\rangle) = \hbar\alpha(L_{+}|\alpha,\beta\rangle)$$

$$\begin{split} L_z(L_{\pm} \, | \alpha, \beta \rangle) &= (L_{\pm} L_z \pm \hbar L_{\pm}) \, | \alpha, \beta \rangle \\ &= (L_{\pm} \hbar \beta \pm \hbar L_{\pm}) \, | \alpha, \beta \rangle \\ &= \hbar (\beta \pm 1) (L_{\pm} \, | \alpha, \beta \rangle) \end{split}$$

Y tenemos que $L_+ |\alpha, \beta\rangle \to \hbar(\beta+1)$ y $L_- |\alpha, \beta\rangle \to \hbar(\beta-1)$ Vamos a realizar la siguiente aproximacion:

$$L_{\pm} |\alpha, \beta\rangle \approx C_{i,p} |\alpha, \beta \pm 1\rangle$$

Podemos hacer lo siguiente:

$$\langle \alpha, \beta | L_{\pm} L_{\pm} | \alpha, \beta \rangle = (L_{\pm} | \alpha, \beta \rangle)^{+} (L_{\pm} | \alpha, \beta \rangle) = |L_{\pm} | \alpha, \beta \rangle|^{2}$$

$$\langle \alpha, \beta | L_{\pm} L_{\pm} | \alpha, \beta \rangle =$$