

3.5 - Autovalores e autoestados p/

Tamara Guimarães Santos
2024

O momento angular
e a relação de comutação

$$J^2 \equiv J_x J_x + J_y J_y + J_z J_z \quad ; [J_i, J_j] = i\hbar \epsilon_{ijk} J_k$$

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

Prova sem baby

$$[J_x J_x + J_y J_y + J_z J_z, J_z] = [J_x J_x, J_z] + [J_y J_y, J_z] + [J_z J_z, J_z]$$

$$= -[J_z, J_x J_x] - [J_z, J_y J_y] = -[J_z, J_x] J_x - J_x [J_z, J_x] - [J_z, J_y] J_y - J_y [J_z, J_y] - [J_z, J_z] J_z - J_z [J_z, J_z]$$

$$= -i\hbar (J_y J_x + J_x J_y) + i\hbar (J_x J_y + J_y J_x) = 0 //$$

Prova que vale o mesmo

$$[J_i J_i, J_j] = -[J_j, J_i J_i] = -[J_j, J_i] J_i - J_i [J_j, J_i]$$

$$\epsilon_{ijk} = \begin{cases} +1 & \text{se } (i,j,k) \text{ ou } (2,3,1) \\ & \text{ou } (3,1,2) \\ -1 & \text{se } (3,2,1) \text{ ou } (1,3,2) \\ & \text{ou } (2,1,3) \\ 0 & \text{se } i=j \text{ ou } j=k \text{ ou } k=i \end{cases}$$

$$= -i\hbar \epsilon_{jik} J_k J_i - J_i i\hbar \epsilon_{jik} J_k$$

$$= -i\hbar (\epsilon_{jik} J_k J_i + \epsilon_{jik} J_i J_k)$$

$$= -i\hbar (\epsilon_{jik} J_i J_k - \epsilon_{jki} J_k J_i)$$

$$= -i\hbar (\epsilon_{jik} J_i J_k - \epsilon_{jik} J_i J_k) = 0 //$$

o simbolo // representa simbo. cu que se repete e arbitrário

Como J_x, J_y, J_z não comutam entre si, podemos escolher apenas um dila p/ ser o observável a ser diagonalizado simultaneamente com J^2 . Por convenção escolhemos J_z .

$$\Rightarrow J^2 |a, b\rangle = a |a, b\rangle \quad ? \quad \text{quanto vale } a \text{ e } b?$$

$$J_z |a, b\rangle = b |a, b\rangle \quad \cup \quad \text{definimos } J_{\pm} = J_x \pm i J_y$$

isso significa que J^2 e J_z possuem uma base em comum

operadores de subida e descida

$$[J_+, J_-] = 2\hbar J_z$$

$$[J_z, J_{\pm}] = \pm \hbar J_{\pm}$$

Prova:

$$[J_+, J_-] = [J_x + iJ_y, J_x - iJ_y] = \underbrace{-i[J_x, J_y]}_{=0} + \underbrace{i[J_y, J_x]}_{=0} = +\hbar J_z + \hbar J_z = 2\hbar J_z //$$

$$\begin{aligned} [J_z, J_{\pm}] &= [J_z, J_x \pm iJ_y] = [J_z, J_x] \pm i[J_z, J_y] \\ &= i\hbar J_y \pm i \cdot i\hbar (-J_x) \\ &= i\hbar J_y \pm \hbar J_x \end{aligned}$$

$$= \hbar [iJ_y \pm J_x] = \pm \hbar [J_x \pm iJ_y] = \pm \hbar J_{\pm} //$$

$$[J^2, J_{\pm}] = 0$$

Prova

Já Provi

$$[J^2, J_x \pm J_y] = [J^2, J_x] \pm [J^2, J_y] \stackrel{\uparrow}{=} 0$$

Temos um operador que a princípio facilita nossa vida e temos alguma relação de comutação útil. Mas, qual o significado físico de J_{\pm} ? Vamos examinar a atuação de J_z e J^2 em $J_{\pm}|a, b\rangle$

$$\begin{aligned} J_z(J_{\pm}|a, b\rangle) &= ([J_z, J_{\pm}] + J_{\pm}J_z)|a, b\rangle \\ &= \pm \hbar J_{\pm}|a, b\rangle + J_{\pm}J_z|a, b\rangle = \pm \hbar J_{\pm}|a, b\rangle + bJ_{\pm}|a, b\rangle \\ &= (b \pm \hbar)J_{\pm}|a, b\rangle \end{aligned}$$

Se aplicarmos J_{\pm} a um autovetor de J_z , o autovetor resultante ainda é um autovetor de J_z , exceto que seu autovalor agora é aumentado ou diminuído em uma unidade de \hbar . Então agora vemos porque J_{\pm} , que dá um passo p/ cima ou p/ baixo na "escada" dos autovalores J_z , são conhecidos como operadores de subida.

$$J^2(J_{\pm}|a,b\rangle) = J_{\pm}J^2|a,b\rangle = a(J_{\pm}|a,b\rangle) \quad \text{James Guimaraes Junho 2019}$$

$$* [J^2, J_{\pm}] = 0$$

$$\Rightarrow J^2 J_{\pm} = J_{\pm} J^2$$

\Downarrow
 J_{\pm} não altera os autovalores dos autoestados de J^2 .

Conclusão

$$J_{\pm}|a,b\rangle = C_{\pm}|a,b\pm\hbar\rangle$$

•• autovalores de J^2 e J_z
 $a \geq b^2$.

Prova:

$$J^2 - J_z^2 = \frac{1}{2}(J_+J_- + J_-J_+) = \frac{1}{2}(J_+J_+^\dagger + J_+^\dagger J_+)$$

Note que $J_+J_+^\dagger$ e $J_+^\dagger J_+$ possuem valor esperado positivo porque

$$J_+^\dagger|a,b\rangle \leftrightarrow \langle a,b|J_+, J_+|a,b\rangle \leftrightarrow \langle a,b|J_+^\dagger$$

$$\langle a,b|(J^2 - J_z^2)|a,b\rangle \geq 0$$

$$\langle a,b|J^2|a,b\rangle - \langle a,b|J_z J_z|a,b\rangle \geq 0$$

$$a - b^2 \geq 0 \Rightarrow a \geq b^2$$

Portanto, deve existir um b_{\max} tal que

$$J_+|a, b_{\max}\rangle = 0$$

$$\Rightarrow J_-J_+|a, b_{\max}\rangle = 0$$

Note que

$$\begin{aligned} J_-J_+ &= (J_x - iJ_y)(J_x + iJ_y) = J_x^2 + J_y^2 + iJ_xJ_y - iJ_yJ_x \\ &= J_x^2 + J_y^2 + i(J_xJ_y - J_yJ_x) = J_x^2 + J_y^2 + i[J_x, J_y] \\ &= J_x^2 + J_y^2 - \hbar J_z = J^2 - J_z^2 - \hbar J_z \end{aligned}$$

Então

$$(J^2 - J_z^2 - \hbar J_z)|a, b_{\max}\rangle = 0$$

$a|a, b_{\max}\rangle - \hbar b_{\max}|a, b_{\max}\rangle \rightarrow$ Este ket não pode ser nulo

$$\Rightarrow a - b_{\max}^2 - \hbar b_{\max} = 0 \Rightarrow a = b_{\max}(b_{\max} + \hbar)$$

usando um argumento similar

Jens G. W. 2024

$$J_- |a, b_{\min}\rangle = 0$$

$$J_+ J_- = J^2 - J_z^2 + \hbar J_z$$

$$\Rightarrow a = b_{\min}(b_{\min} - \hbar)$$

$$\Rightarrow b_{\min}(b_{\min} - \hbar) = b_{\max}(b_{\max} + \hbar)$$

$$\Rightarrow b_{\min} = -b_{\max} \text{ ou } b_{\max} = -b_{\min}$$

$$\hookrightarrow \text{e}^- \text{ posição} \Rightarrow b_{\min} < 0$$

$$-b_{\max} \leq b \leq b_{\max}$$

É claro que devemos obter $|a, b_{\max}\rangle$ aplicando J_+ quantas vezes forem necessárias

$$b_{\max} = b_{\min} + n\hbar, \quad n \in \mathbb{Z}$$

$$b_{\max} = -b_{\max} + n\hbar$$

$$2b_{\max} = n\hbar$$

$$b_{\max} = \frac{n\hbar}{2}$$

$$\text{É melhor definir } j = \frac{b_{\max}}{\hbar}$$

$$\Rightarrow j = \frac{n}{2} \text{ só pode valer } (0, \frac{1}{2}, 1, \frac{3}{2}, \dots)$$

Lembre que

$$a = b_{\max}(b_{\max} + \hbar) = \hbar^2 j(j+1)$$

$$\text{Também } b = m\hbar$$

Se j é um inteiro, todos os valores de m são inteiros

Se j é um semi-inteiro, todos os valores de m são semi-inteiros

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

$2j+1$ valores

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

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

- Elementos matriciais de operadores de momento angular

Assumindo $|j, m\rangle$ normalizado $=$

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

and

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

$$J_+ | j, m \rangle = C_{j,m}^+ | j, m+1 \rangle$$

$$\begin{aligned} \langle j, m | J_+ J_+ | j, m \rangle &= \langle j, m | (J^2 - J_z^2 - \hbar J_z) | j, m \rangle \\ &= \hbar^2 [j(j+1) + m^2(m+1)] = C_{j,m}^+ C_{j,m}^{+ \dagger} \end{aligned}$$

$$C_{j,m}^+ = \hbar \sqrt{j(j+1) + m(m+1)}$$

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

and

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