

Lezione 10

Momento angolare

Definizione

$$\hat{\mathbf{L}} = \hat{\mathbf{r}} \times \hat{\mathbf{p}} = -i\hbar \mathbf{r} \times \nabla \quad (10.1)$$

Regole di commutazione

$$[\hat{L}_i, \hat{L}^2] = 0 \quad i = x, y, z \quad [\hat{L}_x, \hat{L}_y] = i\hbar \hat{L}_z \quad \text{e cicliche} \quad (10.2)$$

Relazione con armoniche sferiche

$$L^2 = -\frac{\hbar^2}{\sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial}{\partial \theta} \right) - \frac{\hbar^2}{\sin^2 \theta} \frac{\partial^2}{\partial \phi^2} \quad (10.3)$$

$$\hat{L}^2 |lm\rangle = \hbar^2 l(l+1) |lm\rangle \quad (10.4)$$

$$\hat{L}_z |lm\rangle = \hbar m |lm\rangle \quad (10.5)$$

$$\langle \theta \phi | lm \rangle = Y_l^m(\theta, \phi) \quad (10.6)$$

$$\langle lm | l'm' \rangle = \delta_{ll'} \delta_{mm'} \quad (10.7)$$

Operatori di scala

$$\hat{L}_+ |lm\rangle = \begin{cases} \hbar \sqrt{l(l+1) - m(m+1)} |lm+1\rangle & \text{se } m+1 \leq l \\ 0 & \text{altrimenti} \end{cases} \quad (10.8)$$

$$\hat{L}_- |lm\rangle = \begin{cases} \hbar \sqrt{l(l+1) - m(m-1)} |lm-1\rangle & \text{se } m-1 \leq l \\ 0 & \text{altrimenti} \end{cases} \quad (10.9)$$

$$\hat{L}_x = \frac{1}{2} (\hat{L}_+ + \hat{L}_-) \quad \hat{L}_y = \frac{1}{2i} (\hat{L}_+ - \hat{L}_-) \quad (10.10)$$

Momento angolare totale

Il momento angolare totale è somma del contributo orbitale ($\hat{\mathbf{L}}$) e di quello di spin ($\hat{\mathbf{S}}$)

$$\hat{\mathbf{J}} = \hat{\mathbf{L}} + \hat{\mathbf{S}} \quad (10.11)$$

$\hat{\mathbf{J}}$ ed $\hat{\mathbf{S}}$ hanno stesse regole di commutazione di $\hat{\mathbf{L}}$.

Matrici di Pauli

$$\sigma_x = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \quad \sigma_y = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} \quad \sigma_z = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \quad (10.12)$$

Matrici di spin

$$S_i = \frac{\hbar}{2} \sigma_i \quad i = x, y, z \quad (10.13)$$

Armoniche sferiche Y_l^m

$$Y_0^0(\theta, \phi) = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{1}{\pi}} \quad (10.14)$$

$$Y_1^1(\theta, \phi) = -\frac{1}{2} \sqrt{\frac{3}{2\pi}} e^{i\varphi} \sin \theta \quad (10.15)$$

$$Y_1^0(\theta, \phi) = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{3}{\pi}} \cos \theta \quad (10.16)$$

$$Y_1^{-1}(\theta, \phi) = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{3}{2\pi}} e^{-i\varphi} \sin \theta \quad (10.17)$$

...

Composizione di momenti angolari

Dati due momenti angolari \mathbf{J}_1 e \mathbf{J}_2 , detta \mathbf{J} la somma, posso usare due basi per descrivere il sistema:

- La base degli autostati di $J_1^2, J_{1,z}, J_2^2, J_{2,z}$, avente come vettori di base $|j_1 m_1; j_2 m_2\rangle$
- La base degli autostati di J_1^2, J_2^2, J^2, J_z , avente come vettori di base $|j_1 j_2 J M\rangle$

Per passare da una base all'altra si usano i coefficienti di Clebsch-Gordan $C(JM m_1 m_2)$

$$|j_1 j_2 J M\rangle = \sum_{m_1 m_2} C(JM m_1 m_2) |j_1 m_1; j_2 m_2\rangle \quad (10.18)$$

CLEBSCH-GORDAN COEFFICIENTS

Note: A square-root sign is to be understood over every coefficient, e.g., for $-8/15$ read $-\sqrt{8/15}$.

Notation:

J	J	...
M	M	...

m_1	m_2	
m_1	m_2	Coefficients

$1/2 \times 1/2$

1	1	0
+1/2	+1/2	1
+1/2	-1/2	1/2
-1/2	+1/2	1/2
-1/2	-1/2	1

$2 \times 1/2$

5/2	5/2	3/2
+5/2	1	+3/2
+2	+1/2	1
+2	-1/2	1/5
+1	+1/2	4/5
		5/2
		3/2
		1/2
		1/2
		1/2

$1 \times 1/2$

3/2	3/2	1/2
+3/2	1	+1/2
+1	+1/2	1
+1	-1/2	1/3
0	+1/2	2/3
		3/2
		1/2
		1/2
		1/2

$3/2 \times 1/2$

2	2	1
+3/2	+1/2	1
+3/2	-1/2	1/4
+1/2	+1/2	3/4
		2
		1
		0
		0
		0

2×1

3	3	2
+3	+2	+2
+2	+1	1/3
+1	+1	2/3
		3/2
		1/2
		1/2
		1/2

$3/2 \times 1$

5/2	5/2	3/2
+5/2	1	+3/2
+3/2	0	2/5
+1/2	+1	3/5
		5/2
		3/2
		1/2
		1/2
		1/2

1×1

2	2	1
+2	+1	1
+1	0	1/2
0	+1	1/2
		2
		1
		0
		0
		0

$3/2 \times 1$

5/2	5/2	3/2
+5/2	1	+3/2
+3/2	0	2/5
+1/2	+1	3/5
		5/2
		3/2
		1/2
		1/2
		1/2

1×1

2	2	1
+2	+1	1
+1	0	1/2
0	+1	1/2
		2
		1
		0
		0
		0

$3/2 \times 1$

5/2	5/2	3/2
+5/2	1	+3/2
+3/2	0	2/5
+1/2	+1	3/5
		5/2
		3/2
		1/2
		1/2
		1/2

1×1

2	2	1
+2	+1	1
+1	0	1/2
0	+1	1/2
		2
		1
		0
		0
		0

$3/2 \times 1$

5/2	5/2	3/2
+5/2	1	+3/2
+3/2	0	2/5
+1/2	+1	3/5
		5/2
		3/2
		1/2
		1/2
		1/2

$2 \times 3/2$

7/2	7/2	5/2
+7/2	1	+5/2
+2	+3/2	1
+2	-1/2	1/7
+1	+3/2	4/7
		7/2
		5/2
		3/2
		3/2

$3/2 \times 3/2$

3	3	2
+3	+2	+2
+3/2	+1/2	1/2
+1/2	+3/2	1/2
		3
		2
		1
		0
		0

2×2

4	4	3
+4	+3	+3
+2	+1	1/2
+1	+2	1/2
		4
		3
		2
		0
		0

$3/2 \times 3/2$

3	3	2
+3	+2	+2
+3/2	+1/2	1/2
+1/2	+3/2	1/2
		3
		2
		1
		0
		0

2×2

4	4	3
+4	+3	+3
+2	+1	1/2
+1	+2	1/2
		4
		3
		2
		0
		0

$3/2 \times 3/2$

3	3	2
+3	+2	+2
+3/2	+1/2	1/2
+1/2	+3/2	1/2
		3
		2
		1
		0
		0

2×2

4	4	3
+4	+3	+3
+2	+1	1/2
+1	+2	1/2
		4
		3
		2
		0
		0

$3/2 \times 3/2$

3	3	2
+3	+2	+2
+3/2	+1/2	1/2
+1/2	+3/2	1/2
		3
		2
		1
		0
		0

2×2

4	4	3
+4	+3	+3
+2	+1	1/2
+1	+2	1/2
		4
		3
		2
		0
		0

$3/2 \times 3/2$

3	3	2
+3	+2	+2
+3/2	+1/2	1/2
+1/2	+3/2	1/2
		3
		2
		1
		0
		0

2×2

4	4	3
+4	+3	+3
+2	+1	1/2
+1	+2	1/2
		4
		3
		2
		0
		0

$3/2 \times 3/2$

3	3	2
+3	+2	+2
+3/2	+1/2	1/2
+1/2	+3/2	1/2
		3
		2
		1
		0
		0

2×2

4	4	3
+4	+3	+3
+2	+1	1/2
+1	+2	1/2
		4
		3
		2
		0
		0

$3/2 \times 3/2$

3	3	2
+3	+2	+2
+3/2	+1/2	1/2
+1/2	+3/2	1/2
		3
		2
		1
		0
		0

2×2

4	4	3
+4	+3	+3
+2	+1	1/2
+1	+2	1/2
		4
		3
		2
		0
		0

$3/2 \times 3/2$

3	3	2
+3	+2	+2
+3/2	+1/2	1/2
+1/2	+3/2	1/2
		3
		2
		1
		0
		0

2×2

4	4	3
+4	+3	+3
+2	+1	1/2
+1	+2	1/2
		4
		3
		2
		0
		0

$3/2 \times 3/2$

3	3	2
+3	+2	+2
+3/2	+1/2	1/2
+1/2	+3/2	1/2
		3
		2
		1
		0
		0

ES: 1×1
 J_1 J_2

$$|1 \frac{1}{2} \frac{3}{2} \frac{3}{2}\rangle = 1 |11; \frac{1}{2} \frac{1}{2}\rangle$$

$$|1 \frac{1}{2} \frac{3}{2} \frac{1}{2}\rangle = \frac{1}{\sqrt{3}} |11; \frac{1}{2} \frac{1}{2}\rangle + \sqrt{\frac{2}{3}} |10; \frac{1}{2} \frac{1}{2}\rangle$$

$$|1 \frac{1}{2} \frac{3}{2} \frac{-1}{2}\rangle = \sqrt{\frac{2}{3}} |10; \frac{1}{2} \frac{1}{2}\rangle + \frac{1}{\sqrt{3}} |1-1; \frac{1}{2} \frac{1}{2}\rangle$$

$$|1 \frac{1}{2} \frac{3}{2} \frac{-3}{2}\rangle = 1 |1-1; \frac{1}{2} \frac{1}{2}\rangle$$

$$|1 \frac{1}{2} \frac{1}{2} \frac{1}{2}\rangle = \sqrt{\frac{2}{3}} |11; \frac{1}{2} \frac{1}{2}\rangle - \sqrt{\frac{1}{3}} |10; \frac{1}{2} \frac{1}{2}\rangle$$

$$|1 \frac{1}{2} \frac{1}{2} \frac{-1}{2}\rangle = \frac{1}{\sqrt{3}} |10; \frac{1}{2} \frac{1}{2}\rangle - \sqrt{\frac{2}{3}} |1-1; \frac{1}{2} \frac{1}{2}\rangle$$



esempio

10.1 Esercizio # 1: Elementi di matrice

Dato lo stato

$$|lm\rangle \quad (10.19)$$

autostato del momento angolare \hat{J} , trovare i seguenti elementi di matrice:

$$\langle 00 | \hat{J}_z | 00 \rangle \quad (10.20)$$

$$\langle 21 | \hat{J}_+ | 20 \rangle \quad (10.21)$$

$$\langle 22 | \hat{J}_+^2 | 20 \rangle \quad (10.22)$$

$$\langle 20 | \hat{J}_+ \hat{J}_- | 20 \rangle \quad (10.23)$$

$$\langle 20 | \hat{J}_+ \hat{J}_- | 20 \rangle \quad (10.24)$$

$$\langle 20 | \hat{J}_-^2 \hat{J}_z \hat{J}_+^2 | 20 \rangle \quad (10.25)$$

$$\langle 10 | \hat{J}_-^2 \hat{J}_z \hat{J}_+^2 | 20 \rangle \quad (10.26)$$

SOLUZIONE: $0, \hbar\sqrt{6}, 2\hbar^2\sqrt{6}, 6\hbar^2, 6\hbar^2, 48\hbar^5, 0$.

10.2 Esercizio # 2: Check

Provare che per una particella in un potenziale $V(\mathbf{r})$ la variazione temporale del valore di aspettazione del momento angolare \mathbf{L} è uguale al valore di aspettazione del momento torcente. Verificare quindi che per un potenziale a simmetria sferica, si conserva il valor medio di $\hat{\mathbf{L}}$.

SOLUZIONE:

$$\frac{d}{dt} \langle \mathbf{L} \rangle = \langle \mathbf{r} \times (-\nabla V) \rangle \quad (10.27)$$

Quando $V(r)$ anzichè $V(\mathbf{r})$ allora

$$\frac{d}{dt} \langle \mathbf{L} \rangle = \left\langle \mathbf{r} \times \hat{\mathbf{r}} \left(-\frac{\partial V}{\partial r} \right) \right\rangle = \mathbf{0} \quad (10.28)$$

10.3 Esercizio # 3: Calcolo classico!

Se un elettrone fosse una sfera rotante classica di raggio

$$r_c = \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 mc^2} \quad (10.29)$$

dove r_c è il raggio classico dell'elettrone, che si ottiene andando ad eguagliare l'energia relativistica dell'elettrone a riposo (mc^2) con l'energia immagazzinata nel campo elettromagnetico da esso prodotto; sapendo che l'elettrone ha un momento angolare di spin pari a $\frac{\hbar}{2}$, quanto veloce andrebbe un punto all'equatore?

SOLUZIONE:

$$v = \frac{5\hbar}{4mr_c} = 5.15 \times 10^{10} \frac{\text{m}}{\text{s}} \quad (10.30)$$

circa 100 volte più veloce della luce !

10.4 Esercizio # 4: Molecola di HI

La molecola di HI è formata da un atomo di Idrogeno ed uno di Iodio. La differenza fra le masse dei due nuclei è tale per cui è possibile pensare che sia il solo Idrogeno a muoversi. L'atomo di Idrogeno compie intorno alla posizione di equilibrio un moto rotatorio la cui distanza dal nucleo di Iodio è fissa e vale 160 pm. Trovare le energie e le degenerazioni dei tre livelli energetici di più bassa energia.

SOLUZIONE:

$$E = \frac{l(l+1)\hbar^2}{2m_p R^2} \quad (10.31)$$

$l = 0, E = 0, 1$

$l = 1, E = 2.60 \times 10^{-22} \text{ J} = 1.62 \text{ meV}, 3$

$l = 2, E = 7.80 \times 10^{-22} \text{ J} = 4.86 \text{ meV}, 5.$

10.5 Esercizio # 5: Matrici di spin

Costruire la rappresentazione degli operatori \hat{S}_x , \hat{S}_y , \hat{S}_z utilizzando come base per la rappresentazione gli autostati di \hat{S}^2 e di \hat{S}_z quando lo spin della particella è: i) $\frac{1}{2}$, ii) 1, iii) $\frac{3}{2}$.

SOLUZIONE:

Per spin 1/2:

$$\mathcal{S}_x = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \quad \mathcal{S}_y = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} \quad \mathcal{S}_z = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

Per spin 1:

$$\mathcal{S}_x = \frac{\hbar}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 1 & 0 & 1 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix} \quad \mathcal{S}_y = \frac{\hbar}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 0 & -i & 0 \\ i & 0 & -i \\ 0 & i & 0 \end{pmatrix} \quad \mathcal{S}_z = \hbar \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix}$$

Per spin 3/2:

$$\mathcal{S}_x = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & \sqrt{3} & 0 & 0 \\ \sqrt{3} & 0 & 2 & 0 \\ 0 & 2 & 0 & \sqrt{3} \\ 0 & 0 & \sqrt{3} & 0 \end{pmatrix} \quad \mathcal{S}_y = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & -i\sqrt{3} & 0 & 0 \\ i\sqrt{3} & 0 & -2i & 0 \\ 0 & 2i & 0 & -i\sqrt{3} \\ 0 & 0 & i\sqrt{3} & 0 \end{pmatrix}$$

$$\mathcal{S}_z = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 3 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -3 \end{pmatrix}$$

10.6 Esercizio # 6: Stati di spin

Un elettrone si trova nello stato di spin

$$\chi = A \begin{pmatrix} 3i \\ 4 \end{pmatrix} \quad (10.32)$$

i) Trovare A . ii) Trovare i valori medi di \hat{S}_x , \hat{S}_y , \hat{S}_z su questo stato. iii) Trovare ΔS_x , ΔS_y , ΔS_z e confermare il principio di indeterminazione.

SOLUZIONE:

i) $A = \frac{1}{5}$,

ii) $0, \frac{-12}{25}\hbar, \frac{-7}{50}\hbar$

iii) $\frac{\hbar}{2}, \frac{7\hbar}{50}, \frac{12\hbar}{25}$, ok, ok, ok

10.7 Esercizio # 7: Stati di spin

Un elettrone si trova nello stato di spin

$$\chi = A \begin{pmatrix} 1 - 2i \\ 2 \end{pmatrix} \quad (10.33)$$

i) Trovare A . ii) Trovare i possibili valori di una misura di \hat{S}_z , \hat{S}_x , \hat{S}_y su questo stato e le rispettive probabilità. iii) Trovare, su questo stato, i valori medi degli operatori del punto precedente.

SOLUZIONE:

i) $A = \frac{1}{3}$,

ii) $\frac{\hbar}{2}$ con prob. $\frac{5}{9}$, $-\frac{\hbar}{2}$ con prob. $\frac{4}{9}$, val medio $\frac{\hbar}{18}$

$\frac{\hbar}{2}$ con prob. $\frac{13}{18}$, $-\frac{\hbar}{2}$ con prob. $\frac{5}{18}$, val medio $\frac{2\hbar}{9}$

$\frac{\hbar}{2}$ con prob. $\frac{17}{18}$, $-\frac{\hbar}{2}$ con prob. $\frac{1}{18}$, val medio $\frac{4\hbar}{9}$

10.8 Esercizio # 8: Composizione dei momenti angolari

Seguendo le regole della composizione dei momenti angolari:

i) Calcolare i possibili valori del momento angolare somma se $l_1 = 3$ e $l_2 = 4$. ii) Calcolare i possibili valori del momento angolare di due elettroni se si trovano: entrambi in stati p , oppure entrambi in stati d , oppure uno in uno stato p e l'altro in uno stato d . iii) Calcolare i possibili valori del momento angolare di spin totale di quattro elettroni.

SOLUZIONE:

7, 6, 5, 4, 3, 2, 1

2, 1, 0

4, 3, 2, 1, 0

3, 2, 1

2, 1, 1, 1, 0, 0

10.9 Esercizio # 9: Composizione dei momenti angolari di spin: mesoni e barioni

Un protone e un neutrone sono due casi frequenti di ciò che in fisica delle particelle si chiama barione, ovvero uno stato legato di tre quarks. Kaoni e pioni sono esempi di particelle mesoniche, ovvero stati legati di due quarks. Sapendo che lo spin di un quark è $\frac{\hbar}{2}$, usare le regole di composizione dei momenti angolari di spin per trovare i possibili spin totali di queste particelle.

SOLUZIONE:

per barioni: $\frac{3}{2}\hbar, \frac{1}{2}\hbar$

per mesoni: $0, \hbar$

10.10 Esercizio # 10: Composizione dei momenti angolari di spin

Una particella di spin 1 e una particella di spin 2 sono in una configurazione tale che lo spin totale è 3 e che la componente z dello spin totale è \hbar . Se si misura la componente z del momento angolare di spin della particella avente spin 2, che valori si ottengono? Con che probabilità?

SOLUZIONE:

$$|1\ 2\ 3\ 1\rangle = \sqrt{\frac{1}{15}} |22; 1-1\rangle + \sqrt{\frac{8}{15}} |21; 10\rangle + \sqrt{\frac{2}{5}} |20; 11\rangle \quad (10.34)$$

$2\hbar$ con prob. $\frac{1}{15}$, \hbar con prob. $\frac{8}{15}$, 0 con prob. $\frac{2}{5}$

