

## Invarianza SO(4) dell'atomo d'idrogeno

### Scopo e primi passi

Voglio ricostruire il ruolo di SO(4) negli stati e livelli dell'atomo d'idrogeno. Resto nell'approssimazione non relativistica e senza spin. La hamiltoniana si scrive

$$H = \frac{1}{2m} p^2 - \frac{e^2}{q}. \quad (1)$$

Il momento angolare è

$$\mathbf{J} = \mathbf{q} \times \mathbf{p} \quad (2)$$

e il vettore di Lenz

$$\begin{aligned} \mathbf{L} &= \frac{1}{2m} (\mathbf{p} \times \mathbf{J} - \mathbf{J} \times \mathbf{p}) - e^2 \frac{\mathbf{q}}{q} \\ &= \frac{1}{m} (\mathbf{p} \times \mathbf{J} + i \hbar \mathbf{p}) - e^2 \frac{\mathbf{q}}{q} \end{aligned} \quad (3)$$

Si sa che  $\mathbf{J}$  e  $\mathbf{L}$  sono costanti del moto:

$$[H, \mathbf{J}] = [H, \mathbf{L}] = 0.$$

### Relazioni di commutazione

Il commutatore delle componenti di  $\mathbf{J}$  è noto:

$$[J_i, J_j] = i \hbar \varepsilon_{ijk} J_k. \quad (4)$$

Anche  $[J_i, L_j]$  è noto:

$$[J_i, L_j] = i \hbar \varepsilon_{ijk} L_k. \quad (5)$$

Non è semplice ricavare

$$[L_i, L_j] = -i \varepsilon_{ijk} J_k \frac{2 \hbar}{m} H \quad (6)$$

(magari esiste una derivazione semplice, ma non la conosco). Questa, confrontata con le (4) ed (5), suggerisce di definire

$$\mathbf{K} = \sqrt{\frac{m}{2}} (-H)^{-1/2} \mathbf{L} \quad (7)$$

(ovviamente lecita solo nel sottospazio degli autovalori discreti di  $H$ , dove  $H$  è definito negativo). Allora l'insieme delle relazioni di commutazione diventa, in aggiunta alla (4)

$$[J_i, K_j] = i \hbar \varepsilon_{ijk} K_k \quad [K_i, K_j] = i \hbar \varepsilon_{ijk} J_k. \quad (8)$$

Le (4), (8) definiscono l'algebra di Lie di  $\text{SO}(4)$ , che quindi è gruppo d'invarianza di  $H$ .

Si noti che quest'invarianza, a differenza di quella  $\text{SO}(3)$  che ne è un sottogruppo, non si può interpretare come una trasf. di coordinate, a causa della comparsa di  $\mathbf{q}$  accanto a  $\mathbf{p}$  nella definizione di  $\mathbf{K}$ , da cui segue che i generatori  $K_i$  agiscono su  $\mathbf{p}$  oltre che su  $\mathbf{q}$ . In altri termini, abbiamo un'invarianza della hamiltoniana ma non della lagrangiana (rispetto a una trasf. delle sole  $q_i$ ).

### Rappresentazioni di $\text{SO}(4)$

Conviene definire

$$\mathbf{M}^+ = \frac{1}{2}(\mathbf{J} + \mathbf{K}) \quad \mathbf{M}^- = \frac{1}{2}(\mathbf{J} - \mathbf{K}).$$

Abbiamo

$$\begin{aligned} [M_i^+, M_j^+] &= \frac{1}{4} ([J_i, J_j] + [J_i, K_j] + [K_i, J_j] + [K_i, K_j]) \\ &= \frac{i}{4} \hbar \varepsilon_{ijk} (J_k + K_k + K_k + J_k) = i \hbar \varepsilon_{ijk} M_k^+ \\ [M_i^-, M_j^-] &= \frac{1}{4} ([J_i, J_j] - [J_i, K_j] - [K_i, J_j] + [K_i, K_j]) \\ &= \frac{i}{4} \hbar \varepsilon_{ijk} (J_k - K_k - K_k + J_k) = i \hbar \varepsilon_{ijk} M_k^- \\ [M_i^+, M_j^-] &= \frac{1}{4} ([J_i, J_j] - [J_i, K_j] + [K_i, J_j] - [K_i, K_j]) = 0. \end{aligned}$$

Si vede che le componenti di  $\mathbf{M}^+$  e quelle di  $\mathbf{M}^-$  generano due algebre di Lie di  $\text{SO}(3)$ ,  $\mathcal{A}^+$ ,  $\mathcal{A}^-$ , che commutano tra loro. Quindi le rappresentazioni irrid. dell'algebra  $\mathcal{A}$  di  $\text{SO}(4)$  sono prodotti diretti di rappr. irrid. di queste:

$$\mathcal{D}^{(j^+ j^-)} = \mathcal{D}^{(j^+)} \otimes \mathcal{D}^{(j^-)}.$$

Gli invarianti di Casimir di  $\mathcal{A}$  sono due:

$$\begin{aligned} |\mathbf{M}^+|^2 &= \frac{1}{4} (|\mathbf{J}|^2 + |\mathbf{K}|^2 + 2\mathbf{J} \cdot \mathbf{K}) \\ |\mathbf{M}^-|^2 &= \frac{1}{4} (|\mathbf{J}|^2 + |\mathbf{K}|^2 - 2\mathbf{J} \cdot \mathbf{K}) \end{aligned}$$

ovvero

$$|\mathbf{J}|^2 + |\mathbf{K}|^2 \quad \text{e} \quad \mathbf{J} \cdot \mathbf{K}.$$

Però dalle (2), (3) si vede che  $\mathbf{J} \cdot \mathbf{K} = 0$ , quindi che  $|\mathbf{M}^+|^2 = |\mathbf{M}^-|^2$ . Ne segue che le sole rappr. ammesse sono quelle  $\mathcal{D}^{(j,j)}$  ( $j = 0, \frac{1}{2}, \dots$ ), di dimensione  $(2j+1)^2$ . Essendo

$$\mathbf{J} = \mathbf{M}^+ + \mathbf{M}^-$$

nella rappr.  $\mathcal{D}^{(j,j)}$  gli autovalori di  $|\mathbf{J}|^2$  sono  $l(l+1)\hbar^2$  con  $l$  intero e  $0 \leq l \leq 2j$ . Quelli di  $|\mathbf{M}^+|^2, |\mathbf{M}^-|^2$  sono uguali e valgono  $j(j+1)\hbar^2$ .

La rappr.  $\mathcal{D}^{(j,j)}$  corrisponde a un autovalore degenere di  $H$ . Si sa che tali autovalori sono

$$E_n = -\frac{m e^4}{2 n^2 \hbar^2}$$

con degenerazione  $n^2$ . Quindi  $n = 2j + 1$  e

$$(2j+1)^2 = -\frac{m e^4}{2 E_n \hbar^2}.$$

Ne segue

$$|\mathbf{J}|^2 + |\mathbf{K}|^2 = 4j(j+1)\hbar^2 = [(2j+1)^2 - 1]\hbar^2 = -\frac{m e^4}{2H} - \hbar^2.$$

Usando la (7):

$$\begin{aligned} |\mathbf{J}|^2 - \frac{m}{2H} |\mathbf{L}|^2 &= -\frac{m e^4}{2H} - \hbar^2 \\ |\mathbf{L}|^2 &= \frac{2}{m} H (|\mathbf{J}|^2 + \hbar^2) + e^4. \end{aligned} \tag{9}$$