

Esercizi MQII - 2

Problema 1.

Si considerino gli elementi di matrice di un operatore

$$V = ef(r) y z \quad (1)$$

tra gli stati di secondo livello di eccitazione $|n, \ell, m\rangle = |3, \ell, m\rangle$, dell'atomo di idrogeno.

i) Esprimere V come una combinazione lineare di tensori sferici;

ii) Dire quali tra

$$R_1 = \frac{\langle 3, 2, -1 | V | 3, 1, 0 \rangle}{\langle 3, 2, -1 | V | 3, 2, 0 \rangle}, \quad R_2 = \frac{\langle 3, 1, -1 | V | 3, 1, 0 \rangle}{\langle 3, 1, 0 | V | 3, 1, 1 \rangle}, \quad R_3 = \frac{\langle 3, 2, 1 | V | 3, 2, 0 \rangle}{\langle 3, 1, 0 | V | 3, 1, -1 \rangle} \quad (2)$$

non si possono ottenere senza ulteriore informazione su $f(r)$;

iii) Calcolare il rapporto

$$\frac{\langle 3, 2, 2 | V | 3, 2, 1 \rangle}{\langle 3, 2, -1 | V | 3, 2, 0 \rangle}. \quad (3)$$

Problema 2.

Un numero grande di atomi di idrogeno, tutti nello stato fondamentale a $t = -\infty$, sono posti in un campo elettrico debole, dipendente dal tempo:

$$\mathbf{E} = (0, E(t), 0), \quad E(t) = \frac{\epsilon}{R^2 + v^2 t^2} \quad (4)$$

(R, v, ϵ reali).

i) Scrivere il potenziale di perturbazione e dire in quali stati (n, ℓ, m) gli atomi si possono trovare a $t = \infty$, secondo la teoria delle perturbazioni al primo ordine;

ii) Calcolare la percentuale di atomi in uno stato di $n = 2$ (il primo livello di eccitazione) a $t = \infty$.
Commentare sul limite adiabatico.

Trascurate il decadimento spontaneo di stati eccitati per ambedue le domande. Se è necessario, potete usare la formula

$$\int_{-\infty}^{\infty} dz \frac{e^{i\omega z}}{z^2 + A^2} = \frac{\pi}{A} e^{-\omega A}, \quad (\omega > 0, A > 0) \quad (5)$$

(che si trova facilmente usando il teorema del residuo).

Rispondete soltanto ai punti 1 ii), 1 iii) e 2 ii).

Soluzione

Problema 1.

i)

$$V = T_1^2 + T_{-1}^2 \quad (6)$$

ii) R_3 non può essere determinato senza ulteriori informazioni. $R_1 = 0$ dovuto alla parità; R_2 si determina con il teorema di Wigner-Eckart.

iii)

$$\frac{\langle 3, 2, 2 | V | 3, 2, 1 \rangle}{\langle 3, 2, -1 | V | 3, 2, 0 \rangle} = \frac{\langle 2, 2 | 2, 1; 2, 1 \rangle}{\langle 2, -1 | 2, -1; 2, 0 \rangle} = \frac{-\sqrt{3/7}}{-\sqrt{1/14}} = \sqrt{6}. \quad (7)$$

Problema 2.

i) La probabilità per transizione $i \rightarrow f$ è data da

$$\mathcal{P}_{fi} = \frac{1}{\hbar^2} \left| \int dt e^{i\omega_{fi} t} \langle f | H' | i \rangle \right|^2; \quad (8)$$

il potenziale è:

$$H' = eyE(t), \quad (9)$$

ed è un tensore sferico di rango 1, di forma

$$T_{1,1} + T_{1,-1}. \quad (10)$$

Gli stati finale ha perciò $(n, \ell, m) = (n, 1, \pm 1)$ con $n = 1, 2, \dots$, poiché

$$\int dr r^3 R_{n,1} R_{1,0} \neq 0, \quad \forall n. \quad (11)$$

(N.B. Per $\ell \neq \ell'$, $R_{n,\ell}$ e $R_{n,\ell'}$ non obediscono nessuna relazione di ortogonalità.)

ii)

$$\mathcal{P}_{fi} = \frac{e^2 \epsilon^2}{\hbar^2} |\langle 2, 1 \pm 1 | y | 1, 0, 0 \rangle|^2 \left| \int dt \frac{e^{i\omega_{fi} t}}{R^2 + v^2 t^2} \right|^2 \quad (12)$$

$$\begin{aligned} \langle 2, 1, \pm 1 | y | 1, 0, 0 \rangle &= \int dr r^2 R_{2,1} r R_{1,0} \int d(\cos \theta) d\phi [\pm i \sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin \theta e^{\mp i \phi}] \sin \theta \sin \phi \frac{1}{\sqrt{4\pi}} \\ &= \pm i \frac{128}{81} \sqrt{\frac{2}{3}} r_B \sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sqrt{\frac{1}{4\pi}} (\mp i \pi) \frac{4}{3} = \frac{2^7}{3^5} r_B; \end{aligned} \quad (13)$$

$$\int dt \frac{e^{i\omega_{fi} t}}{R^2 + v^2 t^2} = \frac{1}{v^2} \int_{-\infty}^{\infty} dt \frac{e^{i\omega_{fi} t}}{\frac{R^2}{v^2} + t^2} = \frac{\pi}{vR} e^{-\omega_{fi} R/v} \quad (14)$$

$$P_{|1,0,0\rangle \rightarrow |2,1,1\rangle} = P_{|1,0,0\rangle \rightarrow |2,1,-1\rangle} = \frac{e^2 \epsilon^2}{\hbar^2} \frac{2^{14}}{3^{10}} r_B^2 \frac{\pi^2}{v^2 R^2} e^{-2\omega_{fi} R/v}, \quad \omega_{fi} = \frac{3e^2}{8\hbar r_B}. \quad (15)$$

La percentuale degli atomi in uno stato $n = 2$ è

$$100 \cdot \frac{e^2 \epsilon^2}{\hbar^2} \frac{2^{15}}{3^{10}} r_B^2 \frac{\pi^2}{v^2 R^2} e^{-2\omega_{fi} R/v} \simeq 55.5 \frac{e^2 \epsilon^2}{\hbar^2} r_B^2 \frac{\pi^2}{v^2 R^2} e^{-2\omega_{fi} R/v}. \quad (16)$$

N.B. Il fattore 2 sta nella probabilità. Non si sommano le ampiezze con stati finali diversi.

Nel limite adiabatico,

$$\frac{e^2 R}{\hbar v r_B} \ll 1, \quad (17)$$

i.e., limite di variazione lenta, la probabilità di transizione è soppressa esponenzialmente.