

Prova Scritta

20 Giugno, 2013

- Ogni problema vale 10/30. Per l'ammissione all'orale è necessario ottenere la sufficienza, 18/30.
- È permessa la consultazione dei testi e degli appunti del corso. È ammesso l'uso di calcolatori portatili.

1. Lo stato di un oscillatore armonico unidimensionale di massa m e pulsazione ω è dato, all'istante $t = 0$, da una sovrapposizione dei due autostati dell'Hamiltoniana con energia più bassa. In tale stato il valor medio dell'energia è uguale a $\hbar\omega$. Sapendo inoltre che la densità di corrente nel punto $x = 0$ è nulla all'istante $t = 0$ ed è crescente con t , scrivere l'espressione della funzione d'onda all'istante iniziale e calcolare il valore della densità di corrente nel punto $x = 0$ al tempo $t = \pi/(2\omega)$.

2. Siano $\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p}$, \vec{S} e $\vec{J} = \vec{L} + \vec{S}$ il momento angolare orbitale, di spin e totale di una particella di spin $1/2$. La particella si trovi in uno stato $P_{1/2}$, cioè in un autostato di L^2 e di J^2 corrispondente agli autovalori, rispettivamente, $\hbar^2\ell(\ell + 1)$ e $\hbar^2j(j + 1)$, con $\ell = 1$ e $j = \ell - 1/2 = 1/2$.

a) Mostrare che la più generale dipendenza angolare e di spin di un tale stato è della forma

$$\Psi_{\ell=1, j=1/2}(\theta, \varphi) = (\vec{\sigma} \cdot \hat{n})v \quad (1)$$

dove σ_i ($i = 1, 2, 3$) sono le matrici di Pauli, $\hat{n} = \vec{r}/r$ e

$$v = \begin{pmatrix} \alpha \\ \beta \end{pmatrix},$$

è un generico spinore con α e β costanti complesse.

- b) Dire quale deve essere la norma dello spinore v se lo stato (1) è normalizzato all'unità.
- c) Trovare la forma esplicita dello spinore v nei due casi in cui (1) è anche autostato di J_z corrispondente ai due autovalori $m_j\hbar = \pm\hbar/2$. Trovare, cioè, l'espressione esplicita dei due seguenti autospinori di L^2 , J^2 e J_z

$$\Psi_{\ell=1, j=1/2}^{m=\pm 1/2}(\theta, \varphi)$$

e vedere che sono in accordo con formule generali ben note. (Ricordare che: $[L_i, n_k] = i\hbar n_r$ (da cui $[L^2, n_i] = 2\hbar^2 n_i + 2i\hbar(n_k L_r - n_r L_k)$), (i, k, r) è una permutazione pari degli indici $(1, 2, 3)$ e $[J_i, (\vec{\sigma} \cdot \hat{n})] = 0$ (dire da quali principi generali discende la validità di questi commutatori senza valutarli esplicitamente). Notare, inoltre, che ovviamente $L_i v = 0$. Infine ricordare l'identità $(\vec{\sigma} \cdot \vec{A})(\vec{\sigma} \cdot \vec{B}) = \vec{A} \cdot \vec{B} + i\vec{\sigma} \cdot (\vec{A} \times \vec{B})$ dove \vec{A} e \vec{B} commutano con $\vec{\sigma}$ ma non necessariamente tra loro).

3. L'Hamiltoniana di un elettrone si può scrivere, trascurando lo spin, come la somma di un' Hamiltoniana imperturbata, della forma valida per gli atomi idrogenoidi e di una perturbazione del tipo potenziale Coulombiano schermato, come segue

$$\begin{aligned}
 H &= H_0 + H_p , \\
 H_0 &= \frac{p^2}{2m} - \frac{Ze^2}{r} , \\
 H_p &= -\varepsilon \frac{A}{r} e^{-bZr/a_0} , \quad \left(a_0 = \frac{\hbar^2}{me^2} \right) ,
 \end{aligned}$$

dove ε e b sono due costanti positive adimensionali (inoltre $\varepsilon \ll 1$), A è una costante positiva con dimensioni di un' energia per una lunghezza e a_0 è il raggio di Bohr.

Facendo uso della teoria delle perturbazioni indipendenti dal tempo, calcolare le correzioni al primo ordine in ε , ai primi due livelli imperturbati E_1 ed E_2 (corrispondenti cioè ai due valori del numero quantico totale $n = 1$ e $n = 2$). Dire inoltre in quanti livelli si separa il generico stato imperturbato E_n per effetto della perturbazione.

Formule utili

$$\begin{aligned}
 \int_0^\infty dx e^{-ax} x^n &= \frac{n!}{a^{n+1}} , \quad (a > 0, n \geq 1) , \\
 \chi_{10} &= \sqrt{\frac{Z}{a_0}} 2\rho e^{-\rho} , \\
 \chi_{20} &= \sqrt{\frac{Z}{8a_0}} \rho(2 - \rho) e^{-\rho/2} , \\
 \chi_{21} &= \sqrt{\frac{Z}{24a_0}} \rho^2 e^{-\rho/2} , \quad \left(\rho = \frac{Zr}{a_0} \right) .
 \end{aligned}$$