

Prova Scritta di Meccanica Quantistica I

Facoltà di Scienze, M.F.N., Università degli Studi di Pisa,
31 gennaio '08 (A.A. 07/08)

Tempo a disposizione: 2.5 ore.

Problema 1.

Un sistema di due spin $1/2$ è nello stato

$$|\Psi\rangle = \frac{2|\uparrow\rangle_1|\downarrow\rangle_2 - |\downarrow\rangle_1|\uparrow\rangle_2}{\sqrt{5}}, \quad (1)$$

dove $|\uparrow\rangle, |\downarrow\rangle$ sono autostati di s_z . Supponiamo inoltre che le due particelle si trovino a grande distanza (il sito A e il sito B) di modo che l'osservatore che si trova in A sia in grado di misurare solo il primo spin, l'osservatore in B solo il secondo spin. (Figura 1)

- (i) Sapendo che la misura fatta in A di $s_{1,z}$ ha dato il risultato $+\frac{1}{2}$, trovare la probabilità che la misura $s_{2,z}$ del secondo spin (fatta in B) dia il risultato $+\frac{1}{2}$. (3 punti)
- (ii) Se invece l'osservatore in B non è a conoscenza del risultato della misura fatta in A, qual'è la probabilità di trovare $s_{2,z} = +\frac{1}{2}$? (4 punti)
- (iii) Sapendo che la misura fatta in A di $s_{1,x}$ ha dato il risultato $+\frac{1}{2}$, trovare la probabilità che la misura $s_{2,x}$ del secondo spin (fatta in B) dia il risultato $+\frac{1}{2}$; (4 punti)
- (iv) Supponiamo che l'osservatore in B non sia a conoscenza degli esperimenti fatti in A (né della loro esistenza né tantomeno i risultati). Determinare la matrice densità ρ , che descrive le varie probabilità della misura di s_2 . In altre parole, ρ è definito da

$$\langle\Psi|\hat{f}|\Psi\rangle = \text{Tr} \rho \mathbf{f}$$

dove \hat{f} è un operatore che dipende da s_2 , \mathbf{f} è la matrice 2×2 ,

$$\mathbf{f}_{ij} = \langle i|\hat{f}|j\rangle$$

nella base degli stati $|i\rangle = |s_{2,z} = \pm\frac{1}{2}\rangle$. (4 punti)

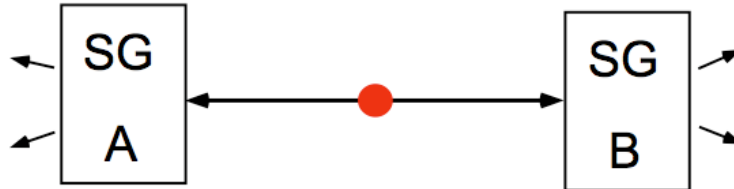


Figura 1:

Problema 2.

Un atomo di idrogeno

$$H = \frac{\mathbf{p}^2}{2m} - \frac{e^2}{r}$$

si trova in uno stato eccitato $n = 2$.

(i) Dire qual'è la degenerazione del livello $n = 2$, tenendo conto dello spin dell'elettrone. (3 punti)

(ii) All'inizio l'atomo è nello stato,

$$|J, J_z; L, P\rangle = \left| \frac{1}{2}, \frac{1}{2}; 1, - \right\rangle, \quad (2)$$

dove L è il momento angolare orbitale, J il momento angolare totale, $\mathbf{J} = \mathbf{L} + \mathbf{s}$, P è la parità¹. Scrivere la funzione d'onda completa (radiale, angolare, spin) dello stato. Qual'è la distribuzione angolare dell'elettrone (come funzione di θ, ϕ) a r fisso? (3 punti)

(iii) Quale sarebbe la distribuzione angolare dell'elettrone nello stesso stato, se il contatore fosse in grado di vedere (registrare) solo l'elettrone con $s_x = +\frac{1}{2}$? (3 punti)

(iv) All'istante $t = 0$ si accende un campo magnetico esterno, $\mathbf{B} = (0, 0, B)$, B è costante. L'Hamiltoniana è data da:

$$H^{(t>0)} = \frac{\mathbf{p}^2}{2m} - \frac{e^2}{r} - \frac{e\hbar}{2mc} (\mathbf{L} + 2\mathbf{s}) \cdot \mathbf{B}.$$

Dire quali sono gli operatori conservati. (3 punti)

(v) Scrivere la funzione d'onda all'istante t ($t > 0$). Determinare la distribuzione angolare dell'elettrone all'istante t utilizzando il contatore di cui al punto (ii) (che registra soltanto l'elettrone con $s_x = +1/2$). (3 punti)

¹Considerate positiva la parità intrinseca dell'elettrone e del protone.

Soluzione

Problema 1.

(i) Zero.

(ii) $\frac{1}{5}$.

(iii) Esprimendo $|\Psi\rangle$ in termini di autostati di $s_{1,x}$, $s_{2,x}$, $|\pm\rangle_1$, $|\pm\rangle_2$, si ha

$$|\Psi\rangle = \frac{1}{2\sqrt{5}}[|+\rangle|+\rangle - 3|+\rangle|-\rangle + 3|-\rangle|+\rangle - |-\rangle|-\rangle].$$

Sapendo che la misura di $S_{1,x}$ ha dato il risultato $|+\rangle$, lo stato è ridotto a

$$|+\rangle_1 \otimes \frac{1}{\sqrt{10}}(|+\rangle_2 - 3|-\rangle_2) :$$

la probabilità di trovare il risultato $S_{2,x} = 1/2$ è

$$\frac{1}{10}.$$

(iv)

$$\langle\Psi|\hat{f}|\Psi\rangle = \frac{4}{5}f_{22} + \frac{1}{5}f_{11}.$$

Perciò

$$\rho = \begin{pmatrix} 1/5 & 0 \\ 0 & 4/5 \end{pmatrix}.$$

Visto che $\rho^2 \neq \rho$, si tratta di uno stato misto.

Problema 2.

(i) $4 \cdot 2 = 8$.

(ii) Dalla parità segue che $L = 1$. Lo stato in questione (2) è composta da $L = 1$, $s = \frac{1}{2}$, quindi

$$\Psi = R_{2,1}(r) \left[\sqrt{\frac{2}{3}} Y_{1,1}(\theta, \phi) |\downarrow\rangle - \sqrt{\frac{1}{3}} Y_{1,0}(\theta, \phi) |\uparrow\rangle \right]. \quad (3)$$

La distribuzione angolare dell'elettrone è:

$$d\Omega \frac{1}{4\pi} (|\sin\theta e^{i\phi}|^2 + |\cos\theta|^2) = d\Omega \frac{1}{4\pi}. \quad (4)$$

la distribuzione è isotropa.

(iii) Riscrivendo lo stato in termini di autostato di s_x :

$$\begin{aligned} \Psi &= R_{2,1}(r) \left[\sqrt{\frac{2}{3}} Y_{1,1}(\theta, \phi) \frac{|+\rangle - |-\rangle}{\sqrt{2}} - \sqrt{\frac{1}{3}} Y_{1,0}(\theta, \phi) \frac{|+\rangle + |-\rangle}{\sqrt{2}} \right] \\ &= R_{2,1}(r) \left[\sqrt{\frac{2}{3}} Y_{1,1}(\theta, \phi) - \sqrt{\frac{1}{3}} Y_{1,0}(\theta, \phi) \right] \frac{|+\rangle}{2} + \dots \\ &= -R_{2,1}(r) \frac{1}{\sqrt{4\pi}} [\sin\theta e^{i\phi} + \cos\theta] \frac{|+\rangle}{2} + \dots \end{aligned} \quad (5)$$

La distribuzione in questo caso è:

$$d\Omega \frac{1}{4\pi} |\sin\theta e^{i\phi} + \cos\theta|^2 = d\Omega \frac{1}{4\pi} (1 + \sin 2\theta \cos\phi).$$

(iv)

$$H^{(t>0)} = \frac{\mathbf{p}^2}{2m} - \frac{e^2}{r} - \frac{e\hbar B}{2mc} (L_z + 2s_z) .$$

$H^{(t>0)}$ commuta con $J^2, L^2, s^2, J_z, L_z, s_z$.

(v) La funzione d'onda (3) non è autostato di $H^{(t>0)}$, ma ciascuno dei due termini lo è. Considerando soltanto lo spostamento di energia dovuto al termine proporzionale a B ,

$$\begin{aligned} \Delta E &= 0, & \text{per } \psi_1 &= R_{2,1}(r) Y_{1,1}(\theta, \phi) |\downarrow\rangle \\ \Delta E &= -\frac{e\hbar B}{2mc} \equiv -\epsilon, & \text{per } \psi_2 &= R_{2,1}(r) Y_{1,0}(\theta, \phi) |\uparrow\rangle \end{aligned}$$

La parte di ψ_2 acquista una fase $e^{i\epsilon t/\hbar}$, per cui

$$\begin{aligned} \Psi(t) &= R_{2,1}(r) \left[\sqrt{\frac{2}{3}} Y_{1,1}(\theta, \phi) |\downarrow\rangle - e^{i\epsilon t/\hbar} \sqrt{\frac{1}{3}} Y_{1,0}(\theta, \phi) |\uparrow\rangle \right] \\ &= -R_{2,1}(r) \frac{1}{\sqrt{4\pi}} \left[\sin\theta e^{i\phi} + \cos\theta e^{i\epsilon t/\hbar} \right] \frac{|+\rangle}{2} + \dots \end{aligned} \quad (6)$$

dove una fase $e^{-iE_2 t/\hbar}$, con $E_2 = -e^2/8r_B$, comune ai due termini di Ψ , è stata trascurata.

La distribuzione richiesta si ottiene facendo la sostituzione

$$\phi \rightarrow \phi - \epsilon t/\hbar = \phi - \frac{eBt}{2mc} ,$$

nella (4), perciò:

$$dP = d\Omega \frac{1}{4\pi} \left[1 + \sin 2\theta \cos\left(\phi - \frac{eBt}{2mc}\right) \right] .$$