

Appello di Meccanica Quantistica I

Facoltà di Scienze, M.F.N., Università degli Studi di Pisa,

9 febbraio 2006 (A.A. 05/06)

(Tempo a disposizione: 3 ore.)

Problema 1

Una particella di spin 1, nello stato $|S, S_z\rangle = |1, 0\rangle$, decade, a riposo, in due particelle A e B , ambedue di spin $\frac{1}{2}$, in onda S ($\ell = 0$). Si misurano le componenti di spin A e B contemporaneamente, con due apparecchi à la Stern-Gerlach, posti in direzione opposta, ma con l'orientamento dei magneti scelto indipendentemente per A e per B .

- (i) Scrivere la funzione d'onda dello stato finale, in termini di funzioni d'onda di spin delle due particelle A e B ;
- (ii) Sapendo che la misura di $s_{A,z}$ ha dato il risultato $+\frac{1}{2}$, determinare i valori possibili di $s_{B,x}$ e le relative probabilità;
- (iii) Sapendo che la misura di $s_{A,n}$, dove

$$s_{A,n} = \mathbf{s}_A \cdot \mathbf{n}, \quad \mathbf{n} = (\sin\theta \cos\phi, \sin\theta \sin\phi, \cos\theta). \quad (1)$$

ha dato il risultato $+\frac{1}{2}$, determinare i valori possibili di $s_{B,z}$ e le relative probabilità.

- (iv) Se il risultato della misura di $s_{A,n}$ non fosse noto all'osservatore di B , quale sarebbe la predizione per $s_{B,z}$?

Suggerimento per il punto [(iii)]: determinate prima gli autostati di $\mathbf{s}_A \cdot \mathbf{n}$, $|1\rangle$ e $|2\rangle$, dove

$$\mathbf{s}_A \cdot \mathbf{n} |1\rangle = \frac{1}{2} |1\rangle, \quad \mathbf{s}_A \cdot \mathbf{n} |2\rangle = -\frac{1}{2} |2\rangle,$$

in termini di $|\uparrow\rangle$ e $|\downarrow\rangle$ (gli autostati di $s_{A,z}$). Invertendo queste relazioni, esprimete $|\uparrow\rangle$ e $|\downarrow\rangle$, in termini di $|1\rangle$, $|2\rangle$, e sostituite queste nel risultato del punto [(i)].

Problema 2.

Una particella si muove in tre dimensioni, in un potenziale a simmetria centrale,

$$V(r) = -\frac{e^2}{r} + \frac{C}{r^2}, \quad C > 0. \quad (2)$$

- (i) Scrivere l'equazione di Schrödinger radiale per il momento angolare orbitale ℓ' ;

L'equazione radiale al punto [(i)], diventa *formalmente* identica all'equazione radiale per l'atomo di idrogeno (per ℓ), se identifica in quest'ultimo,

$$\ell(\ell+1) = \ell'(\ell'+1) + \frac{2mC}{\hbar^2}. \quad (3)$$

- (ii) Trovare ℓ (soluzione positiva della (3)) in termini di ℓ' .
- (iii) Sapendo che l'equazione radiale per l'atomo di idrogeno per " ℓ " ha la soluzione normalizzabile per i valori di energia tale che

$$\lambda - \ell - k - 1 = 0, \quad \lambda = \sqrt{\frac{\hbar^2}{-2mE}}, \quad \left(\frac{me^2}{\hbar^2} = 1\right), \quad (4)$$

dove k è un numero intero non negativo, trovare i livelli energetici del sistema (2).

Soluzione

Problema 1.

(i)

$$|\Psi\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} [|\uparrow\rangle |\downarrow\rangle + |\downarrow\rangle |\uparrow\rangle].$$

(ii)

$$\Psi_B = |\downarrow\rangle.$$

La probabilità di trovare in questo stato i due risultati $s_{B,x} = \pm \frac{1}{2}$ è $\frac{1}{2}$ ciascuno.

(iii)

$$|1\rangle = e^{-i\phi/2} \cos \frac{\theta}{2} |\uparrow\rangle + e^{i\phi/2} \sin \frac{\theta}{2} |\downarrow\rangle, \quad |2\rangle = e^{-i\phi/2} \sin \frac{\theta}{2} |\uparrow\rangle - e^{i\phi/2} \cos \frac{\theta}{2} |\downarrow\rangle.$$

Invertendo,

$$|\uparrow\rangle = e^{i\phi/2} [\cos \frac{\theta}{2} |1\rangle + \sin \frac{\theta}{2} |2\rangle], \quad |\downarrow\rangle = e^{-i\phi/2} [\sin \frac{\theta}{2} |1\rangle - \cos \frac{\theta}{2} |2\rangle].$$

Lo stato iniziale è allora

$$\begin{aligned} |\Psi\rangle &= \frac{1}{\sqrt{2}} [e^{i\phi/2} (\cos \frac{\theta}{2} |1\rangle + \sin \frac{\theta}{2} |2\rangle) |\downarrow\rangle + e^{-i\phi/2} (\sin \frac{\theta}{2} |1\rangle - \cos \frac{\theta}{2} |2\rangle) |\uparrow\rangle] \\ &= \frac{1}{\sqrt{2}} |1\rangle [e^{i\phi/2} \cos \frac{\theta}{2} |\downarrow\rangle + e^{-i\phi/2} \sin \frac{\theta}{2} |\uparrow\rangle] + \frac{1}{\sqrt{2}} |2\rangle [e^{i\phi/2} \sin \frac{\theta}{2} |\downarrow\rangle - e^{-i\phi/2} \cos \frac{\theta}{2} |\uparrow\rangle]. \end{aligned}$$

Avendo osservato lo spin A nello stato $|1\rangle$, la funzione d'onda dello spin B è

$$e^{i\phi/2} \cos \frac{\theta}{2} |\downarrow\rangle + e^{-i\phi/2} \sin \frac{\theta}{2} |\uparrow\rangle.$$

Le probabilità di trovare B in due stati di spin sono:

$$P_{\uparrow} = \sin^2 \frac{\theta}{2}; \quad P_{\downarrow} = \cos^2 \frac{\theta}{2}.$$

(iv) Senza la conoscenza della misura di s_n , si ha

$$P_{\uparrow} = P_{\downarrow} = \frac{1}{2},$$

dalla funzione d'onda $|\Psi\rangle$ di [(i)].

Problema 2.

(i)

$$\frac{d^2}{dr^2} R + \frac{2}{r} \frac{d}{dr} R - \frac{\ell'(\ell'+1)}{r^2} R + \frac{2m}{\hbar^2} (E + \frac{e^2}{r} - \frac{C}{r^2}) R = 0. \quad (5)$$

Si vede che l'aggiunta del termine $\propto C$ è equivalente ad una modifica di ℓ' , (3).

(ii)

$$\ell = \frac{1}{2} \left[-1 + \sqrt{(2\ell' + 1)^2 + \frac{8mC}{\hbar^2}} \right]$$

(iii)

$$E_{k,\ell'} = - \frac{\hbar^2}{2m \left(k + \frac{1}{2} \left[1 + \sqrt{(2\ell' + 1)^2 + \frac{8mC}{\hbar^2}} \right] \right)^2}$$

Ripristinando le costanti dimensionali ($\frac{me^2}{\hbar^2} = 1$),

$$E_{k,\ell'} = - \frac{me^4}{2\hbar^2 \left(k + \frac{1}{2} \left[1 + \sqrt{(2\ell' + 1)^2 + \frac{8mC}{\hbar^2}} \right] \right)^2}, \quad k = 0, 1, 2, \dots$$

Per $C = 0$, il risultato è

$$E_{k,\ell'} = - \frac{me^4}{2\hbar^2 (k + \ell' + 1)^2}$$

e coincide con il risultato noto se si identifica

$$n = k + \ell' + 1, \quad n = 1, 2, \dots$$

Per C piccolo, i livelli energetici sono dati approssimativamente da

$$E_{k,\ell'} \simeq - \frac{me^4}{2\hbar^2 n^2} \left(1 - \frac{4mC}{n(2\ell' + 1)\hbar^2} \right).$$

La degenerazione $\propto n^2$ dell'atomo di idrogeno viene eliminata, e tutti i livelli si innalzano un poco. L'incremento dell'energia è più grande per gli stati di momenti angolari orbitali più bassi, come ci si aspetta dalla forma del potenziale aggiuntivo.