

## Compitino 1 di Meccanica Quantistica I (A)

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

7 novembre 2006 (A.A. 06/07)

### Problema 1.

Un sistema “a due stati” è descritto dall’Hamiltoniana

$$H = E_0 \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}. \quad (1)$$

In questo sistema si considera la misura di due variabili  $A$  e  $B$ , descritte dagli operatori

$$A = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}; \quad B = \begin{pmatrix} 2 & -\sqrt{2}i \\ \sqrt{2}i & 1 \end{pmatrix} \quad (2)$$

Gli autovalori e autovettori ortonormali di  $A$  sono dati da:

$$|A, 1\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ i \end{pmatrix}, \quad |A, -1\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ -i \end{pmatrix}, \quad (3)$$

come si può facilmente verificare.

- (i) Trovare gli autovalori e i rispettivi autovettori di  $B$ .
- (ii) Dire se le variabili  $A$  e  $B$  sono compatibili, e se sono conservate.
- (iii) Supponiamo che la misura di  $A$  abbia dato il risultato  $A = 1$ . Quali sarebbero i risultati possibili di una misura di  $B$ , e quali sarebbero le probabilità rispettive, se questa misura fosse eseguita immediatamente dopo la misura di  $A$ ?
- (iv) Lo stesso sistema è sottoposto ad una seconda misura di  $A$ . Quale sarebbe la probabilità di trovare il risultato  $A = 1$ , nei seguenti casi diversi? (Fig.1)
  - (a) La misura di  $B$  non è fatta, e la seconda misura di  $A$  è fatta immediatamente dopo la prima misura di  $A$  di cui al punto (iii) ;
  - (b) La misura di  $B$  non è fatta, e la seconda misura di  $A$  è fatta dopo un intervallo di tempo ( $t$ ) rispetto alla prima;
  - (c) La misura di  $B$  è stata eseguita, e l’osservatore di  $A$  sa che quest’ultima ha dato come risultato  $b_1$  (l’autovalore più grande di  $B$ );
  - (d) La misura di  $B$  è fatta, ma chi misura  $A$  (immediatamente dopo la misura di  $B$ ), non è a conoscenza del risultato di  $B$ .

## Problema 2.

Una particella di massa  $m$  si muove in un potenziale unidimensionale (Fig. 2)

$$H = \frac{p^2}{2m} + V(x), \quad V(x) = \begin{cases} \infty & x < -\frac{a}{2}, \quad x > \frac{a}{2}, \\ -g\delta(x), & -\frac{a}{2} \leq x \leq \frac{a}{2}. \end{cases}, \quad g > 0. \quad (4)$$

Si vuole studiare lo stato fondamentale, o con  $E$  positiva o negativa. Prima si considerino le possibili soluzioni con  $E < 0$ .

- (i) Ponendo  $E < 0$ , scrivere la soluzione generale dell'equazione di Schrödinger in  $0 < x < \frac{a}{2}$ , senza tenere conto delle condizioni al contorno.
- (ii) Imporre le condizioni appropriate a  $x = 0$  e la condizione al contorno a  $x = \frac{a}{2}$ , assumendo che la funzione d'onda sia pari <sup>1</sup>. Trovare l'equazione che determina implicitamente il livello di energia ( $E < 0$ ).
- (iii) Studiando questa equazione (per es., graficamente) trovare il criterio (sulle costanti  $m, g, \hbar, a$ ) per l'esistenza (o l'assenza) di un autostato (o di più autostati) di energia  $E < 0$ .

Ora ripetiamo l'analisi per  $E > 0$ , e sempre assumendo una funzione d'onda pari,  $\psi(-x) = \psi(x)$ .

- (iv) Ponendo  $E > 0$ , scrivere la soluzione generale dell'equazione di Schrödinger in  $0 < x < \frac{a}{2}$ , senza tenere conto delle condizioni al contorno.
- (v) Imporre le condizioni a  $x = 0$  e la condizione al contorno a  $x = \frac{a}{2}$ , assumendo <sup>2</sup>  $\psi(-x) = \psi(x)$ . Trovare l'equazione che determina implicitamente il livello di energia ( $E > 0$ ).
- (vi) Studiando tale equazione trovare il criterio (sulle costanti  $m, g, \hbar, a$ ) per l'esistenza (o per l'assenza) di un autostato (o di più autostati) con energia,

$$0 < E < \frac{\pi^2 \hbar^2}{2ma^2}.$$

- (vii) [Opzionale:] Paragonare i risultati dei punti (iii) e (vi) e discutere le eventuali relazioni tra di essi. È mai possibile che lo stato fondamentale del sistema (4) abbia esattamente  $E = 0$ ?

<sup>1</sup> Si può dimostrare che la soluzione dispari con  $E < 0$  non esiste in questo sistema, ma lo assumiamo qui, per risparmiare il tempo.

<sup>2</sup> Si può facilmente dimostrare che esistono soluzioni dispari con  $E > 0$ , con  $E_n = \frac{\pi^2 n^2 \hbar^2}{2ma^2}$ ,  $n = 2, 4, 6, \dots$ ; ma visto che uno stato dispari non è mai lo stato fondamentale di (4) qui ci limitiamo allo studio di uno stato pari.

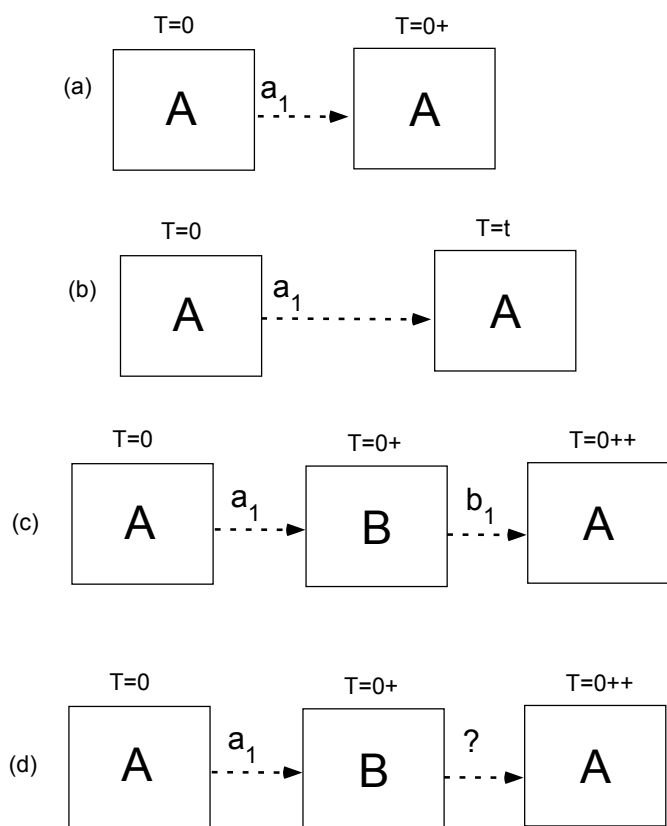


Figura 1:

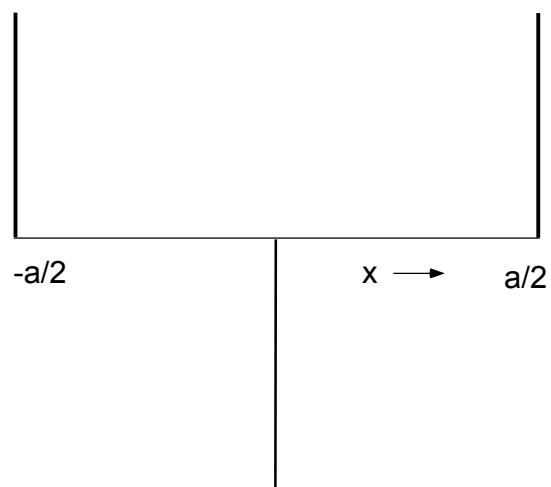


Figura 2:

## Soluzione

### Problema 1.

(i) Gli autovalori  $B$  sono 3, 0. Gli autostati corrispondenti sono:

$$|B, 3\rangle = \frac{1}{\sqrt{3}} \begin{pmatrix} -\sqrt{2}i \\ 1 \end{pmatrix}; \quad |B, 0\rangle = \frac{1}{\sqrt{3}} \begin{pmatrix} 1 \\ -\sqrt{2}i \end{pmatrix} \quad (5)$$

(ii)  $[A, B] \neq 0$  quindi non sono compatibili.  $A$  e  $B$  non commutano neanche con  $H$ : né  $A$  né  $B$  è conservato.

(iii) Lo stato dopo la misura di  $A$  è

$$|A, 1\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ i \end{pmatrix}. \quad (6)$$

La misura di  $B$  darebbe  $B = 3$  o  $B = 0$ , con rispettive probabilità,

$$P(B = 3) = |\langle B, 3 | A, 1 \rangle|^2 = \left| \frac{1}{\sqrt{6}} \begin{pmatrix} \sqrt{2}i & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ i \end{pmatrix} \right|^2 = \frac{3+2\sqrt{2}}{6} \simeq 0.97; \quad (7)$$

$$P(B = 0) = |\langle B, 0 | A, 1 \rangle|^2 = \left| \frac{1}{\sqrt{6}} \begin{pmatrix} 1 & \sqrt{2}i \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ i \end{pmatrix} \right|^2 = \frac{3-2\sqrt{2}}{6} \simeq 0.03. \quad (8)$$

(iv) (a) Probabilità 1.

(b) Lo stato evolve come

$$|A, 1\rangle \rightarrow |\psi(t)\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} e^{-iE_0t/\hbar} \\ ie^{iE_0t/\hbar} \end{pmatrix}. \quad (9)$$

Le probabilità per vari risultati per  $A$  sono

$$P(A, 1)_t = |\langle A, 1 | \psi(t) \rangle|^2 = \left| \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & -i \end{pmatrix} \begin{pmatrix} e^{-iE_0t/\hbar} \\ ie^{iE_0t/\hbar} \end{pmatrix} \right|^2 = \cos^2 \frac{E_0t}{\hbar}; \quad (10)$$

$$P(A, -1)_t = |\langle A, -1 | \psi(t) \rangle|^2 = \left| \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & i \end{pmatrix} \begin{pmatrix} e^{-iE_0t/\hbar} \\ ie^{iE_0t/\hbar} \end{pmatrix} \right|^2 = \sin^2 \frac{E_0t}{\hbar}; \quad (11)$$

(c) Lo stato dopo la misura di  $B$  è  $|B, 3\rangle$ . La probabilità richiesta è allora

$$P(A, 1)_{t=0+} = |\langle A, 1 | B, 3 \rangle|^2 = \left| \frac{1}{\sqrt{6}} \begin{pmatrix} 1 & -i \end{pmatrix} \begin{pmatrix} -\sqrt{2}i \\ 1 \end{pmatrix} \right|^2 = 0.97; \quad (12)$$

(d) La probabilità per  $A = 1$  è in questo caso la somma delle probabilità composte

$$|\langle A, 1 | B, 3 \rangle|^2 \cdot P(B, 3) + |\langle A, 1 | B, 0 \rangle|^2 \cdot P(B, 0) = (0.97)^2 + (0.03)^2 \simeq 0.94. \quad (13)$$

### Problema 2.

(i)

$$\psi(x)|_+ = A e^{-\kappa x} + B e^{\kappa x}, \quad \psi(x)|_- = A e^{\kappa x} + B e^{-\kappa x}, \quad \kappa = \sqrt{\frac{-2mE}{\hbar^2}}, \quad (14)$$

dove  $\psi_+$  e  $\psi_-$  sono le funzioni d'onda nella regione  $x > 0$  e nella regione  $x < 0$ , rispettivamente.

(ii) La condizione a  $x = a/2$  è

$$\Psi\left(\frac{a}{2}\right)|_+ = A e^{-\kappa a/2} + B e^{\kappa a/2} = 0, \quad (15)$$

mentre la condizione a  $x = 0$  è data dalla formula

$$-\frac{\hbar^2}{2m}(\Psi'_+(0) - \Psi'_-(0)) - g\Psi(0) = 0. \quad (16)$$

(la continuità della funzione d'onda stessa è garantita dall'ipotesi, la (14)). Si ha

$$\frac{\hbar^2 \kappa}{m}(A - B) - g(A + B) = 0. \quad (17)$$

Dalla (17) si ha

$$\frac{A}{B} = \frac{\frac{\hbar^2 \kappa}{mg} + 1}{\frac{\hbar^2 \kappa}{mg} - 1} = \frac{\kappa + \frac{mg}{\hbar^2}}{\kappa - \frac{mg}{\hbar^2}} \quad (18)$$

mentre (15) dà

$$\frac{A}{B} = -e^{\kappa a}, \quad (19)$$

per cui la condizione implicita sull'energia è

$$e^{\kappa a} = -\frac{\kappa + \frac{mg}{\hbar^2}}{\kappa - \frac{mg}{\hbar^2}}; \quad \frac{\kappa \hbar^2}{mg} = \tanh \frac{\kappa a}{2}. \quad (20)$$

(iii) Dal grafico delle due curve (paragonando la derivata a  $x = 0$ ) si avvinse che il criterio dell'esistenza (o l'assenza) di una soluzione con  $E < 0$  è

$$a > \frac{2\hbar^2}{mg}. \quad (\text{viceversa}) \quad a < \frac{2\hbar^2}{mg}. \quad (21)$$

(iv) Per  $E > 0$  la soluzione generale è

$$\Psi(x)|_+ = C \cos kx + D \sin kx, \quad \Psi(x)|_- = C \cos kx - D \sin kx, \quad k = \sqrt{\frac{2mE}{\hbar^2}}, \quad (22)$$

(v) La condizione a  $x = \frac{a}{2}$  è

$$C \cos ka/2 + D \sin ka/2 = 0, \quad \therefore \tan \frac{ka}{2} = -\frac{C}{D}. \quad (23)$$

La condizione a  $x = 0$  è

$$-\frac{\hbar^2}{2m}(2Dk) - gC = 0. \quad \therefore \frac{\hbar^2 k}{mg} = -\frac{C}{D}, \quad (24)$$

per cui

$$\frac{\hbar^2 k}{mg} = \tan \frac{ka}{2}. \quad (25)$$

Naturalmente questa equazione si trova anche ponendo semplicemente  $\kappa \rightarrow ik$  nella (20). Dal grafico si vede facilmente (paragonando lo slope a  $k = 0$  dei due membri) che il criterio per l'esistenza (assenza) di una soluzione nell'intervallo  $k < \frac{\pi}{a}$  è

$$\frac{\hbar^2}{mg} > \frac{a}{2}. \quad (\text{viceversa}) \quad \frac{\hbar^2}{mg} < \frac{a}{2}. \quad (26)$$

(vi) I criteri (21) e (26) sono complementari. In altre parole, lo stato fondamentale ha o  $E < 0$  con la funzione d'onda (14) ( $a > \frac{2\hbar^2}{mg}$ ), o  $E > 0$  con la funzione d'onda (22) ( $a < \frac{2\hbar^2}{mg}$ ). Fig. 3 e Fig. 4. Questo è consistente perché questi due stati (o con  $E < 0$  o con  $E > 0$ ) sono pari e senza nodi, rappresentano ambedue lo stato fondamentale del sistema e non possono esserci contemporaneamente.

Questa situazione ci pone il problema di capire cosa succede se esattamente

$$\frac{\hbar^2}{mg} = \frac{a}{2}. \quad (27)$$

È facile vedere il limite di  $a \rightarrow \frac{2\hbar^2}{mg} +$  cioè  $\kappa \rightarrow 0$ , mentre il limite di  $\frac{\hbar^2}{mg} \rightarrow \frac{a}{2} +$  ( $k \rightarrow 0$ ) è più delicato (perché singolare).

È più facile studiare direttamente il caso  $\frac{\hbar^2}{mg} = \frac{a}{2}$ . In questo caso, la funzione lineare

$$\psi(x) = \begin{cases} -x + \frac{a}{2} & \text{se } 0 < x < \frac{a}{2}, \\ x + \frac{a}{2} & \text{per } -\frac{a}{2} < x < 0, \end{cases} \quad (28)$$

ovviamente è pari e risolve l'equazione di Schrödinger con  $E = 0$

$$-\frac{\hbar^2}{2m}\psi'' = 0, \quad x > 0, \quad x < 0, \quad (29)$$

soddisfa alla condizione al contorno a  $x = \pm \frac{a}{2}$ , e infine soddisfa anche la condizione di discontinuità di  $\psi'$  a  $x = 0$ :

$$-\frac{\hbar^2}{2m}(-1 - 1) - g\frac{a}{2} = 0, \quad (30)$$

grazie alla (27).

Infatti, la soluzione (28) si ottiene correttamente come limite, sia della (14) che della (22). Vedi Fig. 5.

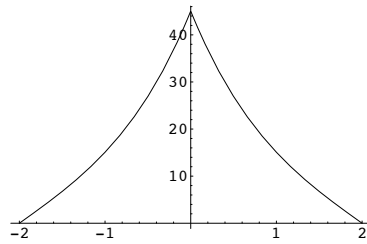


Figura 3: Lo stato fondamentale ha energia negativa se  $a > \frac{2\hbar^2}{mg}$ .

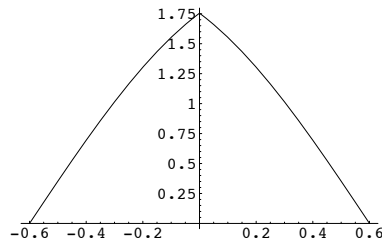


Figura 4: Lo stato fondamentale ha energia positiva se  $a < \frac{2\hbar^2}{mg}$ .

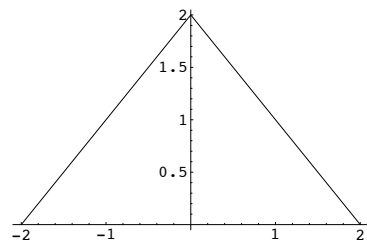


Figura 5: Lo stato fondamentale ha energia zero se  $a = \frac{2\hbar^2}{mg}$ . La funzione d'onda è lineare.