

1 Parseval

Mostriamo qui che

$$\int_{-\infty}^{\infty} |\psi(x)|^2 dx = \int_{-\infty}^{\infty} |g(p)|^2 dp$$

dove $\psi(x)$ e $g(k)$ sono legate da una trasformata di Fourier:

$$\psi(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{\infty} dp e^{ipx/\hbar} \bar{\psi}(p)$$

e

$$\bar{\psi}(p) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{\infty} dx e^{-ipx/\hbar} \psi(x)$$

Dimostrazione:

$$\begin{aligned} |\psi|^2 &= \int_{-\infty}^{\infty} \psi(x)^* \psi(x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} dx \psi(x)^* \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{\infty} dp e^{ipx/\hbar} \bar{\psi}(p) = \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} dp \bar{\psi}(p) \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{\infty} dx \psi(x)^* e^{ipx/\hbar} = \int_{-\infty}^{\infty} dp \bar{\psi}(p) \bar{\psi}(p)^* = \int_{-\infty}^{\infty} dp |\bar{\psi}(p)|^2 \end{aligned}$$

2 Esercizi:1

In un problema unidimensionale, consideriamo una particella la cui funzione d'onda è

$$\psi(x) = N \frac{e^{ip_0 x/\hbar}}{\sqrt{x^2 + a^2}}$$

con a e p_0 costanti reali.

- Quanto vale N ?
- Quale è la probabilità di trovare la particella tra $-a/\sqrt{3}$ e $a/\sqrt{3}$?
- Quale è il valore medio di P

2.1 Risoluzione

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{\infty} |\psi(x)|^2 dx = 1 \quad \rightarrow \quad N^2 \int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{\sqrt{x^2 + a^2}} dx = N^2 \frac{\pi}{a} = 1 \\ N = \sqrt{\frac{a}{\pi}} \end{aligned}$$

La probabilita' di trovare la particella tra $-a/\sqrt{3}$ e $a/\sqrt{3}$ e'

$$P = \int_{-a/\sqrt{3}}^{a/\sqrt{3}} |\psi(x)|^2 dx = \frac{a}{\pi} \int_{-a/\sqrt{3}}^{a/\sqrt{3}} \frac{1}{\sqrt{x^2 + a^2}} dx = \frac{a}{\pi} \frac{1}{a} \arctg(x/a) \Big|_{-a/\sqrt{3}}^{a/\sqrt{3}}$$

$$= \frac{1}{\pi} 2 \frac{\pi}{6} = \frac{1}{3}$$

Il valore medio di P lo otteniamo calcolando

$$\langle P \rangle = -i\hbar \int_{-\infty}^{\infty} \psi(x)^* \frac{d}{dx} \psi(x) dx =$$

$$-i\hbar \int_{-\infty}^{\infty} \psi(x)^* \frac{ip_0}{\hbar} \psi(x) dx - i\hbar \int_{-\infty}^{\infty} \psi(x)^* N e^{ip_0 x/\hbar} \frac{d}{dx} \frac{1}{\sqrt{x^2 + a^2}} dx =$$

$$p_0 - i\hbar \int_{-\infty}^{\infty} \psi(x)^* N e^{ip_0 x/\hbar} \frac{d}{dx} \frac{1}{(x^2 + a^2)^{3/2}} \frac{-1}{2} 2x dx = p_0$$

essendo l' ultimo integrando dispari.

3 Esercizi: 2

La funzione d' onda di una particella in una dimensione e' al tempo $t = 0$

$$\psi(x, t) = N \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{-|k|/k_0} e^{ikx}$$

con k_0 e N costanti.

- Quanto vale N ?
- Quale e' la probabilita \mathcal{P} che misurando P al tempo 0 si trovi un risultato compreso tra $-p_1$ e p_1 ?
- Quale sarebbe la risposta alla domanda precedente al tempo t ?
- Quale e' la forma del pacchetto d' onde a $t=0$?

Occorre prima di tutto normalizzare la funzione d' onda

$$\int_{-\infty}^{\infty} |\psi(x, t)|^2 dx = \int_{-\infty}^{\infty} dx \left[N \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{-|k|/k_0} e^{ikx} \right] \left[N \int_{-\infty}^{\infty} dk' e^{-|k'|/k_0} e^{-ik'x} \right]$$

$$= N^2 \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} dk dk' e^{-|k|/k_0} e^{-|k'|/k_0} \int_{-\infty}^{\infty} dx e^{ikx} e^{-ik'x}$$

$$\begin{aligned}
&= N^2 \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} dk dk' e^{-|k|/k_0} e^{-|k'|/k_0} 2\pi \delta(k-k') = 2\pi N^2 \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{-2|k|/k_0} = 4\pi N^2 \int_0^{\infty} dk e^{-2k/k_0} = \\
&= 4\pi N^2 \frac{k_0}{2} \rightarrow N = \frac{1}{\sqrt{2\pi k_0}}
\end{aligned}$$

e

$$\psi(x, t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi k_0}} \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{-|k|/k_0} e^{ikx}$$

che possiamo scrivere come

$$\psi(x, t) = \int_{-\infty}^{\infty} dk g(k) \frac{e^{ikx}}{\sqrt{2\pi}}$$

identificando

$$g(k) = \frac{1}{\sqrt{k_0}} \exp(-|k|/k_0)$$

La probabilita' di trovare un certo k e' $|g(k)|^2$. Quindi, passando a $t = 2k/k_0$

$$\mathcal{P} = \frac{1}{k_0} 2 \int_0^{p_1/\hbar} \exp(-2k/k_0) dk = \frac{1}{k_0} k_0 \int_0^{2p_1/\hbar k_0} \exp(-t) dt = [1 - \exp(-2p_1/\hbar k_0)]$$

che tende a 1 per $p_1 \rightarrow \infty$.

Per trovare il pacchetto d' onde dobbiamo risolvere l' integrale in k

$$\begin{aligned}
\sqrt{k_0} \psi(x, 0) &= \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{-|k|/k_0} e^{ikx} = \int_{-\infty}^0 dk e^{k/k_0} e^{ikx} + \int_0^{\infty} dk e^{-k/k_0} e^{ikx} \\
&= \int_{-\infty}^0 dk e^{k(k_0^{-1}+ix)} + \int_0^{\infty} dk e^{-k(k_0^{-1}-ix)} = \frac{1}{(k_0^{-1}+ix)} \int_{-\infty}^0 dt e^t + \frac{1}{(k_0^{-1}-ix)} \int_0^{\infty} dt e^{-t}
\end{aligned}$$

(con la condizione reale di $k_0^{-1} \pm ix > 0$)

$$= \frac{1}{(k_0^{-1}+ix)} + \frac{1}{(k_0^{-1}-ix)} = \frac{2k_0^{-1}}{k_0^{-2}+x^2} = \frac{2k_0}{1+k_0^2 x^2}$$

e

$$|\psi(x, 0)|^2 = \frac{4k_0}{(1+k_0^2 x^2)^2}$$

4 Esercizi: 3

Consideriamo una particella in una buca di potenziale infinita di ampiezza a ($V(x) = \infty, x < 0, x > a$). Chiamiamo $|\psi_n\rangle$ e E_n gli autovettori ed autovalori di H . Come sappiamo

$$E_n = \frac{n^2 \pi^2 \hbar^2}{2ma^2} = n^2 E_1$$

Assumiamo che al tempo $t = 0$ la particella sia in

$$|\phi(0)\rangle = a_1|\psi_1\rangle + a_2|\psi_2\rangle + a_3|\psi_3\rangle + a_4|\psi_4\rangle$$

- Con quale probabilit  misuriamo al tempo 0 un valore dell' energia minore di $3E_1$?
- Quale   media e varianza di H ?
- Quale   $|\psi(t)\rangle$?
- Misurando H si trova $16E_1$. Quale   la funzione d' onda dopo la misura ? Come evolve per tempi successivi ? Cosa si trover  misurando H di nuovo ?

4.1 risoluzione

- Con probabilit  $|a_1|^2$.

•

$$\langle \phi | H | \psi \rangle = [a_1^* \langle \psi_1 | + a_2^* \langle \psi_2 | + a_3^* \langle \psi_3 | + a_4^* \langle \psi_4 |] H [a_1 |\psi_1\rangle + a_2 |\psi_2\rangle + a_3 |\psi_3\rangle + a_4 |\psi_4\rangle]$$

$$= \sum_{i=1}^4 |a_i|^2 E_i$$

ed analogamente

$$\langle \phi | H^2 | \psi \rangle = \sum_{i=1}^4 |a_i|^2 E_i^2$$

•

$$|\phi(t)\rangle = a_1|\psi_1\rangle e^{-iE_1t/\hbar} + a_2|\psi_2\rangle e^{-iE_2t/\hbar} + a_3|\psi_3\rangle e^{-iE_3t/\hbar} + a_4|\psi_4\rangle e^{-iE_4t/\hbar}$$

- $E_4 = \frac{8\pi^2\hbar^2}{ma^2}$. Dopo la misura $|\psi(t)\rangle = |\psi_4\rangle e^{-iE_4t/\hbar}$ e rimarra' sempre in quell' autostato.

5 Esercizi: 4

Consideriamo una particella di massa m con Hamiltoniana data da

$$H = H_x + H_y = \frac{P_x^2}{2m} + V(x) + \frac{P_y^2}{2m} + V(y)$$

dove V indica una buca di potenziale infinita di ampiezza a ($V(x) = \infty, x < 0, x > a$ e $V(y) = \infty, y < 0, y > a$).

- Tra $\{H\}$, $\{H_x\}$, $\{H_x, H_y\}$, $\{H, H_x\}$ quale set forma un CSCO ?
- Consideriamo la funzione d'onda

$$\psi(x, y) = N \cos\left(\frac{\pi x}{a}\right) \cos\left(\frac{\pi y}{a}\right) \sin\left(\frac{2\pi x}{a}\right) \sin\left(\frac{2\pi y}{a}\right)$$

dentro la buca e zero fuori.

- Quale e' il valore di $\langle H \rangle$
- Se si misura H quali valori si possono ottenere e con che probabilita' ?
- Se si misura H_x quali valori si possono ottenere e con che probabilita' ?
- Se si trova misurando H_x $\frac{\pi^2 \hbar^2}{2ma^2}$ cosa si trovera' in misure successive di H_y ?
- Misuriamo simultaneamente H_x e P_y . Quale e' la probabilita' di trovare

$$E_x = \frac{9\pi^2 \hbar^2}{2ma^2}$$

e $p_0 < p_y < p_0 + dp$?

5.1 Risoluzione

Ricordiamo la formula

$$\sin \alpha \cos \beta = \frac{1}{2} [\sin(\alpha + \beta) + \sin(\alpha - \beta)]$$

La funzione d'onda puo' dunque essere scritta come

$$\psi(x, y) = N \left[\sin\left(\frac{3\pi x}{a}\right) + \sin\left(\frac{\pi x}{a}\right) \right] \left[\sin\left(\frac{3\pi y}{a}\right) + \sin\left(\frac{\pi y}{a}\right) \right]$$

Ricordando che le autofunzioni di una particella in una buca infinita sono

$$\phi_n(x) = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin\left(\frac{n\pi x}{a}\right) \quad E_n = \frac{n^2 \pi^2 \hbar^2}{2ma^2}$$

possiamo identificare N con $\frac{1}{\sqrt{4}} \frac{2}{a}$ e riscrivere

$$\psi(x, y) = \frac{1}{\sqrt{4}} [\phi_1(x) + \phi_3(x)] [\phi_1(y) + \phi_3(y)] = \frac{1}{\sqrt{4}} [\phi_1(x)\phi_1(y) + \phi_1(x)\phi_3(y) + \phi_3(x)\phi_1(y) + \phi_3(x)\phi_3(y)]$$

Ad occhio si puo' verificare che con il fattore $\frac{1}{\sqrt{4}}$ la funzione d'onda e' propriamente normalizzata. Dunque per esempio

$$H_x |\psi(x, y)\rangle = \frac{1}{\sqrt{4}} [E_1 \phi_1(x)\phi_1(y) + E_1 \phi_1(x)\phi_3(y) + E_3 \phi_3(x)\phi_1(y) + E_3 \phi_3(x)\phi_3(y)]$$

- Per trovare $\langle H_x \rangle$ dobbiamo calcolare

$$\langle \psi(x, y) | H_x | \psi(x, y) \rangle = \frac{1}{4} [2E_1 + 2E_3] = \frac{E_1 + E_3}{2}$$

e analogamente per H_y . Così' troviamo

$$\langle H \rangle = E_1 + E_3$$

- Se si misura H_x con uguale probabilità' si trova E_1 o E_3 . Analogamente per H_y . Quindi i possibili risultati di H sono

$$2E_1 = 25\% \quad 2E_3 = 25\% \quad E_1 + E_3 = 50\%$$

- La misura su x non incide sulle future misure su y . Quindi la probabilità' di trovare misurando H_y E_1 o E_3 resta inalterata
- La probabilità' \mathcal{P} di trovare E_3 misurando H_x e' 0.5. Questo numero va moltiplicato per la probabilità' di trovare $p_0 < p_y < p_0 + dp$. Se trasformiamo la funzione d'onda nella base dei momenti (basta trasformare solo la parte in y) troviamo (stando attenti a scrivere correttamente la normalizzazione della parte in y)

$$\bar{\phi}(p) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \frac{1}{\sqrt{2}} \int_0^a [\phi_1(y) + \phi_3(y)] e^{-ipx/\hbar} dx$$

e la probabilità' richiesta e' dunque

$$\mathcal{P} = 0.5 |\bar{\phi}(p_0)|^2 dp$$

I calcoli espliciti possono essere sviluppati, scrivendo $e^{-ipx/\hbar} = \cos(ipx/\hbar) + i \sin(ipx/\hbar)$ e ricordando che

$$\sin \alpha \cos \beta = \frac{1}{2} [\sin(\alpha + \beta) + \sin(\alpha - \beta)]$$

e

$$\sin \alpha \sin \beta = \frac{1}{2} [\cos(\alpha - \beta) - \cos(\alpha + \beta)]$$

6 Esercizi:5

Consideriamo un sistema fisico il cui spazio tridimensionale e' definito dalla base ortonormale formata dai 3 kets $|u_1 \rangle, |u_2 \rangle$ e $|u_3 \rangle$. In questa base H e i due osservabili A e B sono scrivibili come

$$H = \hbar\omega_0 \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 2 & 0 \\ 0 & 0 & 2 \end{pmatrix} \quad A = a \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix} \quad B = b \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

con ω_0 , a e b costanti reali positive. Al tempo $t = 0$ il sistema e' nello stato

$$|\psi(0)\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}|u_1\rangle + \frac{1}{2}|u_2\rangle + \frac{1}{2}|u_3\rangle$$

- Al tempo $t = 0$ viene misurata l' energia. Quali valori si trovano e con che probabilita' ? Quale e' il valore medio di H e la varianza di H al tempo $t = 0$?
- Al tempo 0 si misura A invece che H . Che risultati si possono trovare e con che probabilita' ? Quale e' lo stato del sistema subito dopo la misura ?
- Scrivere $|\psi(t)\rangle$
- Calcolare $\langle A(t) \rangle$ e $\langle B(t) \rangle$
- Al tempo t quali risultati si trovano se si misura A ? E se si misura B ?

6.1 risoluzione

- Nella base scelta H e' diagonale. Dunque se si misura H si trova 1 con probabilita' 0.5 e 2 con probabilita' 0.5 (in unita' di $\hbar\omega_0$). Il valore medio di H e'

$$\langle H \rangle = \frac{1}{2}1 + \frac{1}{4}2 + \frac{1}{4}2 = 1.5\hbar\omega_0$$

mentre

$$\langle H^2 \rangle = \frac{1}{2}1 + \frac{1}{4}4 + \frac{1}{4}4 = 2.5\hbar^2\omega_0^2$$

La varianza e' dunque

$$\Delta H = \sqrt{2.5 - \frac{9}{4}} = \sqrt{\frac{1}{4}} = \frac{1}{2}\hbar\omega_0$$

- Si troveranno gli autovalori di A che hanno un prodotto scalare non nullo con $|\psi(0)\rangle$. Se diagonalizziamo A troviamo che la base in cui A e' diagonale e'

$$|a_1\rangle = |u_1\rangle \quad |a_2\rangle = \sqrt{\frac{1}{2}}(|u_2\rangle + |u_3\rangle) \quad |a_3\rangle = \sqrt{\frac{1}{2}}(|u_2\rangle - |u_3\rangle)$$

e gli autovalori corrispondenti sono a , a e $-a$. Quindi si trovera' a con probabilita' 1/2, di nuovo a con probabilita'

$$|\sqrt{\frac{1}{2}}(\langle u_2| + \langle u_3|)(\frac{1}{\sqrt{2}}|u_1\rangle + \frac{1}{2}|u_2\rangle + \frac{1}{2}|u_3\rangle)|^2 = |\sqrt{\frac{1}{2}}\frac{1}{2} + \sqrt{\frac{1}{2}}\frac{1}{2}|^2 = \frac{1}{2}$$

e $-a$ con probabilita'

$$\sqrt{\frac{1}{2}}(\langle u_2 | - \langle u_3 |) \left(\frac{1}{\sqrt{2}} |u_1 \rangle + \frac{1}{2} |u_2 \rangle + \frac{1}{2} |u_3 \rangle \right) = \left| \sqrt{\frac{1}{2}} \frac{1}{2} - \sqrt{\frac{1}{2}} \frac{1}{2} \right|^2 = 0$$

Dunque si trovera' sempre a . Potevamo aspettarcelo perche' nella base di A $|\psi(0)\rangle = \sqrt{\frac{1}{2}}(|a_1 \rangle + |a_2 \rangle)$ Dopo la misura, la funzione d' onda rimarra' identica a quella precedente.

•

$$|\psi(t)\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} |u_1 \rangle e^{-i\omega_0 t} + \frac{1}{2} |u_2 \rangle e^{-i2\omega_0 t} + \frac{1}{2} |u_3 \rangle e^{-i2\omega_0 t}$$

- Calcolare $\langle A(t) \rangle$ e $\langle B(t) \rangle$ Calcoliamo il commutatore tra H e A

$$[H, A]/(\hbar\omega_0 a) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 2 & 0 \\ 0 & 0 & 2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix} - \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 2 & 0 \\ 0 & 0 & 2 \end{pmatrix} =$$

$$\begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 2 \\ 0 & 2 & 0 \end{pmatrix} - \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 2 \\ 0 & 2 & 0 \end{pmatrix} = 0$$

Visto che $[H, A] = 0$, $\langle A \rangle(t)$ e' uguale al valore al tempo 0.

Vediamo invece $\langle B \rangle$. Possiamo fare il calcolo matricialmente

$$\frac{B|\psi(t)\rangle}{b} = \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} e^{-i\omega_0 t} \\ \frac{1}{2} e^{-i2\omega_0 t} \\ \frac{1}{2} e^{-i2\omega_0 t} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{1}{2} e^{-i2\omega_0 t} \\ \frac{1}{\sqrt{2}} e^{-i\omega_0 t} \\ \frac{1}{2} e^{-i2\omega_0 t} \end{pmatrix}$$

e

$$\frac{\langle \psi(t) | B | \psi(t) \rangle}{b} = \frac{1}{\sqrt{2}} e^{i\omega_0 t} \frac{1}{2} e^{-i2\omega_0 t} + \frac{1}{2} e^{i2\omega_0 t} \frac{1}{\sqrt{2}} e^{-i\omega_0 t} + \frac{1}{2} e^{i2\omega_0 t} \frac{1}{2} e^{-i2\omega_0 t}$$

$$= \frac{1}{2\sqrt{2}} (e^{-i\omega_0 t} + e^{+i\omega_0 t}) + \frac{1}{4} = \frac{1}{\sqrt{2}} \cos(\omega_0 t) + \frac{1}{4}$$

- Visto che A commuta con H , qualsiasi misura di A non perturba il sistema e dunque i risultati non cambiano. Se misuriamo B invece proietteremo il sistema in uno degli autostati di B . La probabilita' dei possibili valori di B cambia nel tempo. Si vede guardando la matrice di B che

$$|b_3 \rangle = |u_3 \rangle \quad |b_1 \rangle = \sqrt{\frac{1}{2}}(|u_1 \rangle + |u_2 \rangle) \quad |b_2 \rangle = \sqrt{\frac{1}{2}}(|u_1 \rangle - |u_2 \rangle)$$