

6. Visuale di Dirac (o di interazione)

Si assuma che, in visuale di Schrödinger, l'Hamiltoniano totale si possa decomporre in una parte “libera” ed una “di interazione”, $H_S = H_S^{(0)} + H_S^{(int)}$. Si definisca la visuale di Dirac, o visuale di interazione, a partire dalla visuale di Schrödinger mediante la seguente trasformazione unitaria sul generico vettore di stato $|\psi_S(t)\rangle$ e sul generico operatore \mathcal{O}_S indipendente dal tempo :

$$|\psi_D(t)\rangle = e^{\frac{i}{\hbar} H_S^{(0)} t} |\psi_S(t)\rangle, \quad \mathcal{O}_D(t) = e^{\frac{i}{\hbar} H_S^{(0)} t} \mathcal{O}_S e^{-\frac{i}{\hbar} H_S^{(0)} t}.$$

Dopo aver osservato che le due visuali coincidono all'istante $t = 0$, e che la parte libera dell'Hamiltoniano coincide nelle due visuali, per cui non è restrittivo indicarla semplicemente con $H^{(0)}$ in entrambe, si derivino le equazioni differenziali per l'evoluzione di vettori di stato ed operatori nella visuale di Dirac.

7. Equazione di Heisenberg per operatori dipendenti dal tempo.

Si consideri un operatore $\mathcal{O}_S(t)$ con una dipendenza esplicita dal tempo in visuale di Schrödinger. Immaginando di avere a che fare con un sistema conservativo descritto da un Hamiltoniano H indipendente dal tempo, ed indicato con $\mathcal{O}_H(t) = U^\dagger \mathcal{O}_S(t) U$ il corrispondente operatore in visuale di Heisenberg, dove $U = \exp[-(i/\hbar)tH]$, si derivi l'equazione di Heisenberg per $d\mathcal{O}_H(t)/dt$.

8. Prodotto cronologico

Si consideri l'integrale doppio

$$\int_{t_0}^t dt_1 \int_{t_0}^{t_1} dt_2 H(t_1) H(t_2),$$

che interviene nella costruzione iterativa dell'operatore di evoluzione temporale nel caso di un Hamiltoniano totale $H(t)$ dipendente dal tempo, ed assume implicitamente l'ordinamento $t_0 < t_2 < t_1 < t$. Introdotto il prodotto cronologico

$$T H(t_1) H(t_2) = \theta(t_1 - t_2) H(t_1) H(t_2) + \theta(t_2 - t_1) H(t_2) H(t_1),$$

si dimostri che

$$\int_{t_0}^t dt_1 \int_{t_0}^{t_1} dt_2 H(t_1) H(t_2) = \frac{1}{2} \int_{t_0}^t dt_1 \int_{t_0}^t dt_2 T H(t_1) H(t_2).$$

9. Teorema del viriale

Si consideri una particella unidimensionale con analogo classico di Hamiltoniano $H = T + V(X)$, dove $T = P^2/(2m)$ è l'energia cinetica. Si dimostri che

$$\frac{d}{dt} \langle X P \rangle = 2 \langle T \rangle - \langle X V'(X) \rangle,$$

dove le parentesi angolose indicano i valori medi nel generico stato quantistico. Si dimostri poi che per gli stati stazionari dell'oscillatore armonico semplice unidimensionale è $\langle T \rangle = \langle V(X) \rangle$.

10. Stati coerenti dell'oscillatore armonico

Si chiamano *stati coerenti* dell'oscillatore armonico unidimensionale gli autostati dell'operatore di distruzione (non-Hermitiano) a ,

$$a |\lambda\rangle = \lambda |\lambda\rangle,$$

dove gli autovalori λ sono in generale numeri complessi.

(a) Si dimostri che

$$|\lambda\rangle = e^{-|\lambda|^2/2} e^{\lambda a^\dagger} |0\rangle$$

è uno stato coerente normalizzato.

(b) Si dimostri che la relazione di indeterminazione è saturata come eguaglianza in tale stato. *Suggerimento: si osservi che, posto $\hat{Q} = Q - \langle Q \rangle$ e $\hat{P} = P - \langle P \rangle$, la relazione di indeterminazione $\sigma_Q \sigma_P \geq \hbar/2$ è saturata nello stato ψ se $\hat{Q}|\psi\rangle = c \hat{P}|\psi\rangle$, con c immaginario puro.*

(c) Posto

$$|\lambda\rangle = \sum_{n=0}^{\infty} f(n) |n\rangle,$$

si mostri che la distribuzione di $|f(n)|^2$ rispetto a n ha la forma di Poisson, e si trovi il valore più probabile di n , ovvero di E .

(d) Si mostri che lo stato coerente $|\lambda\rangle$, assegnato all'istante $t = 0$, rimane coerente durante l'evoluzione temporale (in visuale di Schrödinger) e si calcoli lo stato $|\lambda(t)\rangle$ al generico istante t .