

Evoluzione temporale di un operatore

L'equazione di Schrödinger, in notazione bra e ket, può essere scritta come:

$$i\hbar|\dot{\psi}\rangle = H|\psi\rangle$$

L'equazione corrispondente nello spazio dei bra diventa (H è hermitiano):

$$-i\hbar\langle\dot{\psi}| = \langle\psi|H$$

Queste considerazioni ci servono per dimostrare agevolmente il seguente teorema:

Consideriamo un operatore A non dipendente intrinsecamente dal tempo ($\frac{\partial A}{\partial t} = 0$), si ha che:

$$\frac{d}{dt}\langle A \rangle = \frac{i}{\hbar} \langle [H, A] \rangle$$

Dimostrazione:

Per definizione di valore di aspettazione:

$$\frac{d}{dt}\langle A \rangle = \frac{d}{dt}\langle\psi|A|\psi\rangle$$

deriviamo:

$$= \langle\dot{\psi}|A|\psi\rangle + \langle\psi|A|\dot{\psi}\rangle$$

usiamo le (1) e (2) per sostituire le derivate:

$$= -\frac{1}{i\hbar}\langle\psi|HA|\psi\rangle + \frac{1}{i\hbar}\langle\psi|AH|\psi\rangle$$

$$= -\frac{1}{i\hbar}\langle\psi|HA - AH|\psi\rangle$$

$$= \frac{i}{\hbar} \langle [H, A] \rangle$$

Se volete, potete provare a “tradurre” passo passo questa derivazione usando la forma integrale anziché i bra e ket, vi renderete conto dell'utilità di questi ultimi.

Teorema di Ehrenfest

La relazione che abbiamo trovato ha un'utilità in diversi aspetti dello studio dell'evoluzione temporale dei sistemi quantistici¹. Noi non ce ne occuperemo di fatto. Guardiamo però il caso in cui $A = p$ ovvero l'operatore momento. Facciamolo nel caso di particella che si muove solo lungo x per semplicità, ma il risultato è valido in generale.

$$[H, p_x] = \left[-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} + V(x), -i\hbar \frac{d}{dx} \right] = \left[V(x), -i\hbar \frac{d}{dx} \right], \text{ perchè le derivate commutano.}$$

Facendo agire il commutatore su una generica funzione $f(x)$:

$$\begin{aligned} [H, p_x] f(x) &= -i\hbar \left(V(x) \frac{d}{dx} f(x) - \frac{d}{dx} (V(x) f(x)) \right) \\ &= -i\hbar \left(V(x) \frac{d}{dx} f(x) - \frac{d}{dx} (V(x)) f(x) - V(x) \frac{d}{dx} f(x) \right) \\ &= i\hbar \frac{d}{dx} (V(x)) f(x) \end{aligned}$$

Si ha quindi, usando la relazione trovata prima:

$$\frac{d}{dt} \langle p_x \rangle = \left\langle -\frac{d}{dx} V(x) \right\rangle$$

Questo risultato è noto come il **teorema di Ehrenfest**. Dice in sostanza che per il valore di aspettazione di p vale la stessa relazione che abbiamo in meccanica classica (ricordo che $F = -\frac{d}{dx} V$ in meccanica classica, quindi qui abbiamo di fatto trovato $F=ma \dots$) Quindi, se volete, riassumendo, la meccanica quantistica dà il dettaglio di quello che, guardando i valori medi, diventa meccanica classica.

¹ Nella forma più generale in cui A dipende dal tempo la relazione diventa: $\frac{d}{dt} \langle A \rangle = \frac{i}{\hbar} \langle [H, A] \rangle + \left\langle \frac{\partial A}{\partial t} \right\rangle$