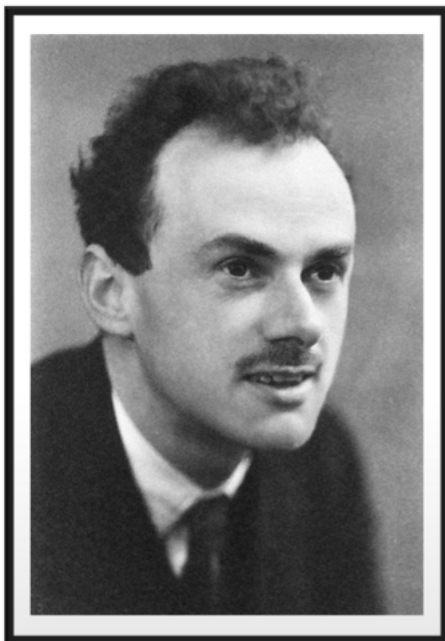


Schrödinger, Heisenberg a Dirac v obrax

Pochopiteľné nemyšlienky a teórie v obrax



Kdo je kdo?

Vše co jsme doposud dělali byl Schrödingerův obraz

→ časový vývoj — kompletně v stavové vektoru

Schrödingerova rovnice $\frac{\partial}{\partial t} |\psi(t)\rangle = -\frac{i}{\hbar} \hat{H} |\psi(t)\rangle$

$$|\psi(t)\rangle = U(t, t_0) |\psi(t_0)\rangle$$

$$\langle A(t) \rangle = \langle \psi(t) | \hat{A} | \psi(t) \rangle$$

Operátory — většinou časově nezávislé

střední očekávané hodnoty

$$\langle A(t) \rangle = \langle \psi(t_0) | \underbrace{U^\dagger(t, t_0) \hat{A} U(t, t_0)}_{\hat{A}(t)} | \psi(t_0) \rangle$$

Definujeme $\hat{A}(t) = U^\dagger(t, t_0) \hat{A} U(t, t_0)$

stav zůstává neměnný — $|\psi(t_0)\rangle$

parametrizace
variace

$$\langle A(t) \rangle = \langle \psi(t_0) | \hat{A}(t) | \psi(t_0) \rangle$$

Heisenbergův obraz: vyvíjí se operátory, stav je konstantní

jaké pohybové rovnice splňují operátory

$$\frac{\partial}{\partial t} U(t, t_0) = -\frac{i}{\hbar} H U(t, t_0)$$

$$\boxed{\frac{\partial}{\partial t} \vec{A}(t) = \left(\frac{\partial}{\partial t} U^\dagger(t, t_0) \right) \vec{A} U(t, t_0) + U^\dagger(t, t_0) \vec{A} \frac{\partial}{\partial t} U(t, t_0)}$$

$$= \frac{i}{\hbar} (\vec{H} \vec{A}(t) - \vec{A}(t) \vec{H}) = \frac{i}{\hbar} [\vec{H}, \vec{A}(t)]$$

Počiatkový podmienka $\boxed{\vec{A}(t_0) = \vec{A}}$

Diaciir / iinterakcni obrac

$$H = H_0 + H_i \Rightarrow \frac{\partial}{\partial t} |\psi(t)\rangle = -\frac{i}{\hbar} (H_0 + H_i) |\psi(t)\rangle$$

\uparrow
 $U_0(t, t_0) = e^{-\frac{i}{\hbar} H_0 (t - t_0)}$

stavov' reketu v iinterakcni obrac

$$\boxed{|\psi^{(I)}(t)\rangle = U_0^\dagger(t, t_0) |\psi(t)\rangle}$$

Polybora' rovnice

$$\frac{\partial}{\partial t} |\psi^{(I)}(t)\rangle = \left(\frac{\partial}{\partial t} U_0^\dagger(t, t_0) \right) |\psi(t)\rangle + U_0^\dagger(t, t_0) \frac{\partial}{\partial t} |\psi(t)\rangle$$

\downarrow
 $+\frac{i}{\hbar} H_0 U_0^\dagger(t, t_0)$

\uparrow
Schrödingerova rovnice
 \downarrow

$$= \frac{i}{\hbar} \vec{H} |\psi^{(I)}(t)\rangle - \frac{i}{\hbar} \vec{H}_0 |\psi^{(I)}(t)\rangle - \frac{i}{\hbar} U_0^\dagger(t, t_0) \vec{H}_i |\psi(t)\rangle$$

\uparrow
 $U_0(t, t_0) U_0^\dagger(t, t_0) = 1$

$$\frac{\partial}{\partial t} |\psi^{(I)}(t)\rangle = -\frac{i}{\hbar} \underbrace{U_0^\dagger(t, t_0) \hat{H}_I U_0(t, t_0)}_{\hat{H}_I^{(I)}(t)} |\psi^{(I)}(t)\rangle$$

$$\boxed{\frac{\partial}{\partial t} |\psi^{(I)}(t)\rangle = -\frac{i}{\hbar} \hat{H}_I^{(I)}(t) |\psi^{(I)}(t)\rangle}$$

Schrödinger relation

$$|\psi^{(I)}(t)\rangle = U_0^\dagger(t, t_0) |\psi(t)\rangle$$

operator

$$\hat{A}^{(I)}(t) = U_0^\dagger(t, t_0) \hat{A} U_0(t, t_0)$$

unitary transformation meso-obraz

$$\begin{aligned} \text{H.} \quad \hat{A}, |\psi(t)\rangle &\longrightarrow \hat{A}(t) = U^\dagger(t, t_0) \hat{A} U(t, t_0) \\ |\psi(t_0)\rangle &= U^\dagger(t, t_0) |\psi(t)\rangle \\ &= |\psi(t_0)\rangle \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \text{D./I.} \quad \hat{A}, |\psi(t)\rangle &\longrightarrow \hat{A}^{(I)}(t) = U_0^\dagger(t, t_0) \hat{A} U(t, t_0) \\ |\psi^{(I)}(t)\rangle &= U_0^\dagger(t, t_0) |\psi(t)\rangle \end{aligned}$$