

Časový vývoj v kvantové mechanice

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

Dva obecné případy

1) Je-li $|\psi(t_0)\rangle$ vlastní vektor hamiltoniánu

$$\hat{H} |\psi(t_0)\rangle = E |\psi(t_0)\rangle$$

$$\Rightarrow \boxed{|\psi(t)\rangle = |\psi(t_0)\rangle e^{-\frac{i}{\hbar} E (t-t_0)}} \quad \dots \text{úplná časová} \\ \text{Schroödingerova rovnice}$$

$$\frac{\partial}{\partial t} |\psi(t)\rangle = -\frac{i}{\hbar} E \underbrace{|\psi(t_0)\rangle e^{-\frac{i}{\hbar} E (t-t_0)}}_{|\psi(t)\rangle} \stackrel{(*)}{=} -\frac{i}{\hbar} \hat{H} |\psi(t)\rangle = -\frac{i}{\hbar} E |\psi(t)\rangle$$

Jak to poznáme na měření:

$$\langle \hat{A} \rangle = \langle \psi(t) | \hat{A} | \psi(t) \rangle = \langle \psi(t_0) | \cancel{e^{\frac{i}{\hbar} E (t-t_0)}} \hat{A} \cancel{e^{-\frac{i}{\hbar} E (t-t_0)}} | \psi(t_0) \rangle \\ = \langle \psi(t_0) | \hat{A} | \psi(t_0) \rangle$$

Vlastní vektory hamiltoniánu odpovídají stacionárním stavům.

2) Je-li $|\psi(t_0)\rangle$ superpozicí vlastních stavů \Rightarrow

$$|\psi_1\rangle, |\psi_2\rangle \quad \hat{H} |\psi_n\rangle = E_n |\psi_n\rangle ; n=1,2$$

$$|\psi(t_0)\rangle = a_1 |\psi_1\rangle + a_2 |\psi_2\rangle \in \text{superposition}$$

Riešená Schrödingerova rovnice

$$|\psi(t)\rangle = a_1 e^{-\frac{i}{\hbar} E_1 (t-t_0)} |\psi_1\rangle + a_2 e^{-\frac{i}{\hbar} E_2 (t-t_0)} |\psi_2\rangle$$

Overíme, že je to řešení

$$\frac{\partial}{\partial t} |\psi(t)\rangle = -\frac{i}{\hbar} E_1 a_1 e^{-\frac{i}{\hbar} E_1 (t-t_0)} |\psi_1\rangle - \frac{i}{\hbar} E_2 a_2 e^{-\frac{i}{\hbar} E_2 (t-t_0)} |\psi_2\rangle$$

$$-\frac{i}{\hbar} \hat{H} |\psi(t)\rangle = -\frac{i}{\hbar} E_1 a_1 e^{-\frac{i}{\hbar} E_1 (t-t_0)} |\psi_1\rangle - \frac{i}{\hbar} E_2 a_2 e^{-\frac{i}{\hbar} E_2 (t-t_0)} |\psi_2\rangle$$

Shlednu' hrdnoty relací $A_{nm} = \langle \psi_n | \hat{A} | \psi_m \rangle$

$$\hat{A} = \sum_{nm} A_{nm} |\psi_n\rangle \langle \psi_m|$$

$$\begin{aligned} \langle \psi(t) | \hat{A} | \psi(t) \rangle &\rightarrow 3 \text{ členy} \quad \langle \psi(t) | \psi_1 \rangle \langle \psi_1 | \psi(t) \rangle \\ &= a_1^* e^{+\frac{i}{\hbar} E_1 (t-t_0)} a_1 e^{-\frac{i}{\hbar} E_1 (t-t_0)} \\ &= |a_1|^2 \\ \langle \psi(t) | \psi_2 \rangle \langle \psi_2 | \psi(t) \rangle &= |a_2|^2 \end{aligned}$$

3. člen

$$\begin{aligned} \langle \psi(t) | \psi_1 \rangle \langle \psi_2 | \psi(t) \rangle &= a_1^* e^{+\frac{i}{\hbar} E_1 (t-t_0)} a_2 e^{-\frac{i}{\hbar} E_2 (t-t_0)} \\ &= a_1^* a_2 e^{\frac{i}{\hbar} (E_1 - E_2) (t-t_0)} \end{aligned}$$

↑ frekvence

$$\omega_{12} = \frac{E_1 - E_2}{\hbar}$$

- V časovej vývoji veličín hrajú roli pouze rozdiely energie \Rightarrow absolútna hodnota energie je nepodstatná
- Pravidelnosť vlastných stavů \propto v čase nemění (v uzavřeném systému)
- V reprezentaci vlastních stavů energie je časový vývoj systému extrémně jednoduchý

Evolučný operátor

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

Schrödingerova rovnice:

pro stāv $|\psi(t_0)\rangle$ je řešení

$$\frac{\partial}{\partial t} |\psi(t)\rangle = \left(\frac{\partial}{\partial t} \hat{U}(t, t_0) \right) |\psi(t_0)\rangle = -\frac{i}{\hbar} \hat{H} \hat{U}(t, t_0) |\psi(t_0)\rangle$$

Polynomní rovnice

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

Pro podmínku

$$\hat{U}(t_0, t_0) = \mathbb{1}$$

obecně lze

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

oneim!

$$\frac{\partial}{\partial t} e^{-\frac{i}{\hbar} \hat{H}(t-t_0)} = -\frac{i}{\hbar} \hat{H} e^{-\frac{i}{\hbar} \hat{H}(t-t_0)}$$

Unitar operator

$$\begin{aligned} \langle \psi(t) | \psi(t) \rangle &= \langle \psi(t_0) | \overbrace{U(t, t_0)}^{\mathbb{1}} U(t, t_0) | \psi(t_0) \rangle \\ &= \langle \psi(t_0) | \psi(t_0) \rangle = 1 \end{aligned}$$

$$\hat{U}^\dagger(t, t_0) \hat{U}(t, t_0) = \mathbb{1}$$

Representare \hat{U} pe vectorii proprii ai \hat{H}

$\hat{U}(t, t_0)$ e diagonal pe vectorii proprii ai \hat{H}

$$U(t, t_0) = \sum_n e^{-\frac{i}{\hbar} E_n(t-t_0)} |n\rangle \langle n|$$

CasaŃ uŃor:

$$\begin{aligned} |\psi(t)\rangle &= \hat{U}(t, t_0) \sum_n a_n^0 |n\rangle \quad \leftarrow |\psi(t_0)\rangle \\ &= \sum_n a_n^0 e^{-\frac{i}{\hbar} E_n(t-t_0)} |n\rangle \end{aligned}$$

CasaŃ mediuŃ $\hat{H} \Rightarrow \hat{U}(t, t_0) \dots$ exponenŃiala operaŃiunii \hat{H}

Pe casaŃ variabil $\hat{H} \Rightarrow \hat{H}(t) \Rightarrow \hat{U}(t, t_0) \dots$ casaŃ impuŃădarea exponenŃială