

# Kvantová mechanika

Michal Grňo

19. srpna 2020

Definice: Mějme stav  $|\psi(t)\rangle$ , který se vyvíjí v čase  $t$  a označme  $|\psi\rangle \equiv |\psi(0)\rangle$ . Potom existuje operátor  $\hat{U}(t)$ , pro který platí

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

Operátor  $\hat{U}(t)$  je lineární (PROČ?) a nazýváme ho **evoluční operátor stavu**  $|\psi\rangle$ . Triviálně platí  $\hat{U}(0) = \text{Id}$ .

Definice: Necht pro každé dva stavy  $|\psi\rangle, |\phi\rangle$  platí

$$|\langle\psi|\phi\rangle|^2 = |\langle\psi(t)|\phi(t)\rangle|^2 \quad \forall t,$$

potom říkáme, že **dynamika systému je nezávislá na čase**.

Důsledek: Je-li dynamika systému nezávislá na čase, potom je evoluční operátor každého stavu **unitární** a existuje samoadjugovaný operátor  $\hat{H}$ , že

$$\hat{U}(t) = e^{-i\hat{H}(t)t}.$$

Důkaz: Z nezávislosti dynamiky na čase plyne, že pro každý stav  $|\psi\rangle$  platí

$$|\langle\psi|\psi\rangle|^2 = |\langle\psi(t)|\psi(t)\rangle|^2 = |\langle\psi| \hat{U}^+(t) \hat{U}(t) |\psi\rangle|^2,$$

z rovnosti absolutních hodnot vyplývá, že se vnitřky rovnají až na nějaké jednotkové komplexní číslo, tedy existuje takové  $s(t) \in \mathbb{R}$ , že

$$\langle\psi|\psi\rangle = \langle\psi| \hat{U}^+(t) \hat{U}(t) |\psi\rangle e^{is(t)}.$$

Vidíme ale, že obecně  $e^{is(t)}$  nejde rozdělit mezi  $\hat{U}$  a  $\hat{U}^+$ : každé komplexní číslo, kterým vynásobíme  $\hat{U}$  se nám v  $\hat{U}^+$  vrátí jako komplexně sdružené. Musí tedy platit  $e^{is(t)} = \pm 1$ . Protože navíc požadujeme, aby rovnost platila v čase  $t = 0$  a vývoj systému byl spojitý, zbývá nám pouze  $+1$ . Pro evoluční operátor z toho plyne

$$\langle\psi|\psi\rangle = \langle\psi| \hat{U}^+(t) \hat{U}(t) |\psi\rangle,$$

$$\hat{U}^+(t) \hat{U}(t) = \text{Id},$$

tedy pro každé  $t$  je evoluční operátor unitární.

Z lineární algebry víme, že každý unitární operátor lze vyjádřit jako komplexní exponenciálu samoadjugovaného operátoru (I PRO NEKONEČNOU DIM?), tedy existuje takový samoadjugovaný operátor  $\hat{A}(t)$ , že

$$\hat{U}(t) = e^{-i\hat{A}(t)}.$$

Navíc máme požadavek, aby  $\hat{U}(0) = \text{Id}$ . Tento požadavek bychom mohli naplnit tak, že budeme požadovat, aby  $\hat{A}(t) = 0$ , ukazuje se však, že přirozenější je zavést samoadjugovaný operátor  $\hat{H}(t)$ , že  $\hat{A}(t) = t\hat{H}(t)$ , tedy

$$\hat{U}(t) = e^{-i\hat{H}(t)t}.$$

Poznámka: Z matematického hlediska jsme místo  $e^{-i\hat{H}(t)t}$  mohli stejně dobře psát  $e^{+i\hat{H}(t)t}$ . Proč jsme zvolili mínus bude zřejmé, až objevíme fyzikální význam operátoru  $\hat{H}$ .

Důsledek: Necht je dynamika systému nezávislá na čase, potom platí tzv. *časová Schrödingerova rovnice* (TDSE):

$$i \frac{d}{dt} |\psi(t)\rangle = \hat{H}(t) |\psi(t)\rangle$$

Důkaz: Víme, že platí

$$|\psi(t)\rangle = \hat{U}(t) |\psi\rangle = e^{-i \hat{H}(t) t} |\psi\rangle,$$

nyní rovnici zderivujeme podle času

$$\frac{d}{dt} |\psi(t)\rangle = -i \hat{H}(t) e^{-i \hat{H}(t) t} |\psi\rangle = -i \hat{H}(t) |\psi(t)\rangle.$$

Definice: Mějme stav  $|\psi\rangle$ , pro který platí

$$\left| \langle \psi | \psi(t) \rangle \right|^2 = 1 \quad \forall t.$$

Takový stav nazýváme **stacionárním stavem systému**.

Důsledek: Pro každý stacionární stav existuje  $E(t) \in \mathbb{R}$ , že

$$|\psi(t)\rangle = e^{-i E(t)} |\psi\rangle,$$

totiž

$$\left| \langle \psi | \psi \rangle \right|^2 = 1 = \left| \langle \psi | \psi(t) \rangle \right|^2 = \left| \langle \psi | \hat{U}(t) |\psi\rangle \right|^2,$$

$$\langle \psi | \psi \rangle = \langle \psi | \hat{U}(t) |\psi\rangle e^{-i E(t)},$$

$$\hat{U}(t) = e^{-i E(t)}.$$