Kvantová mechanika

Michal Grňo

19. srpna 2020

<u>Definice:</u> 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 $\hat{U}(0) = \mathrm{Id}$.

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

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

potom říkáme, že dynamika systému je nezávislá na čase.

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

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

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

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

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

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

Vidíme ale, že obecně $e^{i s(t)}$ 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 $e^{i s(t)} = \pm 1$. 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

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

$$\hat{U}^+(t) \hat{U}(t) = \mathrm{Id}.$$

tedy pro každé t je evoluční operátor unitární.

Z lineární algebry víme, že každý unitární operátor lze vyjádřit jako komplexní exponenciolu 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

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

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

<u>Věta:</u> Nechť je dynamika systému nezávislá na čase, potom platí tzv. *časová Schrödingerova rovnice* (TDSE):

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

<u>Důkaz:</u> Víme, že platí

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

nyní rovnici zderivujeme podle času

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

<u>Definice</u>: Mějme stav $|\psi\rangle$, pro který platí

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

Takový stav nazýváme stacionárním stavem systému.

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

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

totiž

$$\begin{aligned} \left| \langle \psi | \psi \rangle \right|^2 &= 1 = \left| \langle \psi | \psi(t) \rangle \right|^2 = \left| \langle \psi | \hat{U}(t) | \psi \rangle \right|^2, \\ \langle \psi | \psi \rangle &= \langle \psi | \hat{U}(t) | \psi \rangle \, \mathrm{e}^{\mathrm{i} s(t)}, \end{aligned}$$

kde s(t) je nějaká reálná funkce. Porovnáním stran dostaneme

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

Z toho mj. plyne, že s(0)=0, můžeme tedy zavést $E(t)=s(t)\,t$, tedy

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

<u>Věta:</u> Nechť je dynamika systému nezávislá na čase, $\hat{H}(t) = \text{konst.}$ a $|\psi\rangle$ je stacionární stav, potom platí tzv. bezčasová Schrödingerova rovnice (TISE):

$$\hat{H}|\psi\rangle = E|\psi\rangle$$
.

 $\underline{\text{Důkaz:}}$ Do časové Schrödingerovy rovnice dosadíme časový vývoj stacionárního stavu:

$$i\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} e^{-iE(t)t} |\psi\rangle = \hat{H} e^{-iE(t)t} |\psi\rangle,$$

a protože E(t) = konst. (PROČ?),

$$e^{-iEt}E |\psi\rangle = e^{-iEt}\hat{H} |\psi\rangle,$$

$$E |\psi\rangle = \hat{H} |\psi\rangle.$$