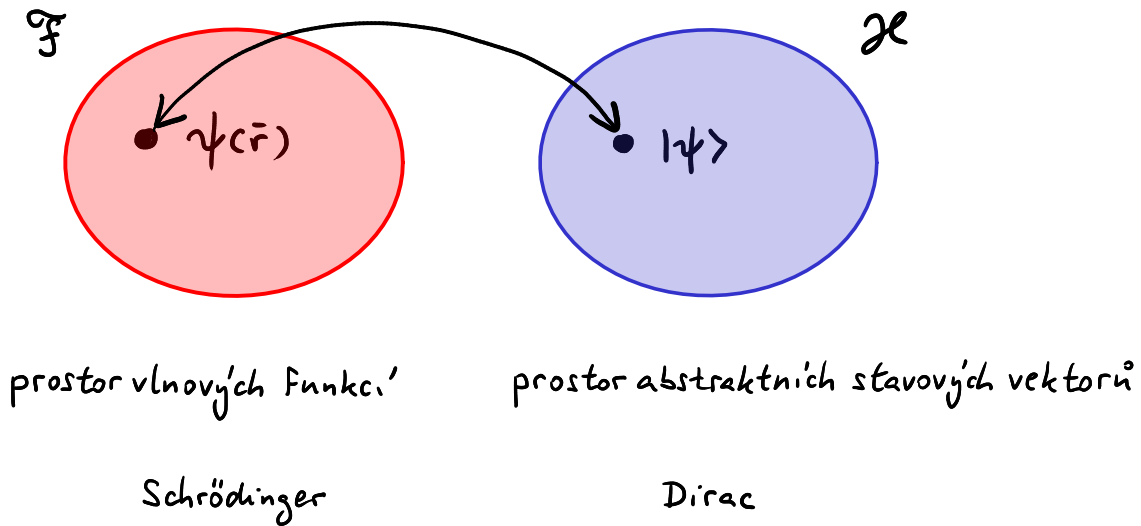


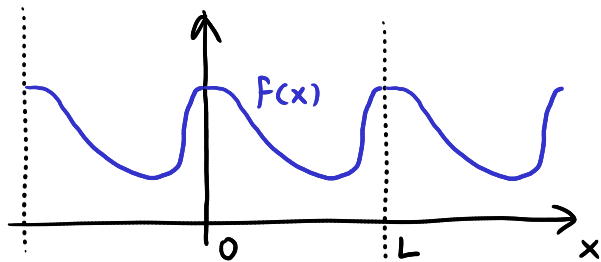
Formalismus kvantové mechaniky - přehled

stavy - vektory z Hilbertova prostoru (princip superpozice) }
veličiny - hermiteovské lineární operátory na H.p. } linearita QM !

reprezentace ve zvolené bázi H.p. : Stavové vektory \leftrightarrow vektory koeficientů
lineární operátory \leftrightarrow matice



Ohlédnutí za Fourierovými řadami



$$\begin{aligned} f(x) &= a_0 + a_1 \cos \frac{2\pi x}{L} + b_1 \sin \frac{2\pi x}{L} \\ &\quad + a_2 \cos \frac{4\pi x}{L} + b_2 \sin \frac{4\pi x}{L} + \dots \\ &= a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} \left(a_n \cos \frac{2\pi n x}{L} + b_n \sin \frac{2\pi n x}{L} \right) \end{aligned}$$

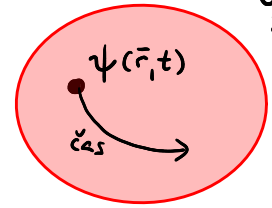
korespondence $f(x) \equiv (a_0 \ a_1 \ b_1 \ a_2 \ b_2 \ a_3 \ b_3 \ \dots) = \bar{c}$

periodická funkce (bez patologií) plnohodnotně reprezentována vektorem Fourierových koeficientů

linearita $\alpha F_1(x) + \beta F_2(x) \equiv \alpha \bar{c}_1 + \beta \bar{c}_2$

skalární součin $(F_1, F_2) = \int F_1^*(x) F_2(x) dx \equiv$ výraz typu $\bar{c}_1 \cdot \bar{c}_2$
s dodat. faktory

Hilbertův prostor kvadraticky integrovatelných funkcí

 \mathcal{F} 

- kvadraticky integrovatelná komplexní funkce (pro 3D)

$$\psi: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{C} \text{ s podmínkou } \int |\psi(\vec{r})|^2 d^3\vec{r} < \infty$$

prostor těchto funkcí $\mathcal{L}_2(\mathbb{R}^3)$ splňuje axiomy **vektorového prostoru**, např.

$$\text{distribuční zákony} \quad \alpha(\psi_1 + \psi_2) = \alpha\psi_1 + \alpha\psi_2 \quad (\alpha + \beta)\psi = \alpha\psi + \beta\psi$$

vynecháme fyzikálně nevhodné funkce (nespojité a pod.), vznikne tak prostor \mathcal{F}

- na prostoru \mathcal{F} je zaveden **skalární součin**

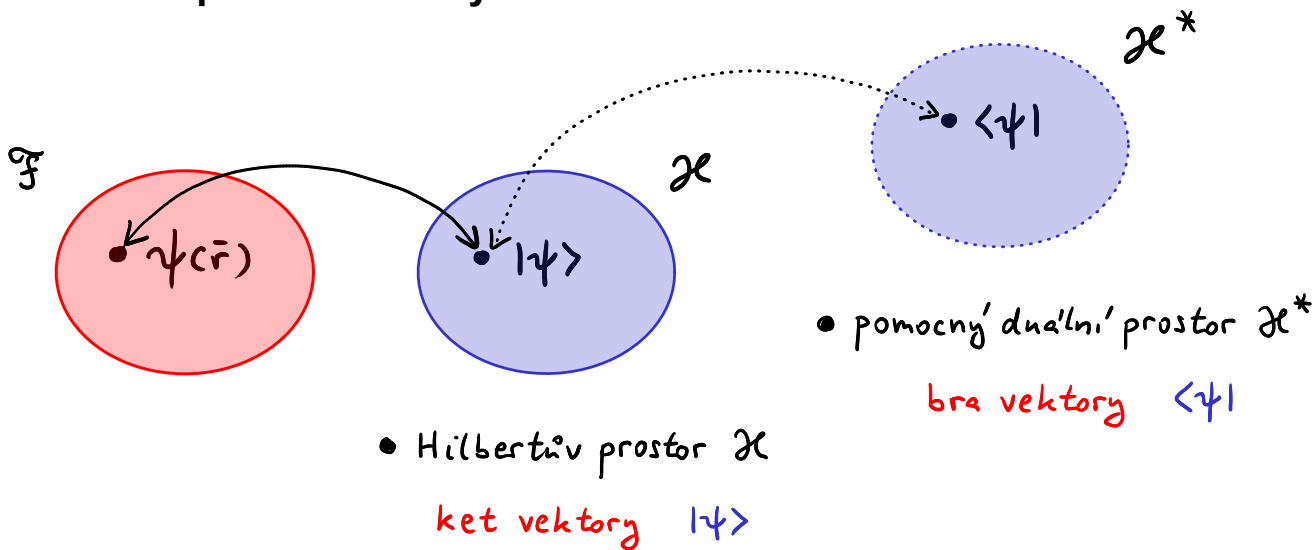
$$(\psi_1, \psi_2) \stackrel{\text{def}}{=} \int \psi_1^*(\vec{r}) \psi_2(\vec{r}) d^3\vec{r} \in \mathbb{C}$$

$$\text{s vlastnostmi: a) } (\psi_3, \psi_1 + \psi_2) = (\psi_3, \psi_1) + (\psi_3, \psi_2) \quad \text{b) } (\psi_1, \alpha\psi_2) = \alpha(\psi_1, \psi_2)$$

$$\text{c) } (\psi_1, \psi_2) = (\psi_2, \psi_1)^* \quad \text{d) } (\psi, \psi) \geq 0 \quad \text{e) } (\psi, \psi) = 0 \Leftrightarrow \psi = 0$$

- prostor musí být **úplný**

Abstraktní Hilbertův prostor stavových vektorů



- skalární součin přenesený z \mathcal{F}

$$\langle\psi|, |\eta\rangle\rangle = \int \psi^*(\bar{c}) \eta(\bar{c}) d^3\bar{c} \quad \psi(\bar{c}), \eta(\bar{c}) \in \mathcal{F}, |\psi\rangle, |\eta\rangle \in \mathcal{X}$$

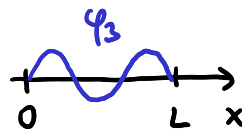
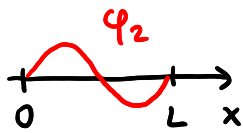
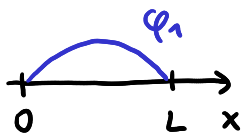
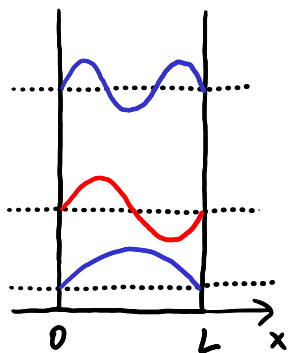
- vyjádření podle Diraca využívající navíc \mathcal{X}^*

$$\langle\psi| |\eta\rangle = \langle\psi|, |\eta\rangle\rangle$$

\uparrow \uparrow
 bra (c) ket

(bra vektory jsou zavedeny tímto způsobem)

Báze Hilbertova prostoru nekonečně hluboké jámy



...

vlnové funkce vlastních stavů: $\varphi_n(x) = \sqrt{\frac{2}{L}} \sin \frac{n\pi x}{L}$

• ortonormalita

$$\int \varphi_m^*(x) \varphi_n(x) = \delta_{mn} \quad \int_0^L \sqrt{\frac{2}{L}} \sin \frac{m\pi x}{L} \sqrt{\frac{2}{L}} \sin \frac{n\pi x}{L} = \begin{cases} 1 & m=n \\ 0 & m \neq n \end{cases}$$

• úplnost - vyjádření pomocí Diracovy δ -funkce

$$\sum_{n=1}^{\infty} \varphi_n(x) \varphi_n^*(x') = \delta(x-x')$$

Diracova δ -funkce $\delta(x)$:

limite $\int_0^{\epsilon} \frac{1}{\epsilon} dx$ pro $\epsilon \rightarrow 0$

Alternativní ortonormální báze

$$\varphi_1(x) = \sqrt{30} x(1-x)$$

$$\varphi_2(x) = 2\sqrt{210} x(1-x)\left(\frac{1}{2}-x\right)$$

$$\varphi_3(x) = 3\sqrt{\frac{5}{2}} x(1-x)\left[1-28\left(\frac{1}{2}-x\right)^2\right]$$

$$\varphi_4(x) = \sqrt{2310} x(1-x)\left(\frac{1}{2}-x\right)\left[12\left(\frac{1}{2}-x\right)^2-1\right]$$

...

