

NTMF036

# INTERPRETACE KVANTOVÉ MECHANIKY

Úvod a základní formalismus - 1. a 2. přednáška

Pavel Krtouš

# Klasický systém

- ⊙ objektivita popisu – nezávislost na pozorovateli
- ⊙ možnost libovolně zmenšit chybu měření
- ⊙ možnost eliminovat vliv měřícího procesu
- ⊙ možnost změření všech vlastností systému
- ⊙ deterministické výsledky měření

# Kvantový systém

- ⊙ aktivní role pozorovatele v procesu měření
- ⊙ nemožnost eliminovat vliv měření
- ⊙ nemožnost současného změření všech vlastností
- ⊙ nedeterministické výsledky měření

# Hranice kvantového světa

- ⊙ dána mírou kontroly všech vlastností
- ⊙ kvantové chování pouze při přesné kontrole systému
- ⊙ malé systémy – snadnější kontrola
- ⊙ „malost“ nemusí být prostorové povahy
- ⊙ nutná izolovanost zkoumaných rysů systému
- ⊙ potřeba kontroly interakcí s okolím

kvantové chování se projevuje při kontrole interakcí na škále

$$S \sim \hbar$$

# Vymezení systému

- ⊙ systém je charakterizovaný souborem vlastností
  - vlastnosti → pozorovatelné → hodnoty
- ⊙ vymezení systému je naším rozhodnutím
  - smysluplné pouze pokud lze vysvětlit chování systému v rámci systému
  - nechybí vlastnosti zachycující podstatné rysy systému
  - interakce s okolím je slabá a pod kontrolou
  - otevřené a uzavřené systémy
- ⊙ možnost posouvání hranice systému
  - měřicí přístroj může být zahrnut do systému
- ⊙ některé rysy popisu mohou být dány rozštěpením na systém a pozorovatele

# Ontologická povaha popisu

- ⊙ klasický i kvantový popis jsou reflexí stejného světa
  - neexistuje oddělený *klasický* a *kvantový* svět
- ⊙ náš popis slouží primárně k:
  - zachycení pozorovaných korelací
  - utřídování naměřených dat
  - predikci a vysvětlování dat
- ⊙ popis nemusí být nutně modelem reality

**Realismus vs. Instrumentalismus**

# Ontologická povaha popisu

## Realismus vs. Instrumentalismus

- popis je modelem reality
- jeho základní elementy odpovídají stavebním kamenům přírody
- odraz strukturních vztahů reality
- může jít o nedokonalý model

- popis je pouze nástroj k vyznání se v přírodě
- struktura popisu nemusí odpovídat struktuře reality
- popis je naše konstrukce simulující pozorovaná data
- jedná se spíš o jazyk než o model

# Klasický stav

- ⊙ *konfigurační prostor* – prostor „poloh“

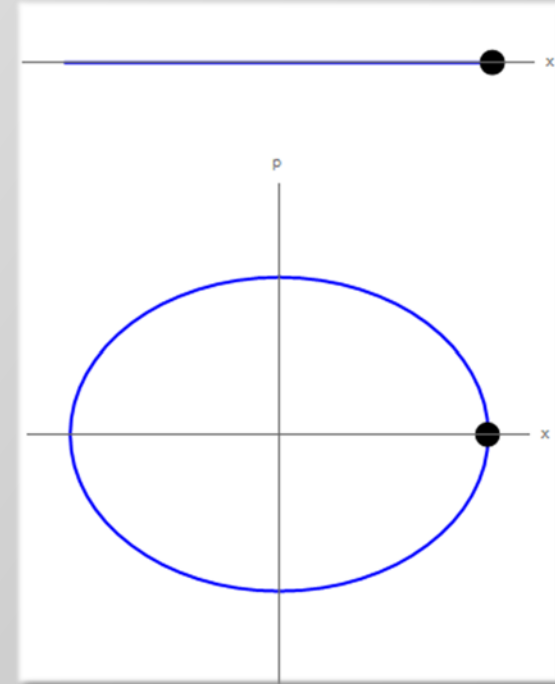
- pohybové rovnice 2. řádu
$$m \ddot{x} = F(x)$$
- počáteční podmínky: poloha a rychlost

- ⊙ *fázový prostor* – prostor „poloh“ a „hybností“

- zdvojení konfiguračního prostoru
- pohybové rovnice 1. řádu

$$\dot{x} = \frac{\partial H}{\partial p}(x, p) \quad \dot{p} = -\frac{\partial H}{\partial x}(x, p)$$

- počáteční podmínky: stav systému





# Klasický stav

- ⊙ Symplektická struktura fázového prostoru

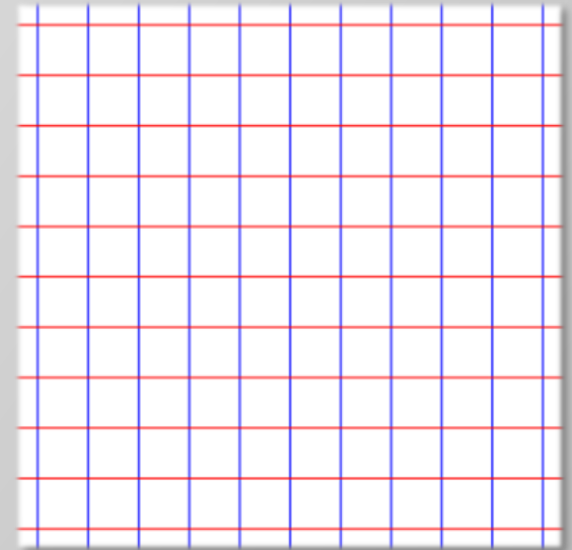
- Poissonovy závorky

$$\{A, B\} = C$$

- kanonicky sdružené proměnné: „polohy“ a „hybnosti“

$$\{x, p\} = 1$$

ke každé sadě „poloh“ existuje sada „hybností“



# Klasický stav

**stav = úplná znalost systému**

- ⊙ stav určuje hodnoty všech pozorovatelných
- ⊙ stav určuje vývoj systému
- ⊙ stav modeluje *existenci/bytí/realizaci* systému

# Nedeterminismus kvantových jevů

- ⦿ opakování téhož experimentu může vést k různým výsledkům
- ⦿ dokonalá znalost přípravy systému nedostačuje k deterministické reprodukci měření všech vlastností
- ⦿ lze předpovídat pouze pravděpodobnosti výsledků

# Měření ovlivňuje systém

- ⦿ nelze eliminovat proces měření  
pozorování nutně ovlivňuje systém
- ⦿ omezení vlivu měření vede k zhoršení měření  
přesnější měření mění následný vývoj systému

# Definovanost vlastností

- ⊙ neměřené vlastnosti nemusí nabývat svých hodnot
- ⊙ po měření má měřená vlastnost definovanou hodnotu
- ⊙ pokud naměření hodnoty nezmění systém, vlastnost byla definována a výsledek byl determinován
- ⊙ pokud naměření hodnoty změní systém, před měřením nebyla vlastnost definována
- ⊙ měření vlastnosti s nedefinovanou hodnotou vede k nedeterministickému výsledku
- ⊙ které vlastnosti jsou definované není apriorní – závisí na přípravě systému

# Kvantová nerozlišitelnost

- ⊙ v experimentálním uspořádání měřícím danou vlastnost alternativy odpovídající jednotlivým hodnotám jsou ***kvantově rozlišitelné***
- ⊙ v experimentálním uspořádání neměřícím (ani v principu) danou vlastnost jsou hypotetické alternativy odpovídající hodnotám ***kvantově nerozlišitelné*** (též ***virtuální*** alternativy)
- ⊙ systém se vyvíjí všemi virtuálními alternativami najednou žádná z nich se aktuálně nerealizuje příslušná vlastnost nemá definovanou hodnotu

# Komplementarita

- ⊙ nelze měřit všechny vlastnosti najednou
- ⊙ ***komplementární pozorovatelné***
  - pozorovatelné, jejichž definovanost se navzájem vylučuje
- ⊙ ***komutující pozorovatelné***
  - pozorovatelné, které lze měřit zároveň
- ⊙ lze měřit vždy jen jednu z kanonicky sdružených proměnných
- ⊙ ***Heisenbergovy relace neurčitosti***
  - omezení na definovanost kanonicky sdružených proměnných

$$\Delta x \Delta p \sim \hbar$$

# Komplementarita

- ⊙ nelze měřit všechny vlastnosti najednou
- ⊙ ***komplementární pozorovatelné***
  - pozorovatelné, jejichž definovanost se navzájem vylučuje
- ⊙ ***komutující pozorovatelné***
  - pozorovatelné, které lze měřit zároveň
- ⊙ maximální sada komutujících pozorovatelných
  - definuje maximální znalost o systému



# Kvantový stav

kvantový stav = maximální možná znalost systému

- ⊙ nelze měřit všechny vlastnosti najednou
- ⊙ maximální znalost = hodnoty maximální sady komutujících pozorovatelných
- ⊙ nedefinované hodnoty komplementárních pozorovatelných
- ⊙ ke každé sadě komutujících pozorovatelných jeden typ stavů
  
- ⊙ *kompatibilní stavy* – různé výsledky jednoho měření
- ⊙ výsledky měření maximální sady komutujících pozorovatelných  
= *báze kompatibilních stavů*

# Kvantová superpozice

- ⊙ různé báze kompatibilních stavů  $\Rightarrow$  netriviální struktura prostoru stavů
- ⊙ nekompatibilní stavy lze získat superpozicí kompatibilní báze
- ⊙ *superpozice stavů* – stav odpovídající nerozlišitelným alternativám

# Kvantový prostor stavů

prostor stavů = Hilbertův prostor  $\mathcal{H}$

$|\text{stav}\rangle$   $|\psi\rangle$      $|\text{pol: } x\rangle$   $|\text{hyb: } p\rangle$      $|\uparrow\rangle$   $|\downarrow\rangle$

⊙ **linearita**

$$\alpha_{\uparrow}|\uparrow\rangle + \alpha_{\downarrow}|\downarrow\rangle$$

- superpozice

⊙ **skalární součin**

$$\langle \text{st 1} | \text{st 2} \rangle$$

- kompatibilita stavů  $\langle \text{st 1} | \text{st 2} \rangle = 0$
- pravděpodobnosti  $|\langle \text{st 1} | \text{st 2} \rangle|^2$

# Vlnová funkce

- ⊙ prostor  $\mathcal{H}$  = prostor abstraktních vektorů
- ⊙  $x$ -reprezentace = parametrizace  $\mathcal{H}$  pomocí komplexních  $L^2$ -funkcí

$$\psi(x) = \langle \text{pol: } x | \text{stav} \rangle$$

$$| \text{stav} \rangle = \int \psi(x) | \text{pol: } x \rangle dx$$

- ⊙ skalární součin

$$\langle \text{st } 1 | \text{st } 2 \rangle = \int \psi_1^*(x) \psi_2(x) dx$$

# Elementární kvantové měření

- ⊙ maximální sada komutujících pozorovatelných

- báze kompatibilních stavů

$$|m\rangle \quad m \in I \qquad \langle m|n\rangle = \begin{cases} 1 & m = n \\ 0 & m \neq n \end{cases}$$

- ⊙ proces měření (von Neumann) – kolaps/redukce kvantového stavu

- před měřením:

$$|st\rangle$$

- po měření:

*výsledek*

$m$

*pravděpodobnost*

$$p(m|st) = \frac{|\langle m|st\rangle|^2}{\langle st|st\rangle}$$

*výsledný stav*

$$|\text{red}\rangle = |m\rangle\langle m|st\rangle$$

# Měření polohy

- ⊙ maximální sada komutujících pozorovatelných – poloha

- báze kompatibilních stavů

$$|\text{pol}: x\rangle$$

- ⊙ proces měření (Bornova pravděpodobnostní interpretace)

- před měřením:

$$|\text{st}\rangle \leftrightarrow \psi(x)$$

$$\langle \text{st} | \text{st} \rangle = 1$$

- po měření:

*výsledek*

$x$

*pravděpodobnost*

$$p(x) = |\psi(x)|^2$$

*výsledný stav*

$$\psi(x)|\text{pol}: x\rangle$$

# Fáze a normalizace stavu

- globální fáze stavu je irelevantní

$$e^{i\alpha} |\text{stav}\rangle \leftrightarrow |\text{stav}\rangle$$

- relativní fáze v nerozlišitelných variantách je důležitá

$$\alpha_{\uparrow} |\uparrow\rangle + \alpha_{\downarrow} |\downarrow\rangle$$

- normalizace stavu lze použít k informaci o pravděpodobnosti stavu

$$p(\text{st}) = \langle \text{st} | \text{st} \rangle$$

# Statistická směs

- ⊙ *směs* = statistický soubor kvantově rozlišitelných  
ale klasicky nerozlišovaných stavů

$$\{|st\ 1\rangle, |st\ 2\rangle, |st\ 3\rangle, \dots\}$$

$$p_k = \langle st\ k | st\ k \rangle$$

- ⊙ měření bez čtení výsledku

$$|stav\rangle \rightarrow \{ |n\rangle \langle n | stav \rangle \}_{n \in I}$$



# Obecné kvantové měření

- ⊙ sada komutujících pozorovatelných
  - ne nutně rozlišuje veškerou dostupnou informaci
  - báze kompatibilních (ortogonálních) podprostorů  $\mathcal{H}_a$
  - projektory na  $\mathcal{H}_a$  –  $\hat{P}_a$
- ⊙ proces měření (von Neumann) – kolaps/redukce kvantového stavu
  - před měřením:

$|st\rangle$

- po měření:

*výsledek*

$a$

*pravděpodobnost*

$$p(a|st) = \frac{\langle st|\hat{P}_a|st\rangle}{\langle st|st\rangle}$$

*výsledný stav*

$$|red\rangle = \hat{P}_a |st\rangle$$

# Kvantové pozorovatelné

- ⊙ popis pozorovatelné pomocí báze kompatibilních stavů či podprostorů
- ⊙ přiřazení fyzikálních hodnot jednotlivým výsledkům

číslo výsledku  
 $m$

stav  
 $|m\rangle$

hodnota pozorovatelné  
 $a_m$

- ⊙ pozorovatelná

$$\hat{A} = \sum_m a_m |m\rangle\langle m|$$

# Kvantové pozorovatelné

- ◉ degenerace hodnot výsledků

hodnota výsledku

$a$

podprostor

$\mathcal{H}_a$

projektor

$$\hat{P}_a = \sum_{m: a_m=a} |m\rangle\langle m|$$

- ◉ pozorovatelná

$$\hat{A} = \sum_m a_m |m\rangle\langle m| = \sum_a a \hat{P}_a$$

# Kvantové pozorovatelné

- ◉ pozorovatelné je charakterizovaná operátorem!

$$|\text{stav}\rangle \rightarrow \hat{A}|\text{stav}\rangle = \sum_a a \hat{P}_a |\text{stav}\rangle$$

- superpozice virtuálních výsledků měření násobené hodnotou pozorovatelné

- ◉ operátor pozorovatelné kóduje informaci o měření

$$\hat{A} = \sum_m a_m |m\rangle\langle m| \quad \leftrightarrow \quad |m\rangle \quad \textit{vlastní vektory}$$

$$\hat{A} = \sum_a a \hat{P}_a \quad \leftrightarrow \quad \hat{P}_a \quad \textit{vlastní podprostory}$$

# Algebra pozorovatelných

- ⊙ s operátory lze počítat

$$\hat{A} + \hat{B} \quad \hat{A}\hat{B} \quad \alpha\hat{A} \quad \hat{A}^n \quad F(\hat{A})$$

- ⊙ násobení není obecně komutativní

$$\hat{A}\hat{B} \neq \hat{B}\hat{A}$$

- ⊙ komutativita pozorovatelných

$$\hat{A}\hat{B} = \hat{B}\hat{A}$$

- komutující pozorovatelné mají společnou bázi kompatibilních vlastních vektorů
- komutující pozorovatelné lze měřit současně
- nekomutující pozorovatelné jsou komplementární

# Časový vývoj

- ⊙ volný vývoj stavu – Schrödingerova rovnice

$$i\hbar \frac{d}{dt} |st t\rangle = \hat{H} |st t\rangle$$

- Hamiltonián  $\hat{H}$  – operátor energie

$$\hat{H} = \sum_n E_n |n\rangle \langle n| = \sum_E E \hat{P}_E$$

- vlastní vektory Hamiltoniánu – statické (neměnné) stavy

$$|n t\rangle = e^{-\frac{i}{\hbar} E_n t} |n 0\rangle$$

# Časový vývoj

- ⊙ volný vývoj stavu – Schrödingerova rovnice

$$i\hbar \frac{d}{dt} |st t\rangle = \hat{H} |st t\rangle$$

- ⊙ generuje unitární vývoj

$$|st t_0\rangle \rightarrow |st t\rangle = \hat{U}(t|t_0) |st t_0\rangle$$

# Časový vývoj

## ⊙ unitární vývoj

$$|st t_0\rangle \rightarrow |st t\rangle = \hat{U}(t|t_0)|st t_0\rangle$$

- zachovává skalární součin
- zachovává superpozici
- převádí bázi kompatibilních stavů na bázi kompatibilních stavů
- je invertibilní
- je jednoznačný
- ***nedeterminismus je spojen s měřením!***