

Kvantová, atómová a subatómová fyzika

Kvantové technológie

Meranie spinu 1/2

Dva možné stavy s rôznymi priemetmi spinu na os z

$$|\uparrow_z\rangle = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \quad |\downarrow_z\rangle = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

Povolené sú aj superpozície

$$|\psi\rangle = a|\uparrow_z\rangle + b|\downarrow_z\rangle = a \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} + b \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} a \\ b \end{pmatrix}$$

Operátor priemetu spinu na os z

$$\hat{s}_z = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

$|\uparrow_z\rangle$ a $|\downarrow_z\rangle$ sú vlastné stavy operátora \hat{s}_z

Skalárny súčin a normalizácia

Bra vektory

$$\langle \uparrow_z | = (1 \ 0) \quad \langle \downarrow_z | = (0 \ 1)$$

Superpozícia bra vektorov

$$\langle \psi | = a^* \langle \uparrow_z | + b^* \langle \downarrow_z | = (a^* \ b^*)$$

Normalizácia stavu

$$\langle \psi | \psi \rangle = (a^* \ b^*) \begin{pmatrix} a \\ b \end{pmatrix} = |a|^2 + |b|^2 = 1$$

3

Priemet spinu v iných smeroch

Operátory spinu spĺňajú komutačné vzťahy a musia mať vlastné hodnoty $\pm \hbar/2$

$$[\hat{s}_x, \hat{s}_y] = i\hbar\hat{s}_z \quad [\hat{s}_z, \hat{s}_x] = i\hbar\hat{s}_y \quad [\hat{s}_y, \hat{s}_z] = i\hbar\hat{s}_x$$

Riešením sú Pauliho matice násobené $\hbar/2$

$$\hat{s}_x = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \quad \hat{s}_y = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} \quad \hat{s}_z = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

Vlastné stavy pre priemet spinu na os x

$$|\uparrow_x\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} |\uparrow_z\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}} |\downarrow_z\rangle$$

$$|\downarrow_x\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} -1 \\ 1 \end{pmatrix} = -\frac{1}{\sqrt{2}} |\uparrow_z\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}} |\downarrow_z\rangle$$

Operátor spinu v ľubovoľnom smere

Smer daný jednotkovým vektorom

$$\vec{n} = (\sin \vartheta \cos \varphi, \sin \vartheta \sin \varphi, \cos \vartheta)$$

Operátor priemetu spinu vo vybranom smere

$$\hat{s}_n = \vec{n} \cdot \vec{\hat{s}} = \sin \vartheta \cos \varphi \hat{s}_x + \sin \vartheta \sin \varphi \hat{s}_y + \cos \vartheta \hat{s}_z$$

$$\hat{s}_n = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} \cos \vartheta & \sin \vartheta e^{-i\varphi} \\ \sin \vartheta e^{i\varphi} & -\cos \vartheta \end{pmatrix}$$

5

Meranie spinu

Pripomienka: **meranie mení kvantový stav!**

Príklad: majme stav $|\uparrow_z\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} |\uparrow_x\rangle - \frac{1}{\sqrt{2}} |\downarrow_x\rangle$ a merajme jeho s_x

Meranie zmení stav na $|\uparrow_x\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} |\uparrow_z\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}} |\downarrow_z\rangle$ s ppodobnosťou 1/2

alebo $|\downarrow_x\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} |\uparrow_z\rangle - \frac{1}{\sqrt{2}} |\downarrow_z\rangle$ s ppodobnosťou 1/2

V druhom meraní merajme s_z

Môžeme namerat' $|\uparrow_z\rangle$ s ppodobnosťou 1/2

alebo $|\downarrow_z\rangle$ s ppodobnosťou 1/2

Celkovo máme pravdepodobnosť $1/2 \times 1/2 = 1/4$, že sa $|\uparrow_z\rangle$ zmení na $|\downarrow_z\rangle$.

6

Veta o zákaze klonovania

Nie je možné vyrobiť nezávislú a identickú kópiu ľubovoľného neznámeho kvantového stavu.

[William K Wootters, Wojciech H Zurek, Nature 299 (1982) 802]

Dôkaz

Predpokladajme existenciu zariadenia (a operátora) na klonovanie, ktoré pôsobí na stav vákuua.

$$\hat{T}: \hat{T} |\psi\rangle |0\rangle = |\psi\rangle |\psi\rangle, \quad \hat{T} |\phi\rangle |0\rangle = |\phi\rangle |\phi\rangle$$

V kvantovej mechanike musí byť operátor lineárny.

$$\begin{aligned} \hat{T}(a|\psi\rangle + b|\phi\rangle)|0\rangle &= a\hat{T}|\psi\rangle|0\rangle + b\hat{T}|\phi\rangle|0\rangle \\ &= a|\psi\rangle|\psi\rangle + b|\phi\rangle|\phi\rangle \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \hat{T}(a|\psi\rangle + b|\phi\rangle)(a|\psi\rangle + b|\phi\rangle)|0\rangle &= (a|\psi\rangle + b|\phi\rangle)(a|\psi\rangle + b|\phi\rangle) \\ &= a^2|\psi\rangle|\psi\rangle + b^2|\phi\rangle|\phi\rangle + ab|\psi\rangle|\phi\rangle + ba|\phi\rangle|\psi\rangle \end{aligned}$$

Výsledky sú rovnaké len pre $a = b = 0$

Kvantová kryptografia

Základná požiadavka: spoločný šifrovací kľúč = binárny reťazec

príklad kľúča: 0011010110101101101100010101

príklad šifry: zmeň bit na mieste, kde je kľúč 0

správa	0	0	1	0	0	0	1	1	0	1	0	1	0	1	1	0	0	0	0	1	1	0	1	1	0	0	1	0	1	0	0	1	1	
kľúč	0	0	1	1	0	1	0	1	1	0	1	0	1	0	1	1	0	1	1	0	1	1	1	0	0	0	1	0	1	0	1	0	1	
zašifrované	1	1	1	0	1	0	0	1	0	0	0	0	1	0	1	0	0	1	0	0	1	0	0	1	0	0	0	1	0	0	1	1	0	1

Stačí zabezpečiť privátnu distribúciu kľúča, ktorý bude známy len komunikujúcim stranám. Toto rieši kvantová kryptografia. Potom sa šifrované správy môžu posielat' klasickým kanálom.

Operácie na (klasických) bitoch - hradlá (gates)

NOT

0	1	1	0
1	0	0	1

OR

0	1	1	0
1	1	0	0
1	1	1	0

AND

0	1	1	0
1	1	0	0
0	1	0	0

XOR

0	1	1	0
1	1	0	0
1	0	1	0

SÚČET

0	1	1	1	0	
1	1	1	0	0	
1	0	1	0	1	0

SÚČIN

			0	1	1	0	6		
				1	1	0	12		
					0	0	0	0	
					0	0	0	0	
				0	1	1	0		
			0	1	1	0			
		1	0	0	1	0	0	0	72

15

Operácie na qubitoch - kvantové hradlá (quantum gates)

V kvantovej mechanike môžeme na qubit aplikovať akýkoľvek unitárny operátor. Príslušnú transformáciu stavu vieme znázorniť ako rotáciu na Blochovej sfére. (Unitárny operátor je taký, ktorý zachováva správnu normalizáciu stavu.)

Pauliho matice σ_i

$$\boxed{X} = \boxed{\sigma_x} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \quad \boxed{Y} = \boxed{\sigma_y} = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} \quad \boxed{Z} = \boxed{\sigma_z} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

$$\boxed{\sqrt{N}} = \sqrt{\text{NOT}} = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1+i & 1-i \\ 1-i & 1+i \end{pmatrix}$$

Hadamartov operátor

$$\boxed{H} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix}$$

Identita

$$\boxed{I} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

Príklad použitia (zmeny stavu)

$$|\psi\rangle \xrightarrow{\boxed{H}} \boxed{X} = \hat{X}\hat{H}|\psi\rangle$$

"otočenie" spinu do smeru x
a negácia stavu

16

Kvantové previazanie

Môže k nemu dôjsť, ak sú dve alebo viac častíc navzájom ovplyvnené jedna druhou. V takom prípade sú spoločne popísané **jedným** kvantovým stavom, a nie každá zvlášť.

Príklad: rozpad častice so spinom 0 na dve častice so spinom 1/2.



Celkový spin musí byť 0, ale nevieme, aký spin letí na akú stranu.

Vlnová funkcia v spinovej časti musí byť

$$|\psi^+\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|\uparrow_{\text{right}}\rangle|\downarrow_{\text{left}}\rangle + |\downarrow_{\text{right}}\rangle|\uparrow_{\text{left}}\rangle)$$

alebo

$$|\psi^-\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|\uparrow_{\text{right}}\rangle|\downarrow_{\text{left}}\rangle - |\downarrow_{\text{right}}\rangle|\uparrow_{\text{left}}\rangle)$$

Konečný stav sa nedá zapísať len ako jednoduchý súčin stavov jednotlivých qubitov. Takého stavu nazývame **previazané** (entangled).

17

Bellove stavy

Sada úplne previazaných stavov, ktorá tvorí **Bellovu bázu** systému 2 qubitov

$$\begin{aligned} |\phi^+\rangle &= \frac{1}{\sqrt{2}} (|0_A\rangle|0_B\rangle + |1_A\rangle|1_B\rangle) & |\psi^+\rangle &= \frac{1}{\sqrt{2}} (|0_A\rangle|1_B\rangle + |1_A\rangle|0_B\rangle) \\ |\phi^-\rangle &= \frac{1}{\sqrt{2}} (|0_A\rangle|0_B\rangle - |1_A\rangle|1_B\rangle) & |\psi^-\rangle &= \frac{1}{\sqrt{2}} (|0_A\rangle|1_B\rangle - |1_A\rangle|0_B\rangle) \end{aligned}$$

V Bellových stavoch môžeme pri meraní na jednom qubite dostať 0 aj 1.

Merania na jednotlivých qubitoch vedú na vlastné stavy, ktoré tvoria **základnú bázu**:

$$\begin{aligned} |00\rangle &= |0_A\rangle|0_B\rangle & |10\rangle &= |1_A\rangle|0_B\rangle \\ |01\rangle &= |0_A\rangle|1_B\rangle & |11\rangle &= |1_A\rangle|1_B\rangle \end{aligned}$$

18

Kvantová teleportácia

Spôsob, ako na inom mieste urobiť kópiu qubitu. Veta o zákaze klonovania vyžaduje, aby pôvodný qubit zanikol.

Úloha: Alica má stav $|q_A\rangle = a|0_A\rangle + b|1_A\rangle$
a chce ho preniesť Bobovi.

(a, b a priori nepoznáme, index A znamená, že stav je u Alice)

Podmienka: Alica a Bob musia zdieľať úplne previazaný stav (každý má z neho jeden qubit). Môže to byť ktorýkoľvek Bellov stav. Zvoľme ϕ^+ (indexy ukazujú, u koho sa daný qubit nachádza) a máme stav 3 qubitov

$$\begin{aligned} |q_A\rangle|\phi^+\rangle &= (a|0_A\rangle + b|1_A\rangle) \frac{1}{\sqrt{2}} (|0_{A'}\rangle|0_B\rangle + |1_{A'}\rangle|1_B\rangle) \\ |q_A\rangle|\phi^+\rangle &= \frac{a}{\sqrt{2}} |0_A\rangle|0_{A'}\rangle|0_B\rangle + \frac{a}{\sqrt{2}} |0_A\rangle|1_{A'}\rangle|1_B\rangle \\ &\quad + \frac{b}{\sqrt{2}} |1_A\rangle|0_{A'}\rangle|0_B\rangle + \frac{b}{\sqrt{2}} |1_A\rangle|1_{A'}\rangle|1_B\rangle \end{aligned}$$

19

Kvantová teleportácia - postup

Alice na svojich dvoch qubitoch musí zmerať Bellov stav. Tým sa jej dva qubity previažu a stav pôvodného qubitu $|q_A\rangle$ zanikne. Systém skolabuje do jedného zo štyroch stavov, v ktorých superpozícií sa nachádzal:

$$\begin{aligned} |q_A\rangle|\phi^+\rangle &= \frac{1}{2} |\phi_A^+\rangle (a|0_B\rangle + b|1_B\rangle) + \frac{1}{2} |\phi_A^-\rangle (a|0_B\rangle - b|1_B\rangle) \\ &\quad + \frac{1}{2} |\psi_A^+\rangle (b|0_B\rangle + a|1_B\rangle) - \frac{1}{2} |\psi_A^-\rangle (b|0_B\rangle - a|1_B\rangle) \end{aligned}$$

Alica pošle Bobovi informáciu, ktorý zo štyroch Bellových stavov zmerala.

Ak Alica našla $|\phi_A^+\rangle$ Bob na svoj qubit aplikuje \hat{I}

Ak Alica našla $|\phi_A^-\rangle$ Bob na svoj qubit aplikuje \hat{Z}

Ak Alica našla $|\psi_A^+\rangle$ Bob na svoj qubit aplikuje \hat{X}

Ak Alica našla $|\psi_A^-\rangle$ Bob na svoj qubit aplikuje \hat{Y}

V každom prípade Bob získa stav $(a|0_B\rangle + b|1_B\rangle)$ ktorý u Alice zanikol

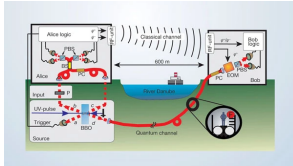
20

Kvantová teleportácia - realizácia

Návrh 1993: Bennet, Brassard, Crepeau, Josza, Peres, Woiters

Prvá realizácia 1997: Sandu Popescu, Anton Zeilinger

2004: teleportácia 600 cez Dunaj vo Viedni (Zeilinger), použité fotóny



[R. Ursin et al., Nature 430, 849 (2004)]

2012: teleportácia 143 km na Kanárskych ostrovoch (Zeilinger)

2015: teleportácia viacerých stupňov voľnosti, Hefei, Čína, Chao-Yang Lu, Jian-Wei Pan

21

Maticová reprezentácia základnej bázy

Maticová reprezentácia základnej bázy pre 2 qubity

$$|ba\rangle = \begin{pmatrix} b_0 \times \begin{pmatrix} a_0 \\ a_1 \end{pmatrix} \\ b_1 \times \begin{pmatrix} a_0 \\ a_1 \end{pmatrix} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} b_0 a_0 \\ b_0 a_1 \\ b_1 a_0 \\ b_1 a_1 \end{pmatrix} \quad |00\rangle = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad |01\rangle = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$
$$|10\rangle = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix} \quad |11\rangle = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

Podobne je zostavená základná báza aj pre stavy z viacerých qubitov

22


Hradlá pre viacero qubitov

Hradlá môžu prijímať aj viacero qubitov (matice sa vzťahujú na základnú bázu)

Príklady:

SWAP 
$$\begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

vymieňa stavy dvoch qubitov

CNOT 
$$\begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}$$

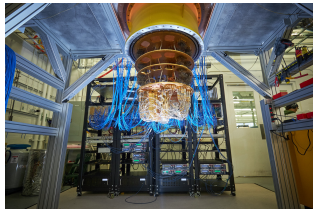
neguje stav $|a\rangle$, ak je $|b\rangle$ v stave 1

... a iné. Kvantové algoritmy sa zostavujú z takýchto hradiel.

23

Kvantové počítače

- Špeciálne algoritmy!
- (Napríklad Shorov algoritmus na faktorizáciu (veľkých) čísel. Relevantné na prelomenie šifrovania v RSA algoritme.)
- Qubity sú obvykle realizované supravodivými obvodmi. (IBM, Google, Honeywell, Microsoft, ... - v roku 2024 do 127 qubitov)
- Je možné navrhnuť vlastný kvantový algoritmus a poslať ho do IBM.
- Dosaiahnutá **kvantová prevaha** (quantum supremacy): kvantový počítač rieši vybrané problémy rýchlejšie ako klasický. [Jiuzhang, Čína, fotónové qubity, 2020]



Procesor Sycamore (Google), inštalovaný v kryostate. Bol použitý na demonštráciu kvantovej prevahy a na veľké výpočty v kvantovej chémii.

24