

KOMPLEXNÍ PROJEKTIVNÍ PŘÍMKA

Kubit je podle postulátů kvantové mechaniky prvek \mathbb{C}^2 velikosti jedna, přičemž je možné ignorovat globální fázi. Kubit tedy můžeme chápat jako prvek jednodimenzionálního komplexního projektivního prostoru $\mathbb{C}\mathbf{P}^1$. Podle definice jsou prvky $\mathbb{C}\mathbf{P}^1$ dvojice komplexních čísel (α, β) s ekvivalencí

$$(\alpha, \beta) \sim \lambda(\alpha, \beta), \quad \lambda \in \mathbb{C}.$$

Kubity jsme obvykle reprezentovali libovolným vektorem velikosti jedna se zachovanou nejednoznačností ohledně globální fáze, tedy ohledně vynásobení komplexní jednotkou.

Chceme-li prvek komplexní přímky reprezentovat jednoznačně, nabízí se několik možností:

1. Dvojice (α, β) , kde k požadavku na jednotkovou normu $\alpha\alpha^* + \beta\beta^* = 1$ přidáme předpoklad, že α je nezáporné reálné. Tímto předpokladem vlastně volíme globální fázi, kromě situace, kdy $\alpha = 0$, pro kterou volíme dvojici $(0, 1)$. Všimněme si, že pro libovolný jednotkový vektor (α, β) lze nálezt $\psi \in [0, \pi/2]$ takové, že $|\alpha| = \cos \psi$ a $|\beta| = \sin \psi$. Naši volbu reprezentanta lze pak zapsat jako $(\cos \psi, e^{-i\varphi} \sin \psi)$, kde je $\varphi \in [0, 2\pi)$ dáno jednoznačně až na případ $(1, 0)$, kde postulujeme $\varphi = 0$ (podobně je výše uvedenou konvencí zvoleno $\varphi = 0$ pro $(0, 1)$).

Pozn.: V literatuře je obvykle voleno φ tak, aby byl reprezentant $(\cos \psi, e^{i\varphi} \sin \psi)$. Tuto konvenci porušujeme, abychom se dostali do souladu s obvyklým pojetím stereografické projekce níže.

2. Kubit lze tedy také reprezentovat dvojicí (ψ, φ) , kterou lze chápat jako úhlové souřadnice poloviny jednotkové sféry. Abychom takovou reprezentaci rozšířili na celou sféru, položme $\vartheta = 2\psi$. Pak platí

$$(\alpha, \beta) = \left(\cos \frac{\vartheta}{2}, e^{-i\varphi} \sin \frac{\vartheta}{2} \right)$$

a kubity jednoznačně odpovídají množině dvojic (ϑ, φ) , $\vartheta \in (0, \pi)$ a $\varphi \in [0, 2\pi)$ doplněné o $(0, 0)$, $(\pi, 0)$, podle výše uvedených konvencí.

Ukázalo se, že komplexní projektivní přímku lze reprezentovat reálnou jednotkovou kulovou plochou \mathbb{S}^2 (v matematice se mluví o Riemannově sféře, v kvantové fyzice o Blochově sféře).

3. Kubit lze tedy také reprezentovat trojicí reálných čísel (x, y, z) , splňujících $x^2 + y^2 + z^2 = 1$, které představují standardní kartézské souřadnice Blochovy sféry. Vztah k úhlovým souřadnicím je za předpokladu, že úhel φ měříme v rovině os x a y počínaje osou x a úhel ϑ měříme od osy z , dán jako

$$(x, y, z) = (\cos \varphi \sin \vartheta, \sin \varphi \sin \vartheta, \cos \vartheta).$$

4. Dvojici (α, β) lze konečně nahradit číslem

$$\frac{\alpha}{\beta},$$

kteřé zastupuje reprezentanta projektivní přímky

$$\left(\frac{\alpha}{\beta}, 1 \right),$$

přičemž $(1, 0)$ je nevlastní bod projektivní přímky, přirozeně označovaný ∞ . Kubity tak jsou reprezentovány *rozšířenou komplexní rovinou* $\mathbb{C} \cup \{\infty\}$.

Celkem tedy máme pro prvky \mathbb{CP}^1 reprezentace

$$\begin{aligned} \left(\cos \frac{\vartheta}{2}, e^{-i\varphi} \sin \frac{\vartheta}{2} \right) &\in \mathbb{C}^2, \\ (\cos \varphi \sin \vartheta, \sin \varphi \sin \vartheta, \cos \vartheta) &\in \mathbb{S}^2, \\ e^{i\varphi} \cot \frac{\vartheta}{2} &\in \mathbb{C} \cup \{\infty\}. \end{aligned}$$

Z bodu (x, y, z) na Blochově sféře lze získat jemu příslušný prvek rozšířené komplexní roviny pomocí *stereografické projekce*, označme ji \mathcal{S} , kdy každému bodu na kulové ploše odpovídá jeho obraz promítnutý ze severního pólu do roviny určené osami x a y chápané jako komplexní rovina s imaginární osou y (severnímu pólu samotnému přiřadíme bod ∞). Z podobnosti jednoduše vidíme, že

$$\mathcal{S}(x, y, z) = \frac{x + iy}{1 - z}.$$

Pro $(\alpha, \beta) = \left(\cos \frac{\vartheta}{2}, e^{-i\varphi} \sin \frac{\vartheta}{2} \right)$ a $(x, y, z) = (\cos \varphi \sin \vartheta, \sin \varphi \sin \vartheta, \cos \vartheta)$ tedy platí

$$\mathcal{S}(x, y, z) = \frac{x + iy}{1 - z} = \frac{e^{i\varphi} \sin \vartheta}{1 - \cos \vartheta} = e^{i\varphi} \frac{2 \sin \frac{\vartheta}{2} \cos \frac{\vartheta}{2}}{2 \sin^2 \frac{\vartheta}{2}} = e^{i\varphi} \cot \frac{\vartheta}{2} = \frac{\alpha}{\beta}.$$

Pro reprezentace kubitů pak platí, že následující diagram komutuje:

$$\begin{array}{ccc} (\alpha, \beta) & \longrightarrow & \left(\cos \frac{\vartheta}{2}, e^{-i\varphi} \sin \frac{\vartheta}{2} \right) \\ \downarrow & & \downarrow \\ \frac{\alpha}{\beta} & \xleftarrow{\mathcal{S}} & (\cos \varphi \sin \vartheta, \sin \varphi \sin \vartheta, \cos \vartheta) \end{array}$$

Obrázek 1 ukazuje inverzní stereografickou projekci $P = \mathcal{S}^{-1}$. Ta je dána předpisem:

$$\mathcal{S}^{-1} : a + bi \mapsto \left(\frac{2a}{a^2 + b^2 + 1}, \frac{2b}{a^2 + b^2 + 1}, \frac{a^2 + b^2 - 1}{a^2 + b^2 + 1} \right).$$

Pro jednotkové (α, β) lze konečně příslušný bod na Blochově sféře získat přímo jako

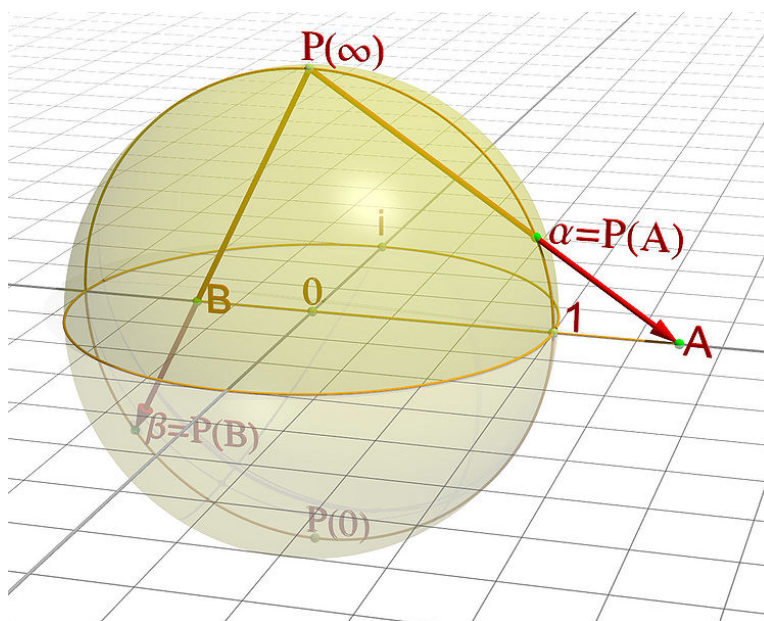
$$(\operatorname{Re}(2\alpha^*\beta), \operatorname{Im}(2\alpha^*\beta), |\alpha|^2 - |\beta|^2).$$

5. Poslední důležitá reprezentace kubitů ψ je pomocí projekčního operátoru $|\psi\rangle\langle\psi|$. Ten je v kvantové mechanice nazývaný také *operátor hustoty* a hraje důležitou roli při práci s tzv. smíšenými systémy. Všimněme si nejprve, že operátor hustoty skutečně představuje jednoznačného reprezentanta, protože dva stavy lišící se o globální fázi mají stejný operátor. Současně má rozklad pomocí Pauliho matic, který je v souladu s výše uvedenými geometrickými reprezentacemi. Pro

$$|\psi\rangle = \begin{pmatrix} \cos \frac{\vartheta}{2} \\ e^{i\varphi} \sin \frac{\vartheta}{2} \end{pmatrix}$$

totiž platí

$$|\psi\rangle\langle\psi| = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 + \cos \vartheta & e^{-i\varphi} \sin \vartheta \\ e^{i\varphi} \sin \vartheta & 1 - \cos \vartheta \end{pmatrix} = \frac{1}{2} (E + xX + yY + zZ),$$



OBRÁZEK 1. Inverzní stereografická projekce (převzato z Wikipedie)

kde

$$\begin{cases} x = \sin \vartheta \cos \varphi, \\ y = \sin \vartheta \sin \varphi, \\ z = \cos \vartheta. \end{cases}$$

Položíme-li tedy $\sigma = (X, Y, Z)$, můžeme psát

$$|\psi\rangle\langle\psi| = \frac{1}{2}(E + r_\psi \cdot \sigma),$$

kde r_ψ je reprezentant $|\psi\rangle$ na Blochově sféře.