

# 理论作业一 量子比特与量子门

李瀚轩 3220106039

2024 年 10 月 15 日

---

1. 已知双量子比特系统的量子态如下  $|\psi\rangle = \begin{bmatrix} \frac{1}{2} & x & 3x & \frac{i}{2\sqrt{2}} \end{bmatrix}^T \in \mathbb{C}^4$ ，求该系统处于  $|01\rangle$  态的概率。

由归一化性质可得：

$$\left|\frac{1}{2}\right|^2 + |x|^2 + 9|x|^2 + \left|\frac{i}{2\sqrt{2}}\right|^2 = 1$$

解得  $|x|^2 = \frac{1}{16}$ ，因此可以得到系统处于  $|01\rangle$  态的概率为： $|x|^2 = \frac{1}{16}$ 。

2. 已知单量子比特的态矢量为  $|\psi\rangle = \begin{bmatrix} 3/5 \\ 4/5 \end{bmatrix}$ ，求该量子比特的 Bloch 球坐标。

由于 Bloch 球坐标的表示为：

$$|\psi\rangle = \cos(\theta/2)|0\rangle + e^{i\phi}\sin(\theta/2)|1\rangle$$

因此我们可以得到：

$$\cos(\theta/2) = \frac{3}{5}, \quad e^{i\phi}\sin(\theta/2) = \frac{4}{5}$$

解得：

$$\theta = 2 \arccos\left(\frac{3}{5}\right), \quad \phi = 0$$

3. Bell 态指双量子比特系统的四个特殊量子态，他们是双量子比特系统中纠缠度最高的量子态，因此也称为最大纠缠态，在量子隐形传态、量子算法中有着广泛的应用。一般而言，Bell 态定义如下：

$$|\beta_{xy}\rangle = \frac{|0y\rangle + (-1)^x|1\bar{y}\rangle}{\sqrt{2}}, \quad x, y \in \{0, 1\}, \quad \bar{y} = 1 - y \quad (1)$$

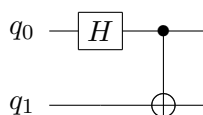
a. 证明 Bell 态是纠缠态。

b. 用 H、X、Z 和 CNOT 门设计四个量子电路，使得初态为  $|00\rangle$  的双量子比特系统经这些量子电路作用后分别演化为四个 Bell 态。

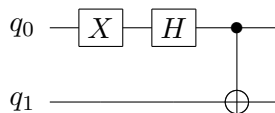
**证明：**假设 Bell 态不是叠加态，即存在  $|\alpha\rangle$  和  $|\beta\rangle$  使得  $|\beta_{xy}\rangle = |\alpha\rangle \otimes |\beta\rangle$ ，假设  $|\alpha\rangle = \alpha_0|0\rangle + \alpha_1|1\rangle$ ， $|\beta\rangle = \beta_0|0\rangle + \beta_1|1\rangle$ ，则有： $(\alpha_0|0\rangle + \alpha_1|1\rangle) \otimes (\beta_0|0\rangle + \beta_1|1\rangle) = \alpha_0\beta_0|00\rangle + \alpha_0\beta_1|01\rangle + \alpha_1\beta_0|10\rangle + \alpha_1\beta_1|11\rangle$ 。对于  $|\beta_{00}\rangle = \frac{|00\rangle + |11\rangle}{\sqrt{2}}$ ，我们有  $\alpha_0\beta_0 = \frac{1}{\sqrt{2}}$ ， $\alpha_1\beta_1 = \frac{1}{\sqrt{2}}$ ，可以得到  $\alpha_0\alpha_1\beta_0\beta_1 = \frac{1}{2}$ 。但是  $\alpha_0\beta_1 = 0$ ， $\alpha_1\beta_0 = 0$ ， $\alpha_0\alpha_1\beta_0\beta_1 = 0$ ，因此矛盾，所以 Bell 态是纠缠态。其它  $x, y$  的取值同理。因此 Bell 态是纠缠态。

**量子电路设计：**

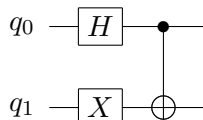
1.  $x = 0, y = 0$  :



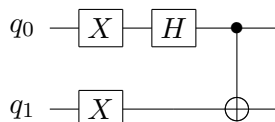
2.  $x = 1, y = 0$  :



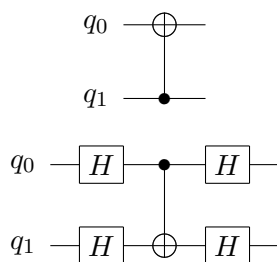
3.  $x = 0, y = 1$  :



4.  $x = 1, y = 1$  :



4. 证明下图中的两个量子电路等价。（提示：计算两个量子电路对应的酉矩阵）



**证明:** 第一个量子电路的西矩阵为

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

第二个量子电路首先是两个  $H$  门的结果进行张量积, 即  $\frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \otimes \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix}$ , 结果为

$$\frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 1 & 1 & 1 \\ 1 & -1 & 1 & -1 \\ 1 & 1 & -1 & -1 \\ 1 & -1 & -1 & 1 \end{pmatrix}$$

结果经过一个 CNOT 门后结果为

$$\frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 1 & 1 & 1 \\ 1 & -1 & -1 & 1 \\ 1 & 1 & -1 & -1 \\ 1 & -1 & 1 & -1 \end{pmatrix}$$

最后再过两个  $H$  门: 即

$$\frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 1 & 1 & 1 \\ 1 & -1 & 1 & -1 \\ 1 & 1 & -1 & -1 \\ 1 & -1 & -1 & 1 \end{pmatrix} \times \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 1 & 1 & 1 \\ 1 & -1 & -1 & 1 \\ 1 & 1 & -1 & -1 \\ 1 & -1 & 1 & -1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}$$

, 得证。

**5.** 证明厄米算符  $A$  的任一本征值均为实数, 且不同本征值对应的本征态正交。

**证明:** 首先设  $A$  的本征值为  $\lambda$ , 对应的本征态为  $v$ , 即  $Av = \lambda v$ 。由于  $A$  为厄米算符, 因此有  $\langle Av, v \rangle = \langle v, Av \rangle$ , 即  $\langle \lambda v, v \rangle = \langle v, \lambda v \rangle$ , 即  $\lambda \langle v, v \rangle = \bar{\lambda} \langle v, v \rangle$ , 因此  $\lambda = \bar{\lambda}$ , 即  $\lambda$  为实数。

其次, 我们假设两个本征值  $\lambda_1, \lambda_2$ , 分别对应本征向量  $v_1, v_2$ , 即有  $Av_1 = \lambda_1 v_1, Av_2 = \lambda_2 v_2$ 。我们考虑内积  $\langle v_1, Av_2 \rangle$ , 我们有:

$$\langle v_1, Av_2 \rangle = \langle v_1, \lambda_2 v_2 \rangle = \lambda_2 \langle v_1, v_2 \rangle$$

又由于  $A$  的自伴性, 我们有:

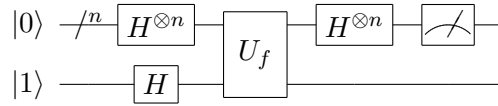
$$\langle v_1, Av_2 \rangle = \langle Av_1, v_2 \rangle = \langle \lambda_1 v_1, v_2 \rangle = \lambda_1 \langle v_1, v_2 \rangle$$

因此我们有  $\lambda_1 \langle v_1, v_2 \rangle = \lambda_2 \langle v_1, v_2 \rangle$ 。由于  $\lambda_1 \neq \lambda_2$ ，所以  $\langle v_1, v_2 \rangle = 0$ ，得证。

**6. Deutsch 算法**展示了量子计算机强大的并行计算能力。Deutsch-Jozsa 算法是其推广形式，将可分类的函数推广至多比特情形。

已知函数  $f: \{0, 1\}^n \rightarrow \{0, 1\}$ ，该函数是常数函数（对所有输入均输出 0，或对所有输入均输出 1）或平衡函数（对恰好一半的输入输出 0，对另一半输入输出 1）。Deutsch-Jozsa 算法只需对实现函数  $f$  的结构进行一次查询，即可判断  $f$  是常数函数还是平衡函数。

下图是实现 Deutsch-Jozsa 算法的量子线路。其中， $U_f: |x, y\rangle \rightarrow |x, y \oplus f(x)\rangle$  是实现函数  $f$  的  $n+1$  比特的量子门。



推导该量子电路中量子态的演化过程，并说明如何基于测量结果判断  $f$  是常数函数还是平衡函数。（提示：计算  $f$  为常数函数或平衡函数时的测量结果）

解：

首先量子比特经过  $H^{\otimes n}$  门和  $H$  门后，得到的结果为  $\sum_{x=0}^{2^n-1} \frac{1}{\sqrt{2^n}} |x\rangle \otimes \frac{1}{\sqrt{2}} (|0\rangle - |1\rangle)$ 。之后经过  $U_f$  之后得到  $U_f |x\rangle |y\rangle = (-1)^{f(x)} |x\rangle |y\rangle$ 。而  $(-1)^{f(x)} |x\rangle = \frac{1}{\sqrt{2^n}} \sum_{z=0}^{2^n-1} (-1)^{f(x)} |z\rangle$ 。

由于  $H^{\otimes n} |x\rangle = \frac{1}{\sqrt{2^n}} \sum_{z=0}^{2^n-1} (-1)^{x \cdot z} |z\rangle$ ，带进上面的式子并交换求和顺序就能得到最后的结果

$$\frac{1}{2^n} \sum_{z=0}^{2^n-1} \left( \sum_{x=0}^{2^n-1} (-1)^{f(x)} (-1)^{x \cdot z} \right) |z\rangle$$

。

设  $F(z) = \sum_{x=0}^{2^n-1} (-1)^{f(x)} (-1)^{x \cdot z}$ 。当  $f$  为常数函数时，此时  $F(z)$  只与  $(-1)^{x \cdot z}$  项有关，当  $z = 0$  时  $\sum_{x=0}^{2^n-1} (-1)^{x \cdot z}$  值为  $2^n$ ，否则值为 0。因此这时的测量结果为  $|0\rangle^{\otimes n}$  的概率为 1。

当  $f$  为平衡函数时，我们考虑  $z = 0$ ，我们有  $F(0) = \sum_{x=0}^{2^n-1} (-1)^{f(x)} = 0$ ，因此测量结果中  $|0\rangle^{\otimes n}$  的概率为 0。

所以根据  $|0\rangle^{\otimes n}$  的测量结果即可判断是平衡函数还是常数函数。