

介绍



教程简介:

• 面向对象:量子计算初学者

• 依赖课程:线性代数,解析几何,量子力学(非必需)

知乎专栏:

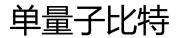
https://www.zhihu.com/column/c_1501138176371011584

Github & Gitee 地址:

https://github.com/mymagicpower/quantum https://gitee.com/mymagicpower/quantum

* 版权声明:

- 仅限用于个人学习,或者大学授课使用 (大学授课如需ppt 原件,请用学校邮箱联系我获取)
- 禁止用于任何商业用途





一个量子比特 $|\psi\rangle$ 可以同时处于 $|0\rangle$ 和 $|1\rangle$ 两个状态,可用线性代数中的线性组合(linear combination)来表示为:

$$|\psi\rangle = \alpha |0\rangle + \beta |1\rangle$$

|ψ⟩ 狄拉克符号 ket

在量在此处键入公式。子力学中常称量子比特 $|\psi\rangle$ 处于 $|0\rangle$ 和 $|1\rangle$ 的叠加态(superpositions), 其中α、β都是复数(complex number), 满足归一化条件 $|\alpha|^2 + |\beta|^2 = 1$ 。 两维复向量空间的一组标准正交基(orthonormal basis) $|0\rangle$ 和 $|1\rangle$ 组成一组计算基(computational basis).

$$|0\rangle = \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} \qquad |1\rangle = \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix}$$

量子比特的信息不能直接获取,而是通过测量来获取量子比特的可观测的信息。可观测量在量子理论中由自伴算子(self-adjoint operators)来表征,自伴的有时也称 Hermitian。量子理论中的可观测量与经典力学中的动力学量,如位置、动量和角动量等对应,而系统的其他特征,如质量或电荷,并不在可观测量的类别之中,它是作为参数被引入到系统的哈密顿量(Hamiltonian)。

狄拉克符号



$$\langle v| = \begin{bmatrix} v_1 \\ v_2 \\ \dots \\ v_n \end{bmatrix}^{\dagger} = [\overline{v_1} \ \overline{v_2} \ \dots \ \overline{v_n}]$$

$$|w\rangle = \begin{bmatrix} w_1 \\ w_2 \\ \dots \\ w_m \end{bmatrix}$$

$$|w\rangle\langle v| = \begin{bmatrix} w_1 \overline{v}_1 & \cdots & w_1 \overline{v}_n \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ w_m \overline{v}_1 & \cdots & w_m \overline{v}_n \end{bmatrix}$$

$$\langle v|w\rangle = \langle v||w\rangle = (\langle v|)(|w\rangle)$$

当
$$n = m$$
 时:

$$\langle v|w\rangle = \langle v$$
 , $w\rangle = \overline{v_1}w_1 + \overline{v_2}w_2 + ... + \overline{v_n}w_n$

ν的长度为:

$$||v|| = \sqrt{\langle v, v \rangle}$$

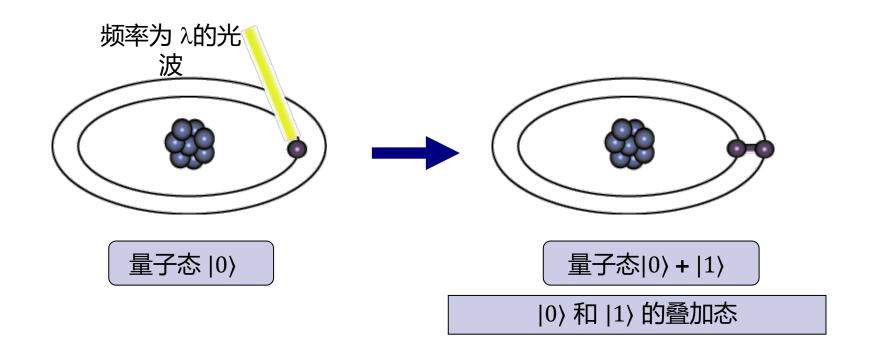




单量子比特可以制备成叠加态:

$$|\psi\rangle = \alpha |0\rangle + \beta |1\rangle$$

其中的 α 和 β 是复数 , 并且 $|\alpha|^2$ + $|\beta|^2$ = 1。 α , β 分别代表了从叠加态塌缩到 $|0\rangle$ 和 $|1\rangle$ 态的概率。 α , β 被称为概率振幅。



单量子比特



由于一个量子比特 |ψ⟩ 线性代数中的线性组合来表示为:

$$|\psi\rangle = \alpha |0\rangle + \beta |1\rangle$$
 $|0\rangle = \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix}$ $|1\rangle = \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix}$

且 α、β 都是复数 , 那么有:

$$\alpha = a + b i = r_1(\cos(\theta_1) + i \sin(\theta_1))$$

$$\beta = c + d i = r_2(\cos(\theta_2) + i \sin(\theta_2))$$

由于 |0| 和 |1| 两个状态正交(线性无关),那么我们可以定义两个垂直关系的坐标轴 j, k 分别表示|0| 和 |1|。

那么有:

$$|\psi\rangle = \alpha |0\rangle + \beta |1\rangle$$

$$= \alpha \overline{j} + \beta \overline{k}$$

$$= (a + b i) \overline{j} + (c + d i) \overline{k}$$



单量子态布洛赫球 (Bloch Sphere) 几何表示

▶ 单量子态的几何(两个基向量的线性组合)表示:

$$|\psi\rangle = \mathsf{c}_0 |0\rangle + \mathsf{c}_1 |1\rangle$$

$$c_0 = r_0(\cos(\varphi_0) + i \sin(\varphi_0)) = r_0 e^{i\varphi_0}$$

$$c_1 = r_1(\cos(\varphi_1) + i \sin(\varphi_1)) = r_1 e^{i\varphi_1}$$

$$|0\rangle \, \text{代表} \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} \quad |1\rangle \, \text{代表} \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix}$$

▶ 4个实数(两个实质上的自由度):

$$|\psi\rangle = r_0 e^{i\varphi_0} |0\rangle + r_1 e^{i\varphi_1} |1\rangle$$

▶ 为什么实质上只有2个自由度呢?

$$|\psi\rangle = r_0 e^{i\varphi_0} |0\rangle + r_1 e^{i\varphi_1} |1\rangle = e^{i\varphi_0} (r_0 |0\rangle + r_1 e^{i(\varphi_1 - \varphi_0)} |1\rangle)$$

由于 $e^{i\varphi_0}$ (共同相位)对 $|0\rangle$ 、 $|1\rangle$ 影响都一样,即不改变量子态,且在实验上无法测量,所以公式简化为: $|\psi\rangle=r_0|0\rangle+r_1e^{i(\varphi_1-\varphi_0)}|1\rangle=r_0|0\rangle+r_1e^{i\varphi}|1\rangle$

$$r_0 = \cos(\theta)$$
 $r_1 = \sin(\theta)^*$ 注意 $|e^{i\varphi_1}|^2$ 是复数模运算

$$|r_0e^{i\varphi_0}|^2 + |r_1e^{i\varphi_1}|^2 = r_0^2 |e^{i\varphi_0}|^2 + r_0^2 |e^{i\varphi_1}|^2 = r_0^2 + r_1^2 = 1$$

最终可得:
$$|\psi\rangle = r_0|0\rangle + r_1e^{i\varphi}|1\rangle = \cos(\theta)|0\rangle + \sin(\theta)e^{i\varphi}|1\rangle$$

* 即得到布洛赫球公式





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

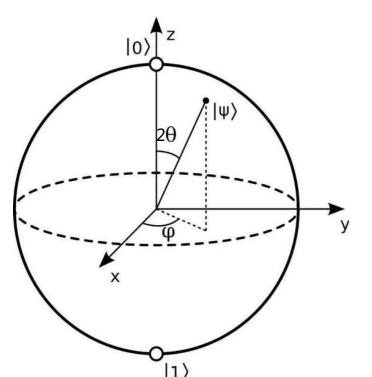
用 2θ 代替 θ , 且 $0 \le \theta \le \pi/2$, $0 \le \varphi < 2\pi$

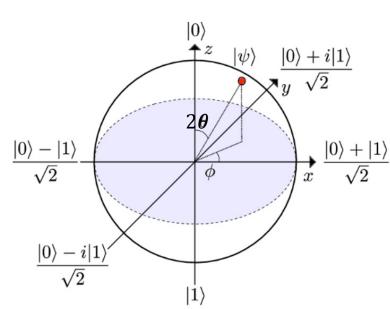
可得:

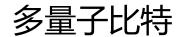
 $x = \sin 2\theta \cos \varphi$

 $y = \sin 2\theta \sin \varphi$

 $z = \cos 2\theta$









以两个量子比特为例,对比两个经典比特的四个可能状态:00、01、10、11,相应的两个量子比特,有四个基: |00>、|01>、|10>、|10>、|11>。于是一个双量子比特可以处于如下态:

$$|\psi\rangle = \alpha_{00} |00\rangle + \alpha_{01} |01\rangle + \alpha_{10} |10\rangle + \alpha_{11} |11\rangle$$

归一化条件为:
$$\sum_{x \in \{0,1\}^2} |\alpha_x|^2 = 1$$

对于更多的量子比特(n量子比特),可以看出,其基态可以表示为 $|x_1|x_2|...|x_n>$,其量子状态由 2^n 个幅度来确定。

塌缩



根据量子力学标准的塌缩形式,运动定律由两部分组成:

- 其一是线性动力学: 如果一个物理系统没有被测量,它将按照薛定谔方程以一种确定的、线性的方式演化;
- ▶ 其二是非线性的塌缩动力学: 如果对系统进行一个测量,系统将立即非线性地、随机地从初始的叠加态跃迁到正被测量的可观察量的 一个本征态,这时,实验者就会感知到一个确定的观察值,即本征态相应的本征值,这也就是20世纪30 年代初狄拉克(P.Dirac)-冯·诺依曼(John von Neumann)为了统一海森堡(W.Heisenberg)和薛 定谔(W.Schrodinger)的理论工作与玻恩(M.Born)的几率解释而首先提出的本征态-本征值关联。

在量子力学中测量(measure)会导致坍塌,即是说测量会影响到原来的量子状态, 因此量子状态的全部信息不可能通过一次测量得到。当对量子比特 $|\psi\rangle$ 进行测量时,仅能得到该量子比特概率 $|\alpha|^2$ 处在 $|0\rangle$ 态,或概率 $|\beta|^2$ 处在 $|1\rangle$ 态。由于所有情况的概率和为 1 ,则有 $|\alpha|^2$ + $|\beta|^2$ = 1 。

测量



量子测量是由测量算子(measurement operators)的集合 $\{M_i\}$ 来描述,这些算子可以作用在待测量系统的状态空间(state space)上。指标(index) i 表示在实验上可能发生的结果。如果测量前的量子系统处在最新状态 $|\psi\rangle$,那么结果发生的概率为:

测量就是将量子态 |ψ⟩ 投影到另一个态 |α⟩ 上。 获得这个态的概率是它们内积的平方 :

$$P_{\alpha} = |\langle \psi | \alpha \rangle|^2$$

其它概率下会将量子态投影到它的正交态上去,即:

$$P_{\alpha\perp} = 1 - P_{\alpha}$$

测量之后量子态就坍缩到测量到的态上。

$$p(i) = <\psi | M_i^{\dagger} M_i | \psi >$$

并且测量后的系统状态变为

$$\frac{M_i|\psi>}{\sqrt{<\psi|M_i^\dagger|M_i|\psi>}}$$

由于所有可能情况的概率和为 1,即

$$\sum_{i} p(i) = \sum_{i} \langle \psi | M_{i}^{\dagger} M_{i} | \psi \rangle = 1$$

因此,测量算子需满足

$$\sum_{i} M_{i}^{\dagger} M_{i} = I$$

该方程被称为完备性方程(completeness equation)。

密度矩阵



对于一个纯态而言,密度矩阵的形式是:

$$\rho = | \psi > < \psi |$$

而对于一个混合态而言,密度矩阵的形式是:

$$\rho = \sum_{i} P_{i} | \psi_{i} > < \psi_{i} |$$

对于每一个纯态分量,连接球心和球面上的点,可以形成一个矢量。根据概率列表,对所有的纯态矢量进行加权平均,即可得到混合态的矢量,即得到了混合态对应的点。

混合态是布洛赫球内部的点,根据混合的程度不同, 矢量的长度也不同。最大混合态是球心,它意味着 这里不存在任何量子叠加性。

密度矩阵有以下的性质:

- \checkmark 对于一个两能级体系表述的态,不论是纯的还是混合的,都可以用密度矩阵 ρ 表示 。 ρ = ρ2当且仅当量子态时纯态时成立。
- ✓ ρ 对角线上的分量表示整个系统如果经历一次测量,那么可以得到这个态的概率。

密度矩阵



1. 对于量子态:

$$|\psi\rangle = \alpha |0\rangle + \beta |1\rangle$$

其密度矩阵为:

$$\rho = |\psi\rangle\langle\psi| = \begin{bmatrix} \alpha \\ \beta \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \overline{\alpha} & \overline{\beta} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \alpha \overline{\alpha} & \alpha \overline{\beta} \\ \beta \overline{\alpha} & \beta \overline{\beta} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} |\alpha|^2 & \alpha \overline{\beta} \\ \beta \overline{\alpha} & |\beta|^2 \end{bmatrix}$$

矩阵迹为: $tr(\rho) = |\alpha|^2 + |\beta|^2 = 1$

2. 而对于如下量子态表达式:

$$|\psi> \ = \ r_0|0> \ + \ r_1 e^{i\varphi}|1> \ = \ \cos(\theta) \ |0> \ + \ \sin(\theta) \ e^{i\varphi}|1>$$

其密度矩阵为:

$$\rho = |\psi\rangle\langle\psi| = \begin{bmatrix} r_0^2 & r_0 r_1 e^{-i\varphi} \\ r_0 r_1 e^{i\varphi} & r_1^2 \end{bmatrix}$$



