

# 1. Qubits (Quantum bits)

1.1 Ket  $\rightarrow |a\rangle = \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix}$

Bra  $\rightarrow \langle a| = a^\dagger = (x^*, y^*)$   
 $\downarrow$  is adjoint

类似矩阵， $A$ 的伴随矩阵为对  $A^T$  的所有元素取(复共轭)

(PS: 我们称满足  $H = H^\dagger$  的矩阵  $H$  为 Hermitian Matrix  
厄米矩阵)

而  $a^\dagger$  与  $b$  的内积被表示为  $a^\dagger \cdot b = \langle a | b \rangle$

$\downarrow$  bracket  
名字的由来.

## 1.2 Basic qubit states:

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

由线性知识，我们写出两个新状态  $|\psi\rangle, |\phi\rangle$

$$|\psi\rangle \langle \phi| \rightarrow \text{称为-的矩阵}$$

$$\langle \psi | \phi \rangle \rightarrow \text{-值数.}$$

## 1.3 并且我们有证明：

$$\langle \psi | \phi \rangle^* = \langle \phi | \psi \rangle \rightarrow |\langle \psi | \phi \rangle|^2 = \langle \psi | \phi \rangle \langle \phi | \psi \rangle$$

proof: let  $|\psi\rangle = \begin{pmatrix} a \\ b \end{pmatrix}, |\phi\rangle = \begin{pmatrix} c \\ d \end{pmatrix}$

$$\langle \psi | \phi \rangle^* = (a^*, b^*) \begin{pmatrix} c \\ d \end{pmatrix}^* = (a^*c + b^*d)^* = (ac^* + bd^*)$$

$$\langle \phi | \psi \rangle = (c^*, d^*) \begin{pmatrix} a \\ b \end{pmatrix} = \overrightarrow{(ac^* + bd^*)}$$

## 2. Quantum Superposition.

量子叠加 .

2.1 一个任意量子状态 :

Arbitrary Qubit State .

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

其中:  $\alpha, \beta \in \mathbb{C}$ ,  $|\alpha|^2 + |\beta|^2 = 1$

$\alpha$  &  $\beta$  又被称为“振幅”

amplitudes

### 3. Bloch Sphere

3.1 对于  $|\psi\rangle = \alpha|0\rangle + \beta|1\rangle$  (实际上也可以用其它 basis)

$\alpha$  与  $\beta$  的约束条件是  $(\alpha^2 + \beta^2) = 1$  我们称之为 三角换元，有：

$$|\psi\rangle = e^{i\varphi_1} \cos \frac{\theta}{2} |0\rangle + e^{i\varphi_2} \sin \frac{\theta}{2} |1\rangle \quad (\text{运用 } \frac{\theta}{2} \text{ 与物理上的应用关系})$$

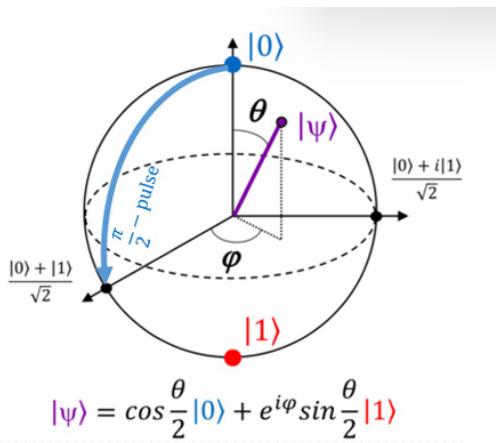
结论：

不细展开

$$e^{-i\varphi_1} |\psi\rangle = |\psi'\rangle = \cos \frac{\theta}{2} |0\rangle + e^{i(\varphi_2 - \varphi_1)} \sin \frac{\theta}{2} |1\rangle$$

3.2 实际上， $|\psi\rangle$  与  $|\psi'\rangle$  表示的是 相同的量子态。  $e^{i\varphi}$  被称作“全局相位”  
 $\downarrow$   
 why? global phase.

因为在 实验测验 中，我们只能获得  $|\cos \frac{\theta}{2}|^2$  的信息 ✗



## 4. Quantum Basis.

4.1 (正交) 基底：指满足如下条件的基底

(Orthonormal) Qubit Basis

$$\{|\psi_0\rangle, |\psi_1\rangle\}$$

①  $\langle \psi_i | \psi_j \rangle = 1, i \in \{0, 1\}$

②  $\langle \psi_0 | \psi_0 \rangle = 0$

③ 构成=该希尔伯特空间的一组完备基，即：

$$|\psi_0\rangle\langle\psi_0| + |\psi_1\rangle\langle\psi_1| = I = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

## 4.2. 常用的 basis

①  $\{|0\rangle, |1\rangle\}$

② Hadamard basis :

x-basis :  $\{|+\rangle\}, |+\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|0\rangle + |1\rangle)$

y-basis :  $\{|-\rangle\}, |-\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|0\rangle - |1\rangle)$

## 5. Measurement

1 我们无法直接得到量子状态的确切结果。

所以我们需要进行 **测量** → 检查状态趋于  $|0\rangle$  or  $|1\rangle$   
measurement

5.2

e.g. Schrödinger's cat

$$|\text{cat}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|\text{dead}\rangle + |\text{alive}\rangle)$$

当我们打开盒子时，这只猫的状态 **collapse** 为一个确定的状态：

$$\text{Alive} \rightarrow |\text{alive}\rangle$$

$$\text{Dead} \rightarrow |\text{dead}\rangle.$$

5.3

Born's rule

量子状态  $|\psi\rangle$  会流得到某状态  $|\phi_n\rangle$  的概率等于

$|\phi_n\rangle$  在  $|\psi\rangle$  上投影振幅模的平方。即：

$$P(\phi_n) = |\langle \phi_n | \psi \rangle|^2$$

e.g. 若  $|\psi\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|0\rangle + |1\rangle)$

$$P(0) = |\langle 0 | \psi \rangle|^2 = \frac{1}{2} = P(1)$$

5.4

我们每次测量时都只能得到一个确切的结果 ( $|\phi_n\rangle$ )

但当我们**大量重复地**进行测量，我们便可以通过 出现频率估计概率

## 5.5. 可观测量的测量

5.5.1

在物理上，我们用一个厄米矩阵  $H$  来表示物理上可观测的量。  
Hermitian Matrix  
(详见 1.1)

3.5.2 ( $H$  的每个特征值  $h_i$  都是实数  $\rightarrow$  测量结果)

我们以将  $H$  表示为谱形式：

Spectral Decomposition

$$H = \sum_i h_i |\phi_i\rangle \langle \phi_i|, \quad h_i \text{ 为 } i\text{-th 特征值}$$

$|\phi_i\rangle$  为  $h_i$  对应的特征向量

而  $\{|\phi_i\rangle\}$  构成一组 ONB

Orthogonal Normalized Complete Basis

5.5.3

量子态  $|\psi\rangle$  对于测量  $H$  的期望为：

$$E = \langle \psi | H | \psi \rangle$$

而利用谱形式，我们有：

$$E = \sum_i \langle \psi | h_i |\phi_i\rangle \langle \phi_i | \psi \rangle$$

$$= \sum_i h_i | \langle \phi_i | \psi \rangle |^2 = \sum_i h_i p_i$$

$p_i$  也即在基  $\{|\phi_i\rangle\}$  下测量  $|\psi\rangle$  得到  $\phi_i$  的概率

4.3

思考题：Q：如下两种 machine 行为：

①：当你按下时，它有 $\frac{1}{2}$ 概率处于 $|0\rangle$ ， $\sim |1\rangle$

② 当你按下时，它处于 $|+\rangle$

A：当你以 basis  $|0\rangle, |1\rangle$  观测时，它们两者等价。

当你以  $x$ -basis 观测时：

①  $\rightarrow \frac{1}{2}$  概率  $\frac{1}{\sqrt{2}}(|+\rangle + |-\rangle)$

$\frac{1}{2}$  概率  $\frac{1}{\sqrt{2}}(|+\rangle - |-\rangle)$

②  $\rightarrow |+\rangle$

## 6. Quantum Gate

6.1 一个量子门是一个  $R^2 \rightarrow R^2$  的线性函数

该变换矩阵用酉矩阵来表示：

Unitary Matrix

$$|\psi\rangle \rightarrow U|\psi\rangle$$

$U$  满足如下性质：

①  $UU^\dagger = U^\dagger U = I$

② 可逆 (也是 Quantum Computer 与传统计算机的区别之一)  
Reversibility

$$U^{-1} = U^\dagger$$

③ 不可交换

Non-commutativity

$$\exists |\psi\rangle \text{ s.t. } UV|\psi\rangle \neq VU|\psi\rangle$$

6.2 定义一个量子门

你需要：

① 写出它的矩阵形式  
bra-ket form

② 描述它作用在基上的变换结果

e.g.  $\begin{cases} \text{Pauli } X = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} = |0\rangle\langle 1| + |1\rangle\langle 0| \\ X: |0\rangle \rightarrow |1\rangle, |1\rangle \rightarrow |0\rangle \end{cases}$

### 6.3 量子门 → 基变换

量子门的数学本质 其实是基的变换。

对于两组 Quantum Basis:  $|1\rangle, |0\rangle \rightarrow |\psi\rangle, |\psi^\perp\rangle$ !

我们有:  $U = |\psi\rangle\langle\psi| + |\psi^\perp\rangle\langle\psi^\perp|$

$$\begin{aligned} \text{s.t. } U|\psi\rangle &= |\psi\rangle\langle\psi|\psi\rangle + |\psi^\perp\rangle\langle\psi^\perp|\psi\rangle \\ &= |\psi\rangle \end{aligned}$$

$$\text{同理: } U|\psi^\perp\rangle = |\psi^\perp\rangle$$

### 6.4 量子门的可视化

任意一个单量子比特门却等价于对 Bloch Sphere 進行一个三維空間中的旋轉

我们用  $R_x^\alpha$  表示在 x 轴上旋转  $\alpha$ , 有:

→ 前文 3.1 中使用  $\frac{\alpha}{2}$  的原因之一

$X, Y, Z$  为 Pauli Matrix

$$\begin{cases} R_x^\alpha = e^{-i\frac{\alpha}{2}X} = \begin{pmatrix} \cos\frac{\alpha}{2} & -i\sin\frac{\alpha}{2} \\ -i\sin\frac{\alpha}{2} & \cos\frac{\alpha}{2} \end{pmatrix} \\ R_y^\alpha = e^{-i\frac{\alpha}{2}Y} = \begin{pmatrix} \cos\frac{\alpha}{2} & -\sin\frac{\alpha}{2} \\ \sin\frac{\alpha}{2} & \cos\frac{\alpha}{2} \end{pmatrix} \\ R_z^\alpha = e^{-i\frac{\alpha}{2}Z} = \begin{pmatrix} e^{-i\frac{\alpha}{2}} & 0 \\ 0 & e^{i\frac{\alpha}{2}} \end{pmatrix} \end{cases}$$

## 6.5. 在任意基下的测量

我们如何实现在量子态  $|\psi\rangle$  上对  $\{|\phi_0\rangle, |\phi_1\rangle\}$  的测量?

注意用 Born's rule:  $P(x) = |\langle \phi_x | \psi \rangle|^2, x \in \{0, 1\}$

因为  $|\phi_x\rangle = U|x\rangle, x \in \{0, 1\}$ , 此时我们有:

$$\begin{aligned} P(x) &= P(x) = |\langle \phi_x | \psi \rangle|^2 = |\langle x | U^\dagger | \psi \rangle|^2 \\ &= |\langle x | \psi_v \rangle|^2 \end{aligned}$$

其中  $|\psi_v\rangle = U^\dagger |\psi\rangle$

因此我们将其对任意基的测量转化为对标准基  $\{|0\rangle, |1\rangle\}$

的测量  $\rightarrow$  最简单

## 6.6. 一些常见操作符:

①  $\boxed{\text{I}}$

**Identity**

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

$$|0\rangle \rightarrow |0\rangle$$

$$|1\rangle \rightarrow |1\rangle$$

$$I^{-1} = I$$

②  $\boxed{\text{X}}$

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

$$|0\rangle \rightarrow |1\rangle$$

$$|1\rangle \rightarrow |0\rangle$$

$$X^{-1} = X$$

且  $X^2 = \text{Identity}$  ( ) 轴旋转  $180^\circ$

Pauli i]

$\boxed{\text{Y}}$

$$Y = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$$

$$|0\rangle \rightarrow i|1\rangle$$

$$|1\rangle \rightarrow -i|0\rangle$$

$$Y^{-1} = Y$$

$\boxed{\text{Z}}$

$$Z = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

$$|0\rangle \rightarrow |0\rangle$$

$$|1\rangle \rightarrow -|1\rangle$$

$$Z^{-1} = Z$$

但是  $R_x(\pi) = -iX$

(3)  $\overline{H}$

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

Hadamard

$|0\rangle \rightarrow |+\rangle$

$|1\rangle \rightarrow |- \rangle \Rightarrow$  能将计算基态变为叠加态

$|1\rangle \rightarrow |- \rangle$

$$H^{-1} = H$$

几何意义：沿直线  $x=2$  旋转  $180^\circ$

(4)  $R_x^\alpha R_y^\alpha R_z^\alpha$  附.

(5)  $\overline{S}$

S-gate or  $\frac{\pi}{2}$ -gate.

$$S = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & i \end{pmatrix}$$

$|0\rangle \rightarrow |0\rangle$

$|1\rangle \rightarrow i|1\rangle$

$$S^2 = \mathbb{Z} \quad S^+ = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \quad \mathbb{Z}^{\frac{1}{2}}$$

$\overline{T}$

T-gate or  $\frac{\pi}{4}$ -gate.

$$T = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & e^{i\frac{\pi}{4}} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & \frac{1+i}{\sqrt{2}} \end{pmatrix}$$

$|0\rangle \rightarrow |0\rangle$

$|1\rangle \rightarrow e^{i\frac{\pi}{4}}|1\rangle$

几何意义：绕 z 轴旋转  $\frac{\pi}{4}$

几何意义：绕 z 轴旋转  $\frac{\pi}{2}$

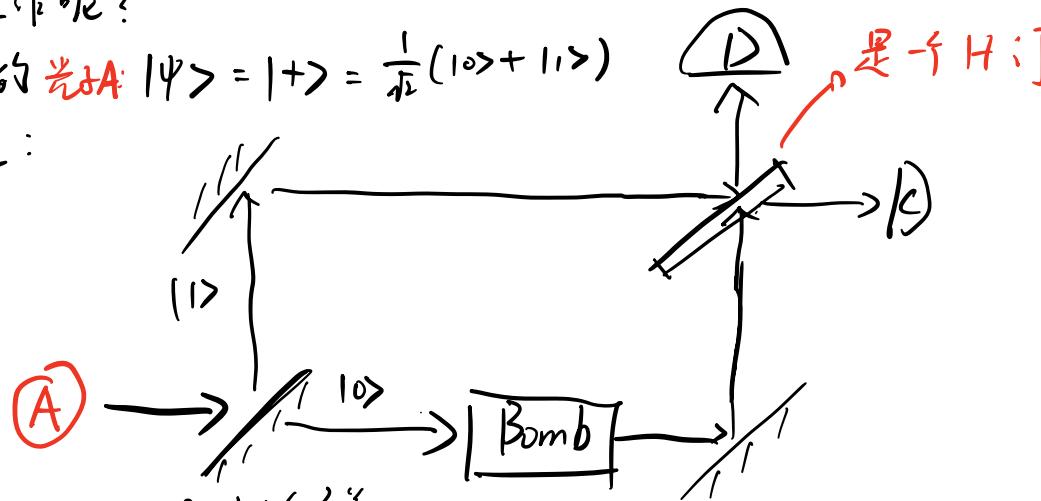
7.

## Elitzur - Vaidman bomb tester.

我们有一颗炸弹，它如果遇到光子就会爆炸。我们如何在不引爆炸弹的情况下，确定这颗炸弹是否正常工作呢？

我们考虑如下量子态的光子  $|\psi\rangle = |+\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|0\rangle + |1\rangle)$

与装置：



{ 若  $|\psi\rangle \rightarrow |0\rangle$ , 则通过炸弹

{ 若  $|\psi\rangle \rightarrow |1\rangle$ , 则不通过炸弹

现对结果未收到的光子空子态进行对基  $|1\pm\rangle$  的测量。

在单次测量中，可能有如下结果：

(1) 炸弹是坏的

此时测量结果为  $|\psi\rangle = |+\rangle$ .

只要结果不是  $|+\rangle$ , 就说明炸弹是好的

(2) 炸弹是好的

① 光子坍缩到  $|0\rangle \rightarrow$  炸弹爆炸。 50%

② 光子坍缩到  $|1\rangle \rightarrow$  经过测量  $\rightarrow$  表现为  $|-\rangle$ :  $P(-) = |\langle -|1\rangle|^2 = \frac{1}{2}$

$\downarrow$  表现为  $|+\rangle$ :  $P(+) = |\langle +|1\rangle|^2 = \frac{1}{2}$

综上：若结果为  $|-\rangle$ , 则说明有好炸弹，且我们并未实际引爆它。

## 8. 多量子比特系统

### 8.1 张量积 $\otimes$

Tensor Product

设  $V_1 = \begin{pmatrix} a_1 \\ a_2 \\ \vdots \\ a_m \end{pmatrix}$ ,  $V_2 = \begin{pmatrix} b_1 \\ b_2 \\ \vdots \\ b_n \end{pmatrix}$

$\Rightarrow V_1 \otimes V_2 = \begin{pmatrix} a_1 V_2 \\ a_2 V_2 \\ \vdots \\ a_m V_2 \end{pmatrix} \rightarrow m \times n$  维向量.

### 8.2. 张量积的性质:

for  $c \in C$ , we have -

$$\textcircled{1} \quad c(|\psi\rangle \otimes |\phi\rangle) = (c|\psi\rangle) \otimes |\phi\rangle = |\psi\rangle \otimes (c|\phi\rangle)$$

$$\textcircled{2} \quad (|\psi\rangle + |\psi'\rangle) \otimes |\phi\rangle = |\psi\rangle \otimes |\phi\rangle + |\psi'\rangle \otimes |\phi\rangle$$

$(|\psi\rangle \text{ 与 } |\psi'\rangle \text{ 线性无关})$

$$\textcircled{3} \quad (\langle\psi| \otimes \langle\psi'|)(|\psi\rangle \otimes |\phi'\rangle) = \langle\psi|\psi\rangle \langle\psi'|\phi'\rangle$$

\textcircled{4} 对于矩阵  $A, B$ .

$$(A \otimes B)(|\psi\rangle \otimes |\phi\rangle) = A|\psi\rangle \otimes B|\phi\rangle$$

$$\left\{ \begin{array}{l} A \otimes (B+C) = A \otimes B + A \otimes C \\ (A+B) \otimes C = A \otimes C + B \otimes C \\ (kA) \otimes B = A \otimes (kB) = k(A \otimes B) \\ (A \otimes B) \otimes C = A \otimes (B \otimes C) \\ (A \otimes B)(C \otimes D) = (AC) \otimes (BD) \\ (A \otimes B)^T = A^T \otimes B^T \\ \overline{A \otimes B} = \overline{A} \otimes \overline{B} \\ (A \otimes B)^+ = A^+ \otimes B^+ \end{array} \right.$$

8.3. 我们简记  $|xy\rangle = |x\rangle \otimes |y\rangle$ . computational basis  
of 2-qubit

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

其中  $|00\rangle = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$ ,  $|01\rangle = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$ ,  $|10\rangle$ ,  $|11\rangle$  为

二维至二比特的复合基

# 9. Product or Entangled.

## 9.1. Product States

若 - 2-qubits state  $|\psi\rangle$  可被表示为两个 1-qubit 状态之积，则被称作 **product states**。

$$\text{i.e. } |\psi\rangle = |\phi_1\rangle \otimes |\phi_2\rangle$$

## 9.2. Entangled states

纠缠态。

若 - 2-qubit states 不是 product states, 则称之为 **Entangled States**.

一组经典的纠缠态 basis:

$$\text{Bell basis: } \begin{cases} |B_0\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|00\rangle + |11\rangle) \\ |B_1\rangle = X_1 |B_0\rangle \\ |B_2\rangle = Y_1 |B_0\rangle \\ |B_3\rangle = Z_1 |B_0\rangle \end{cases}$$

同样的，对于 2-qubit 系统，我们有

**Product Gate** 与 **Entangling Gate**

## 10. 四 喵 Schrödinger's Cat

試以 2-qubit 的角度看。

$$\text{第 1 qubit 表示: } \begin{cases} |0\rangle \rightarrow \text{没出毒气} \\ |1\rangle \rightarrow \text{放毒} \end{cases}$$

$$\text{第 2 qubit 表示: } \begin{cases} |0\rangle \rightarrow \text{猫死} \\ |1\rangle \rightarrow \text{猫活} \end{cases}$$

$$\begin{aligned} |\text{Cat}\rangle &= \frac{1}{\sqrt{2}} (|0\rangle \otimes |\text{dead}\rangle + |1\rangle \otimes |\text{alive}\rangle) \\ &= |\text{波}\rangle \end{aligned}$$

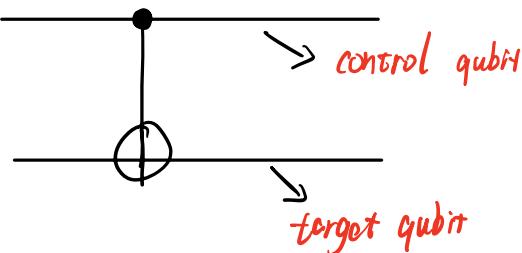
## 11. Controlled Gates.

对  $| \rangle \sim C(U)$ , 有以下作用:

$$\begin{cases} C(U) | 0 \Psi \rangle = | 0 \rangle \otimes |\Psi\rangle \\ C(U) | 1 \Psi \rangle = | 1 \rangle \otimes U | \Psi \rangle \end{cases}$$

类似 if - else 结构.

故可以发现:



$$\begin{aligned} CNOT &= CNOT_{1,2} \\ &= | 0 \rangle \langle 0 | \otimes I + | 1 \rangle \langle 1 | \otimes X \\ &= C(X) \end{aligned}$$

进一步的, 我们可以发现:

通过单 qubit gate + CNOT 可以构建任意  $C(U)$

$$SWAT = CNOT_{1,2} CNOT_{2,1} CNOT_{1,2}.$$

$$\Rightarrow \begin{cases} SWAT | 00 \rangle = | 00 \rangle \\ SWAT | 01 \rangle = | 10 \rangle \\ SWAT | 10 \rangle = | 01 \rangle \\ SWAT | 11 \rangle = | 11 \rangle \end{cases}$$

## 12. 部分测量

### Partial Measurement

$$\text{有: } P(x) = \langle \psi | (|\phi_x\rangle \langle \phi_x| \otimes I) |\psi \rangle$$

只关心  $|\psi\rangle$  中第一个 qubit 的测量

证明: 我们知道  $P(x,y)$  是对  $|\psi\rangle$  中两个 qubits 的测量.

$$P(x,y) = \left| \langle \phi_x | \otimes \langle \phi_y | \rangle |\psi \rangle \right|^2$$

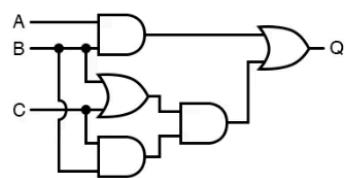
$$= \langle \psi | (|\phi_x\rangle \otimes |\phi_y\rangle) (\langle \phi_x | \otimes \langle \phi_y |) |\psi \rangle$$

$$= \langle \psi | (|\phi_x\rangle \langle \phi_x| \otimes |\phi_y\rangle \langle \phi_y|) |\psi \rangle$$

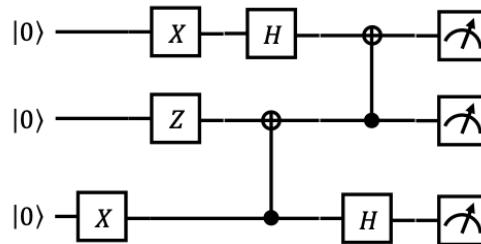
$$\therefore P(x) = \sum_y P(x,y) = \langle \psi | (|\phi_x\rangle \langle \phi_x| \otimes \left( \sum_y |\phi_y\rangle \langle \phi_y| \right)) |\psi \rangle$$

$$= \langle \psi | (|\phi_x\rangle \langle \phi_x| \otimes I) |\psi \rangle$$

## Quantum circuit rules



A logical circuit



1. Gates are applied sequentially from left to right:
2. Wires represent identity (“do nothing”).
3. Wires (qubits) are preserved and measured at the end.
4. No loop.

