

# 量子計算基礎

東京工業大学

河内 亮周

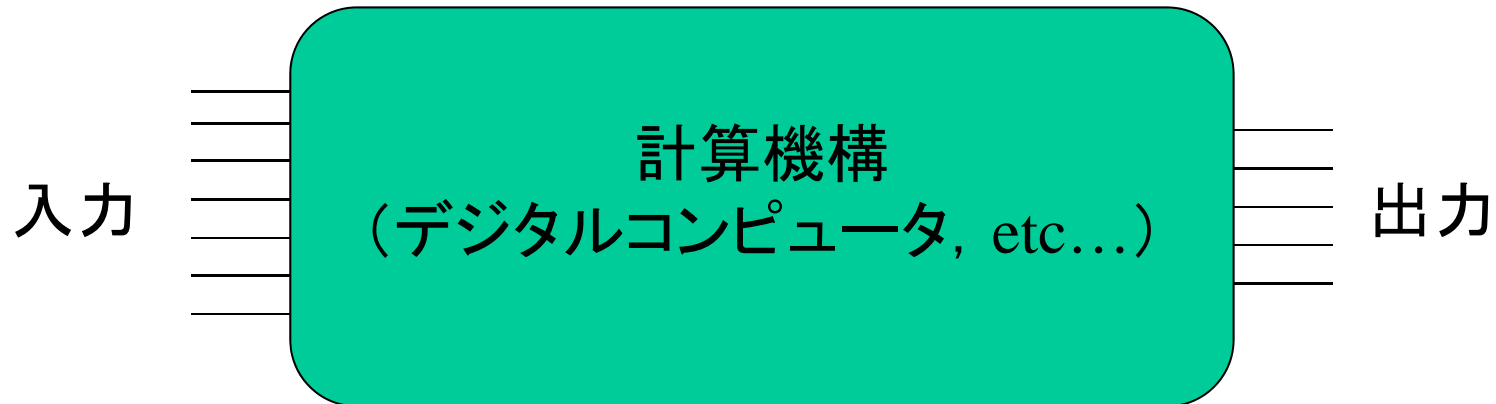
# 概要

- 計算って何？
  - 数理科学的に「計算」を扱うには・・・
- 量子力学を計算に使おう！
  - 量子情報とは？
  - 量子情報に対する演算＝量子計算
- 一般的な量子回路の構成方法

計算って何？

# 計算とは？

計算＝入力情報から出力情報への変換

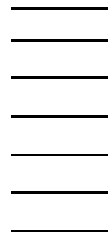


# 計算とは？

計算 = 入  変換

この関数はどれくらい  
計算が大変か??

$\{0,1\}^n$



$f : \{0,1\}^n \rightarrow \{0,1\}^m$



$\{0,1\}^m$

# 計算モデル

- 「計算の複雑さ」を定量的に扱いたい！
  - 計算したい関数は難しい？ 易しい？
  - 入力の大きさに応じてどれぐらい難しくなる？
- まず「基準」となる計算モデルを決めよう！
  - Turing機械
  - 論理回路(族)
  - Branching Program
  - etc...

# 論理関数を使った計算

- 論理関数  $f : \{0,1\}^n \rightarrow \{0,1\}^m$  (今回は  $m=1$ )

e.g.: 4入力1出力論理関数

$$f(x_1, x_2, x_3, x_4) = (x_1 \vee x_2 \vee \neg x_4) \wedge (\neg x_3 \vee x_1 \vee \neg x_2)$$

- 計算したい関数を「基本素子」で構成しよう！
  - 基本素子: AND, OR, NOT
- 計算＝「関数」を「基本構成要素」の組合せで実現
- 計算の複雑さ＝「基本構成要素」がどれくらいいるか？

AND:

$$\{0,1\}^2 \rightarrow \{0,1\}$$

$x$	$y$	$x \wedge y$
0	0	0
1	0	0
0	1	0
1	1	1

OR:

$$\{0,1\}^2 \rightarrow \{0,1\}$$

$x$	$y$	$x \vee y$
0	0	0
1	0	1
0	1	1
1	1	1

NOT:

$$\{0,1\} \rightarrow \{0,1\}$$

$x$	$\neg x$
0	1
1	0

任意の論理関数が表現可能



# 例：偶奇判定

- 入力： $n$  ビット列  $x_1, \dots, x_n \in \{0, 1\}$
- 出力：“1”の数が偶数ならば 0, 奇数ならば 1

例：4ビットの偶奇判定を行う論理関数

$$f(0000) = 0$$

$$f(0001) = 1$$

$$f(0010) = 1$$

⋮

$$f(1111) = 0$$

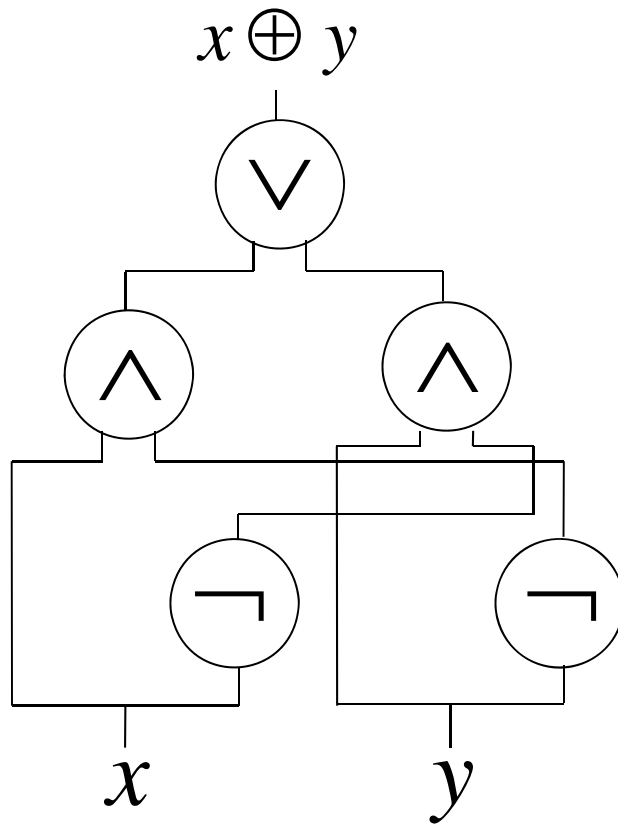
## 偶奇判定関数

$$f(x_1, \dots, x_n) = x_1 \oplus \dots \oplus x_n$$

$\oplus$  : 排他的論理和 (XOR)  
(= mod 2 の足し算)

x	y	$x \oplus y$
0	0	0
1	0	1
0	1	1
1	1	0

$$x \oplus y = (\neg x \wedge y) \vee (x \wedge \neg y)$$



$$\begin{aligned} f(x_1, \dots, x_n) &= x_1 \oplus \dots \oplus x_n \\ &= (x_1 \oplus x_2 \oplus \dots) \oplus (\dots \oplus x_{n-1} \oplus x_n) \end{aligned}$$

e.g., 4変数の場合

$$\begin{aligned} &(x_1 \oplus x_2) \oplus (x_3 \oplus x_4) \\ &= ((x_1 \oplus x_2) \wedge \neg(x_3 \oplus x_4)) \vee (\neg(x_1 \oplus x_2) \wedge (x_3 \oplus x_4)) \end{aligned}$$

**再帰的に{AND,OR,NOT}に展開可能！**  
**→偶奇判定関数は基本素子で実現可能**

計算の複雑さの指標:e.g., 使用する素子数 ( $O(n)$ )

# オーダー記法について

- 計算複雑さの評価 = 入力サイズ  $n$  の関数
  - $n$  が大きくなるにつれて「大体」どうなるか？
  - 支配的なところだけを抜き出したい

ある論理回路のサイズ  $s(n)$  がオーダー  $t(n)$

$$s(n) = O(t(n)) \Leftrightarrow \exists C > 0 : \overline{\lim}_{n \rightarrow \infty} \left| \frac{s(n)}{t(n)} \right| < C$$

例:

$$s(n) = 4n^2 + 200n + 84241 \Rightarrow s(n) = O(n^2)$$

$$s(n) = 5n \log n + 3n \log \log n \Rightarrow s(n) = O(n \log \log n)$$

$$s(n) = 50n^{10} 2^{0.08n} \Rightarrow s(n) = O(n^{10} 2^{0.08n})$$

# 一般の論理関数では？

- Shannon 展開を使うと  $O(2^n)$  個の素子で実現可能！

## Shannon展開

$$\begin{aligned} f(x_1, x_2, \dots, x_n) \\ = (x_1 \wedge f(1, x_2, \dots, x_n)) \vee (\neg x_1 \wedge f(0, x_2, \dots, x_n)) \end{aligned}$$

$s(n)$  = n変数論理関数を実現するのに十分な素子数

$$s(n) \leq 2s(n-1) + 4, \quad s(1) = 1$$

$$s(n) = O(2^n)$$

量子力学を計算に使おう！

～古典情報処理から量子情報処理へ～

# 古典情報と量子情報の違い

- 古典的な1ビットの内容は  
0 or 1

- 量子情報における1ビットの内容は

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

“0である状態と1である状態の(量子力学的)重ね合わせ”

$\alpha$  : 状態  $|0\rangle$  の振幅     $\beta$  : 状態  $|1\rangle$  の振幅



# 量子ビット (q-bit)

● 量子ビットを「観測」すると

$$\alpha |0\rangle + \beta |1\rangle \begin{cases} \text{確率 } |\alpha|^2 \text{ で } |0\rangle \\ \text{確率 } |\beta|^2 \text{ で } |1\rangle \end{cases}$$

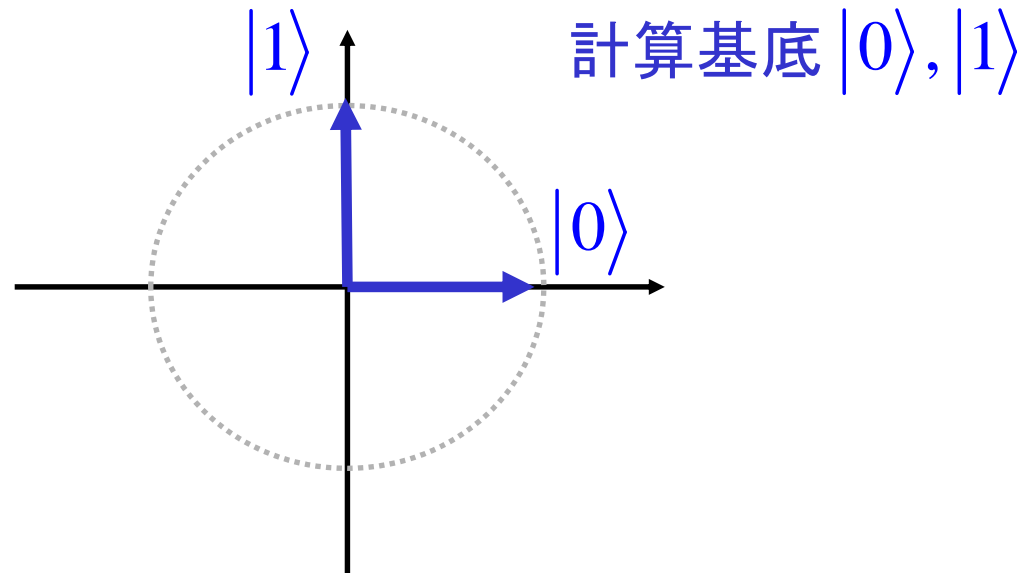
$|\alpha|^2 + |\beta|^2 = 1 \quad (\alpha, \beta \in \mathbf{C})$

量子ビットは観測により確率的に振舞う

# 量子ビットの表現

1量子ビット=2次元複素ベクトル(長さ1)

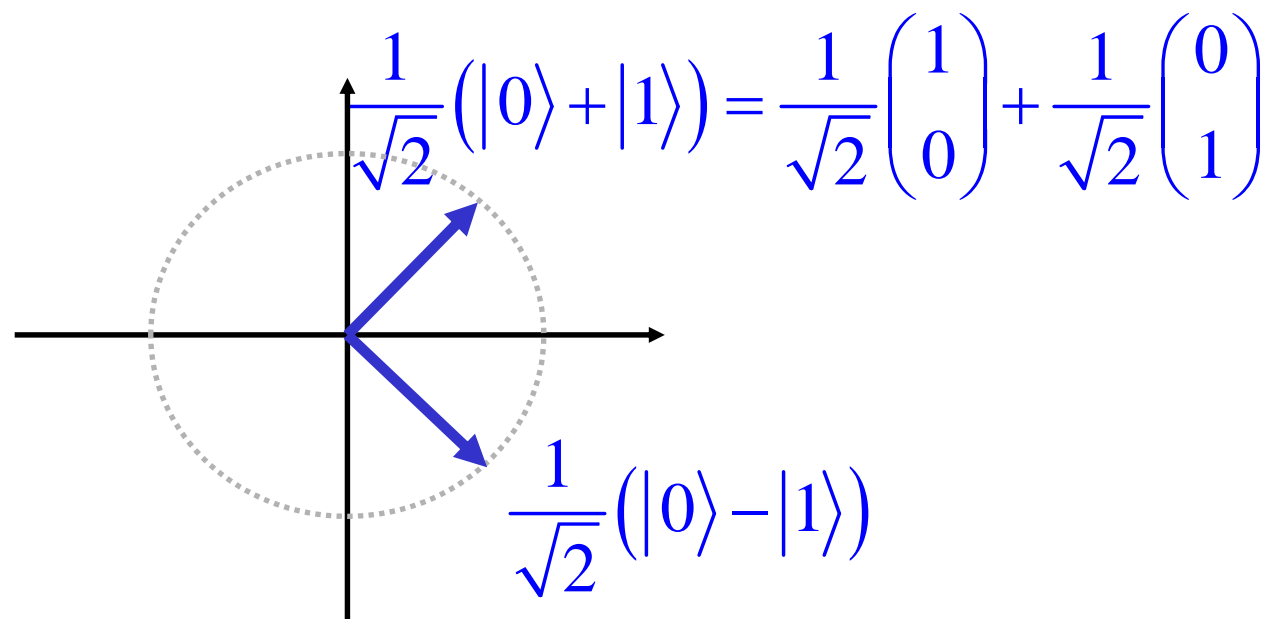
$$|0\rangle = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}, \quad |1\rangle = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$



# 量子ビットの表現

1量子ビット=2次元複素ベクトル(長さ1)

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



# 量子ビットの測定

$|\psi\rangle = \alpha|0\rangle + \beta|1\rangle$  を射影測定  $M = \{M_0, M_1\}$  で測定

$$M_0 = |0\rangle\langle 0| = \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 1 & 0 \end{bmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix},$$

$$M_1 = |1\rangle\langle 1| = \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 0 & 1 \end{bmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

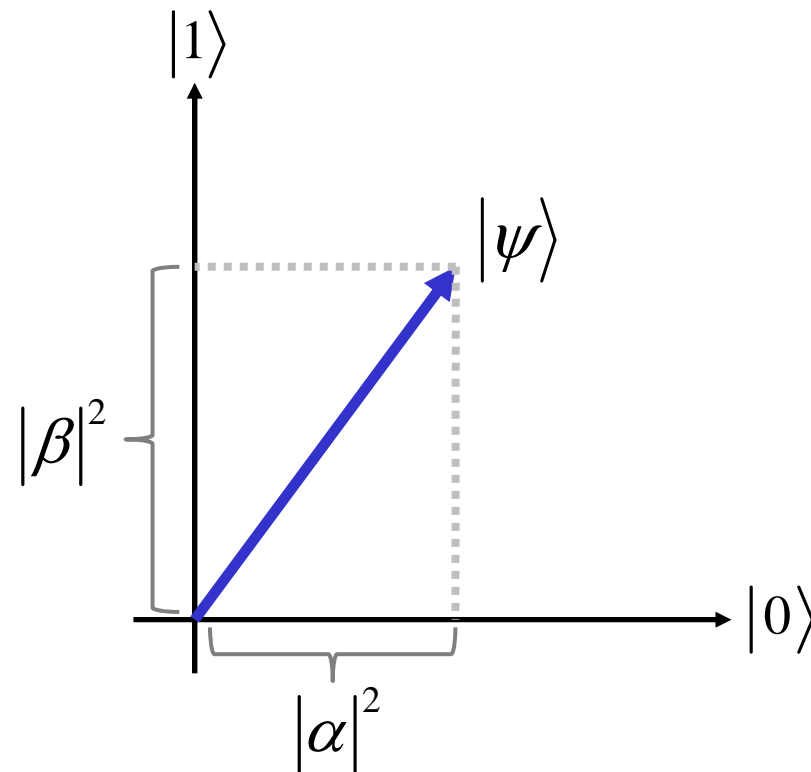
$$\Pr["0"(\text{名})\text{残積}] = \langle \psi | M_0^\dagger M_0 | \psi \rangle = \langle \psi | |0\rangle\langle 0| | \psi \rangle = |\alpha|^2$$

$$\Pr["1"(\text{名})\text{残積}] = \langle \psi | M_1^\dagger M_1 | \psi \rangle = \langle \psi | |1\rangle\langle 1| | \psi \rangle = |\beta|^2$$

# 量子ビットの測定

$|\psi\rangle = \alpha|0\rangle + \beta|1\rangle$  を射影測定  $M = \{M_0, M_1\}$  で測定

$$M_0 = |0\rangle\langle 0|, \quad M_1 = |1\rangle\langle 1|$$



複数の量子ビット = 各ビットのテンソル積

$$|\psi, \varphi\rangle = |\psi\rangle \otimes |\varphi\rangle = |\psi\rangle|\varphi\rangle$$

e.g.,

$$|00\rangle = |0\rangle|0\rangle = |0\rangle \otimes |0\rangle = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \otimes \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

$n$  量子ビット =  $2^n$  次元複素ベクトル (長さ1)

$$|00\rangle = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \otimes \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \langle 0$$

$$|01\rangle = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \otimes \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \langle 1$$

$$|10\rangle = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} \otimes \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \langle 2$$

$$|11\rangle = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} \otimes \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} \quad \langle 3$$

# おやくそく

- 量子状態は純粋状態のみ
- 測定は計算基底の射影測定のみ
  - 1ビット分の測定:  $M = \{ |0\rangle\langle 0|, |1\rangle\langle 1| \}$
  - nビット分の測定:

$$M = \left\{ \underbrace{\overbrace{|0\dots 00\rangle\langle 0\dots 00|}^{n \text{ 協注上}}, \overbrace{|0\dots 01\rangle\langle 0\dots 01|, \dots, |1\dots 11\rangle\langle 1\dots 11|}^{n \text{ 協注上}}}_{2^n \text{ 函}} \right\}$$



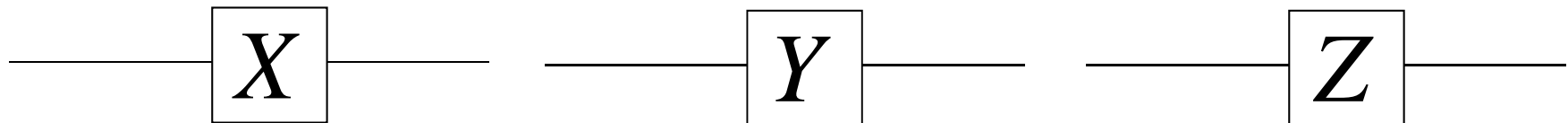
# 量子情報をどう処理する？

- 古典計算
  - 入出力：古典ビット列
  - 演算：論理回路
    - 基本論理素子の組み合わせにより実現
- 量子計算
  - 入出力：量子状態
  - 演算：ユニタリ変換（と測定）
    - 基本量子素子と測定の組み合わせで実現
    - ユニタリ変換には可逆性が必要！ → 入力長＝出力長

# 基本的なユニタリ変換

Pauli行列(1量子ビット入出力)

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



# 基本的なユニタリ変換

$$X = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} = NOT$$

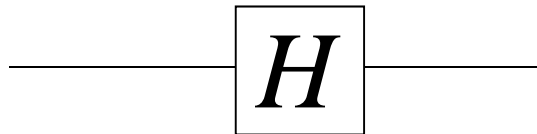
$$|0\rangle = \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} \longrightarrow \boxed{X} \longrightarrow \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix} = |1\rangle$$

$$\alpha|0\rangle + \beta|1\rangle \longrightarrow \boxed{X} \longrightarrow \alpha|1\rangle + \beta|0\rangle$$

# 基本的なユニタリ変換

Hadamard変換(1量子ビット入出力)

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



# 基本的なユニタリ変換

Hadamard変換 (1量子ビット入出力素子)

$$H|0\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} (|0\rangle + |1\rangle)$$

$$|0\rangle \text{ --- } \boxed{H} \text{ --- } \frac{1}{\sqrt{2}} (|0\rangle + |1\rangle)$$

# 基本的なユニタリ変換

Hadamard変換 (1量子ビット入出力素子)

$$H|1\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ -1 \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} (|0\rangle - |1\rangle)$$

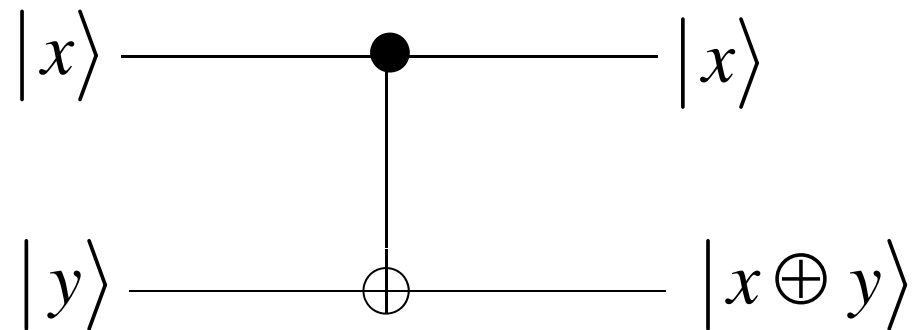
$$|1\rangle \text{ --- } \boxed{H} \text{ --- } \frac{1}{\sqrt{2}} (|0\rangle - |1\rangle)$$

# 基本的なユニタリ変換

制御NOT(2量子ビット入出力素子)

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

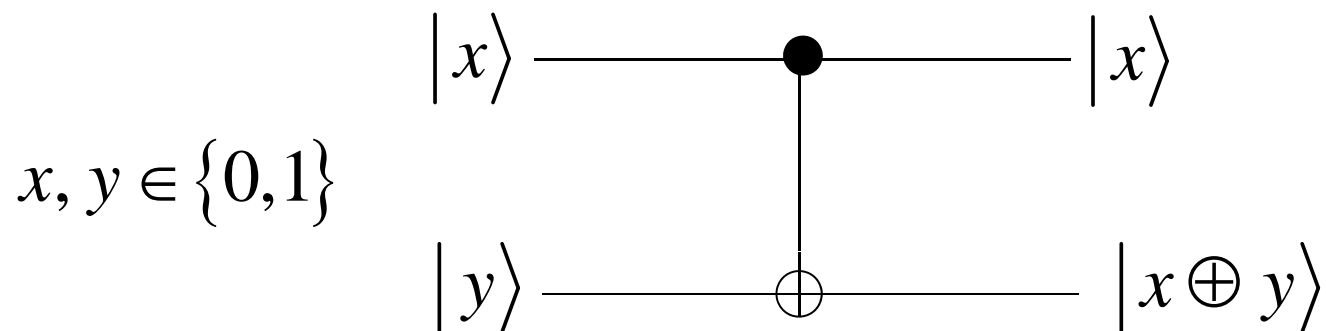
$x, y \in \{0, 1\}$



# 基本的なユニタリ変換

制御NOT(2量子ビット入出力素子)

$$CNOT \begin{cases} x=0 \longrightarrow y \text{ を素通し} \\ x=1 \longrightarrow y \text{ を反転} \end{cases}$$

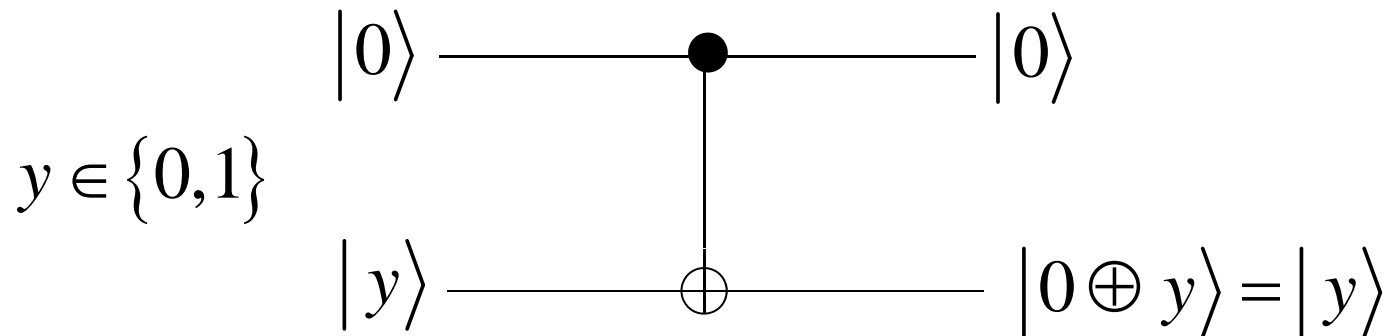




# 基本的なユニタリ変換

制御NOT(2量子ビット入出力素子)

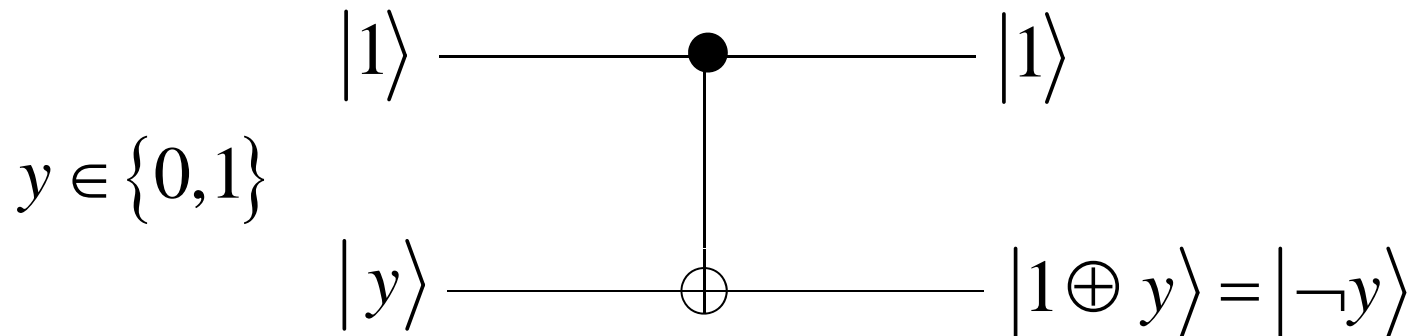
$$CNOT \begin{cases} x=0 \longrightarrow y \text{ を素通し} \\ x=1 \longrightarrow y \text{ を反転} \end{cases}$$



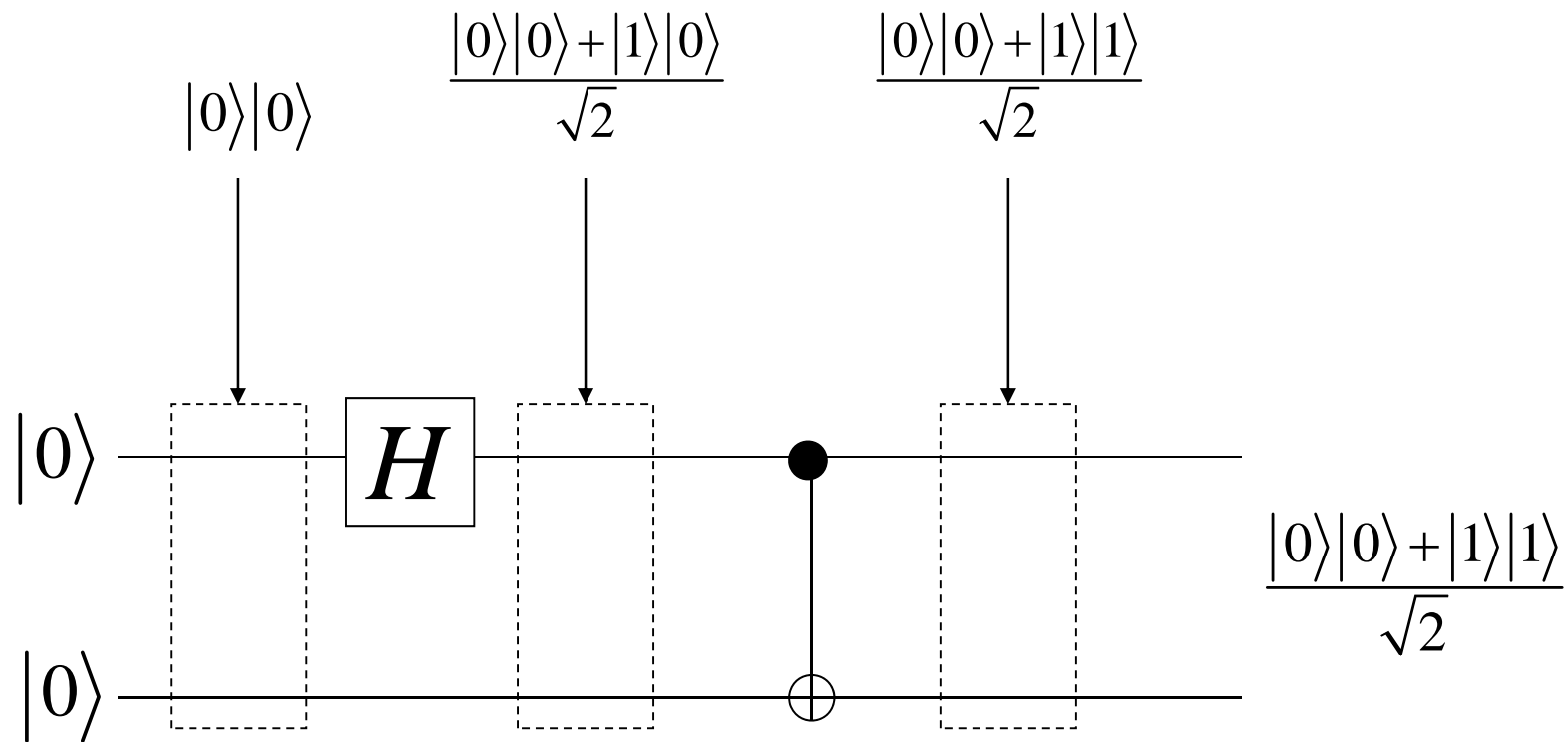
# 基本的なユニタリ変換

制御NOT(2量子ビット入出力素子)

$$CNOT \begin{cases} x=0 \longrightarrow y \text{ を素通し} \\ x=1 \longrightarrow y \text{ を反転} \end{cases}$$



# 量子回路の例



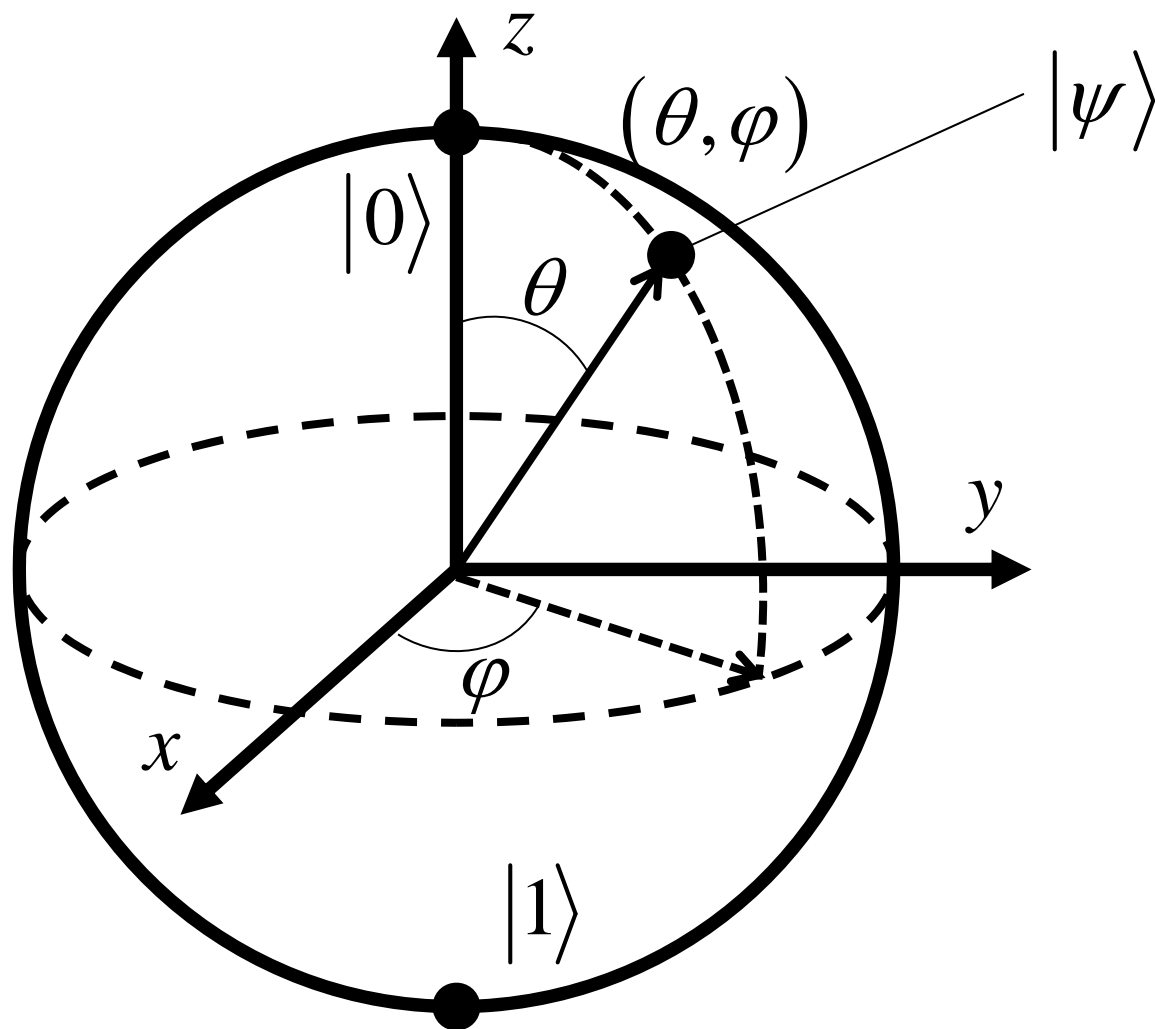
# 基本量子素子から大きな量子回路へ

- 古典計算の場合, AND, OR, NOTを組み合わせ  
わせて任意の論理関数を実現できた.
  - 素子数 =  $O(2^n)$  個 (nビット入力)
- 量子計算の場合では？
  - 1量子ビット素子とCNOTで可能！
  - 素子数 =  $O(n^2 4^n)$  個 (n量子ビット入力)

# 1量子ビット素子の構成

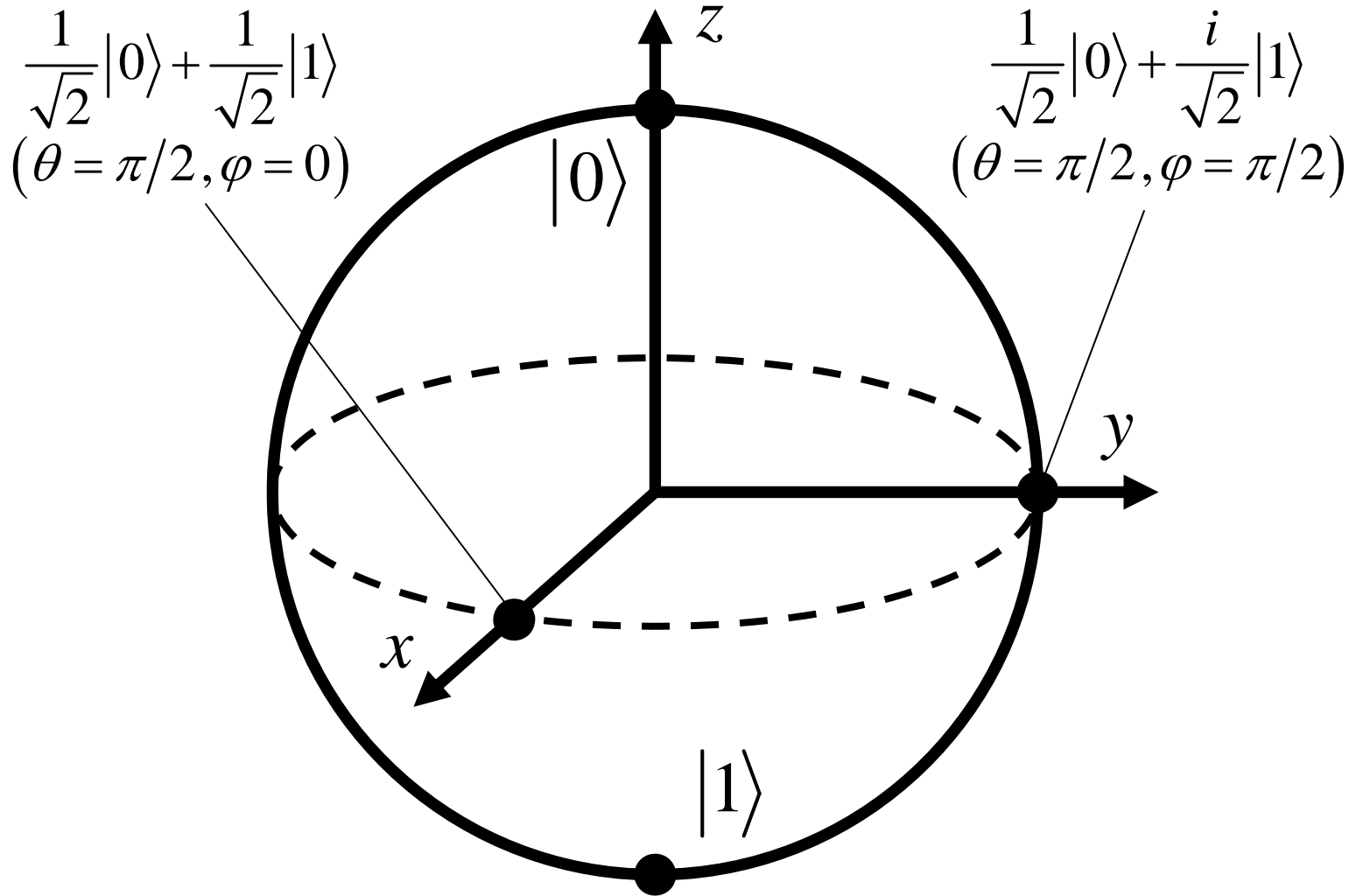
- Bloch球上の「回転素子」を使う
  - Bloch球 = 1量子ビットの幾何的表現方法

# Bloch球



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

# Bloch球



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

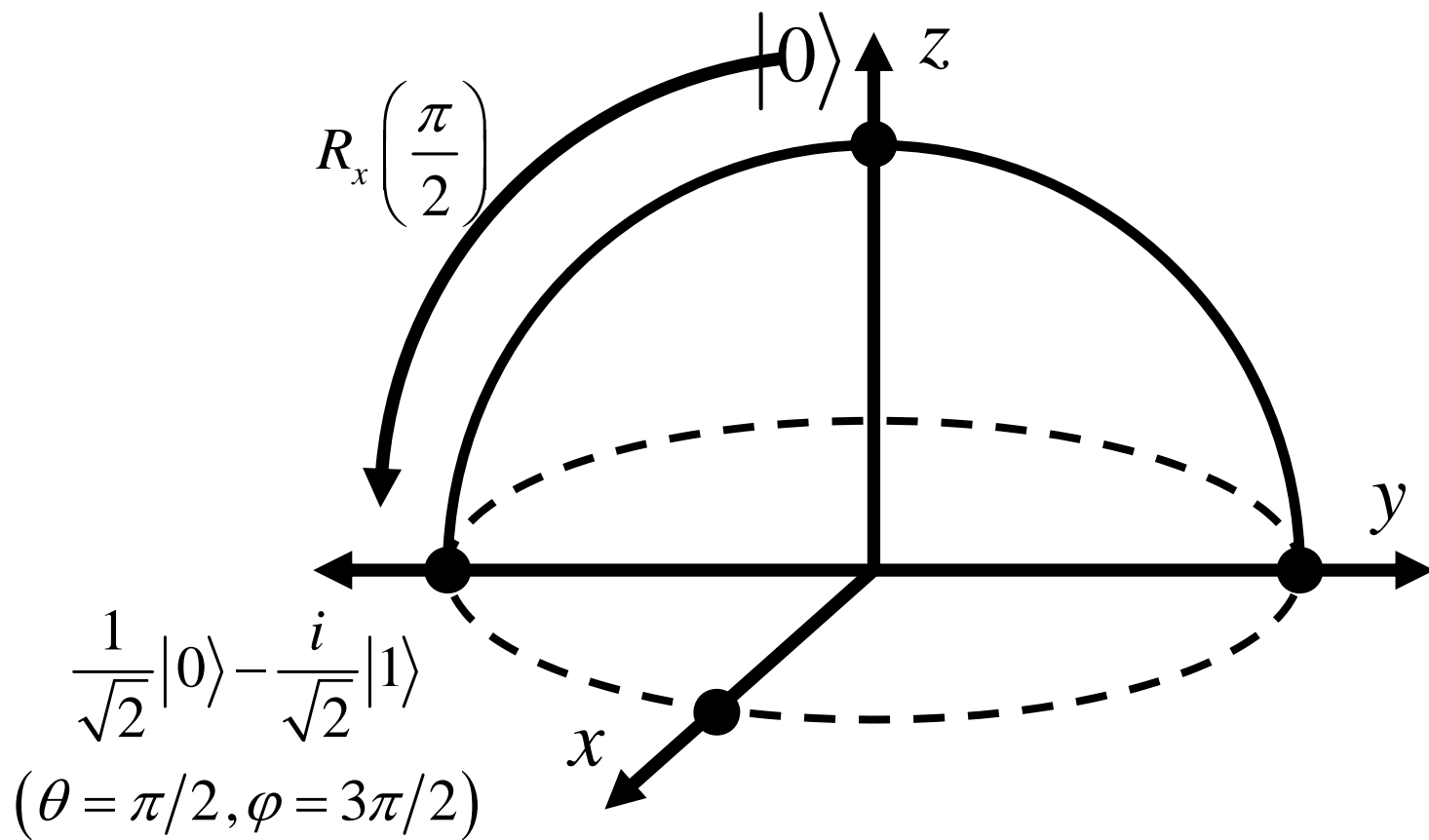
# 回轉行列

$$R_x(\theta) = \exp(-i\theta X/2) = \cos\frac{\theta}{2}I - i\sin\frac{\theta}{2}X = \begin{pmatrix} \cos\frac{\theta}{2} & -i\sin\frac{\theta}{2} \\ -i\sin\frac{\theta}{2} & \cos\frac{\theta}{2} \end{pmatrix}$$

$$R_y(\theta) = \exp(-i\theta Y/2) = \cos\frac{\theta}{2}I - i\sin\frac{\theta}{2}Y = \begin{pmatrix} \cos\frac{\theta}{2} & -\sin\frac{\theta}{2} \\ \sin\frac{\theta}{2} & \cos\frac{\theta}{2} \end{pmatrix}$$

$$R_z(\theta) = \exp(-i\theta Z/2) = \cos\frac{\theta}{2}I - i\sin\frac{\theta}{2}Z = \begin{pmatrix} e^{-i\theta/2} & 0 \\ 0 & e^{i\theta/2} \end{pmatrix}$$





$$R_x\left(\frac{\pi}{2}\right)|0\rangle = \begin{pmatrix} \cos\frac{\pi}{4} & -i\sin\frac{\pi}{4} \\ -i\sin\frac{\pi}{4} & \cos\frac{\pi}{4} \end{pmatrix} \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ -i \end{bmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}}|0\rangle - \frac{i}{\sqrt{2}}|1\rangle$$

# 回転行列による表現

$$R_{\hat{n}}(\theta) = \cos \frac{\theta}{2} I - i \sin \frac{\theta}{2} (\hat{n}_x X + \hat{n}_y Y + \hat{n}_z Z)$$

$$\hat{n} = (\hat{n}_x, \hat{n}_y, \hat{n}_z) \in \square^3 : \text{回転軸}$$

定理

$\forall U : 2$ 次元ユニタリ変換(1量子ビット素子)

$$\exists \alpha, \exists \hat{n}, \exists \theta \text{ s. t. } U = e^{i\alpha} R_{\hat{n}}(\theta)$$

# Z-Y回転分解

定理

$\forall U$  : 2次元ユニタリ変換(1量子ビット素子)

$\exists \alpha, \exists \beta, \exists \gamma, \exists \delta$  s. t.

$$U = e^{i\alpha} R_z(\beta) R_y(\gamma) R_z(\delta)$$

大域的位相  $e^{i\alpha}$  を無視すれば  
1量子ビット素子は回転素子  $R_y(\theta), R_z(\theta)$  で実現できる

( $R_z$  と  $R_x$  を入れ替えたX-Y回転分解も可能)

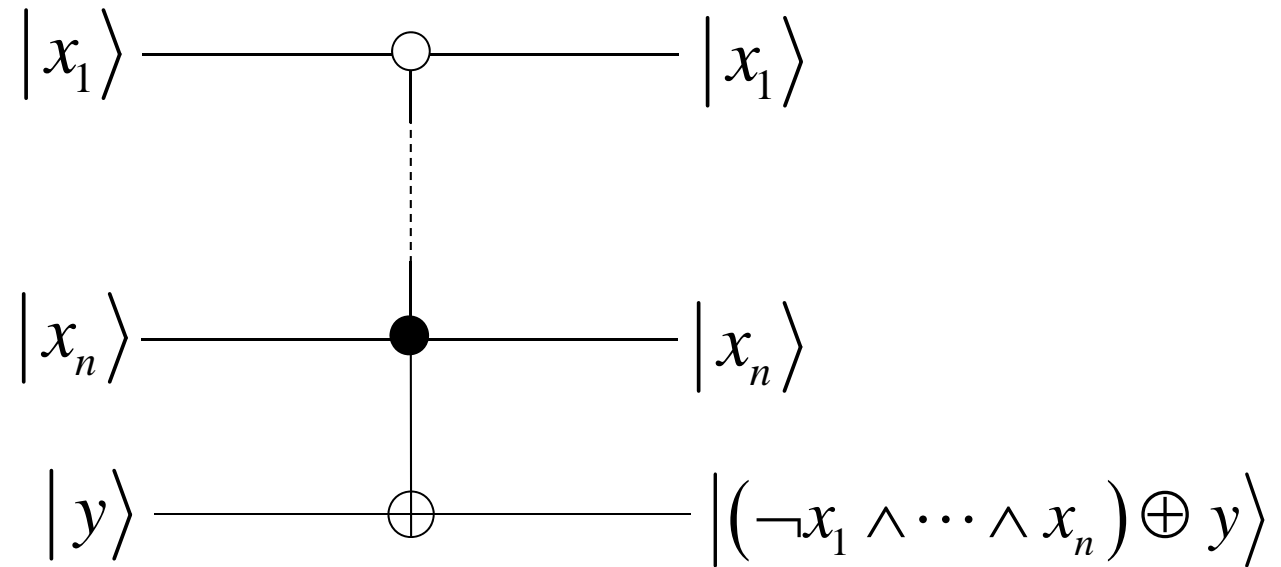
# n量子ビット上ユニタリ行列

- 方針

1. n-qbit  $U \rightarrow$  一般化CNOT+制御1qbit素子
2. 一般化CNOT  $\rightarrow$  1-qbit素子+CNOT
3. 制御1-qbit素子  $\rightarrow$  1-qbit素子+CNOT

最終的には 1-qbit素子+CNOT で構成可能！

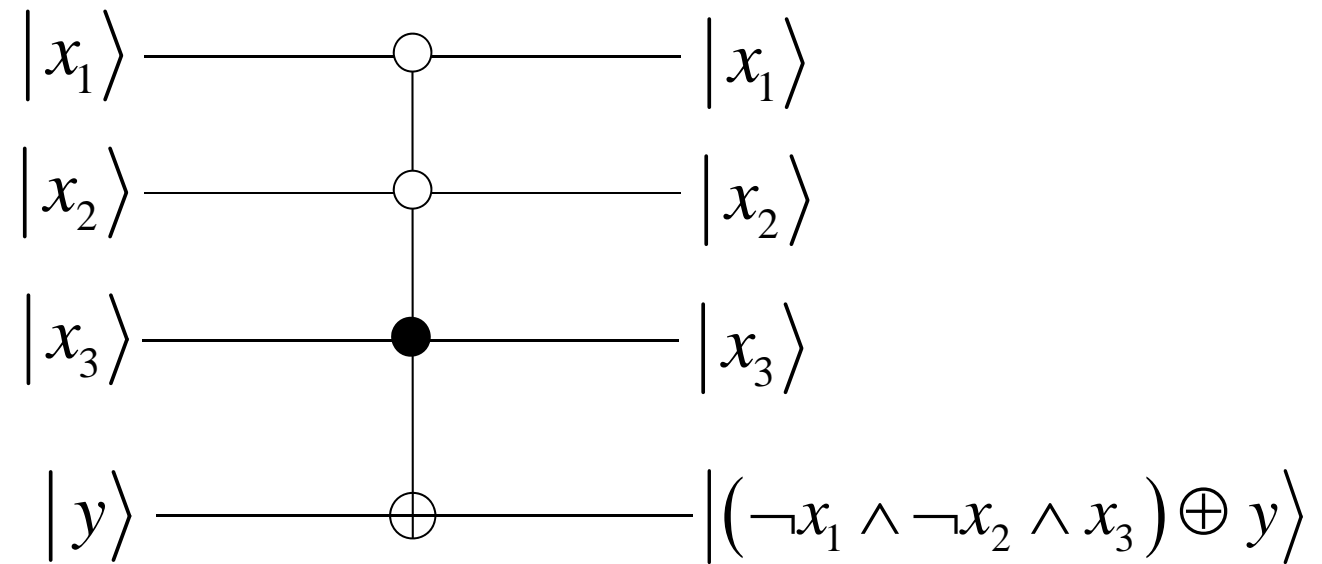
# 一般化CNOT素子



黒丸 ● : 1が入力されるとスイッチオン

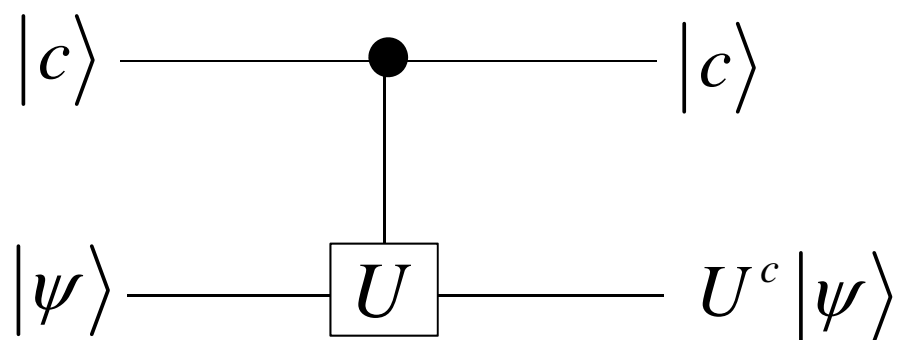
白丸 ○ : 0が入力されるとスイッチオン

# 一般化CNOT素子(例)



$(x_1, x_2, x_3) = (0, 0, 1)$  のときのみ  $y$  を反転

# 制御1-qbit素子



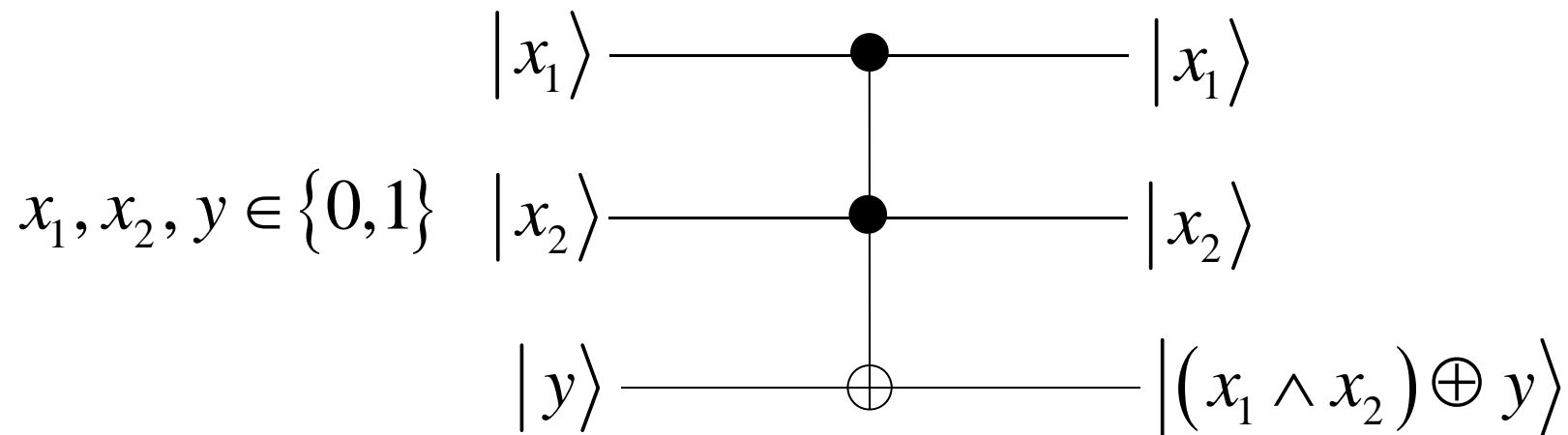
$$C(U) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & U \end{pmatrix}$$

詳細は板書にて



# Toffoli素子 (CCNOT素子)

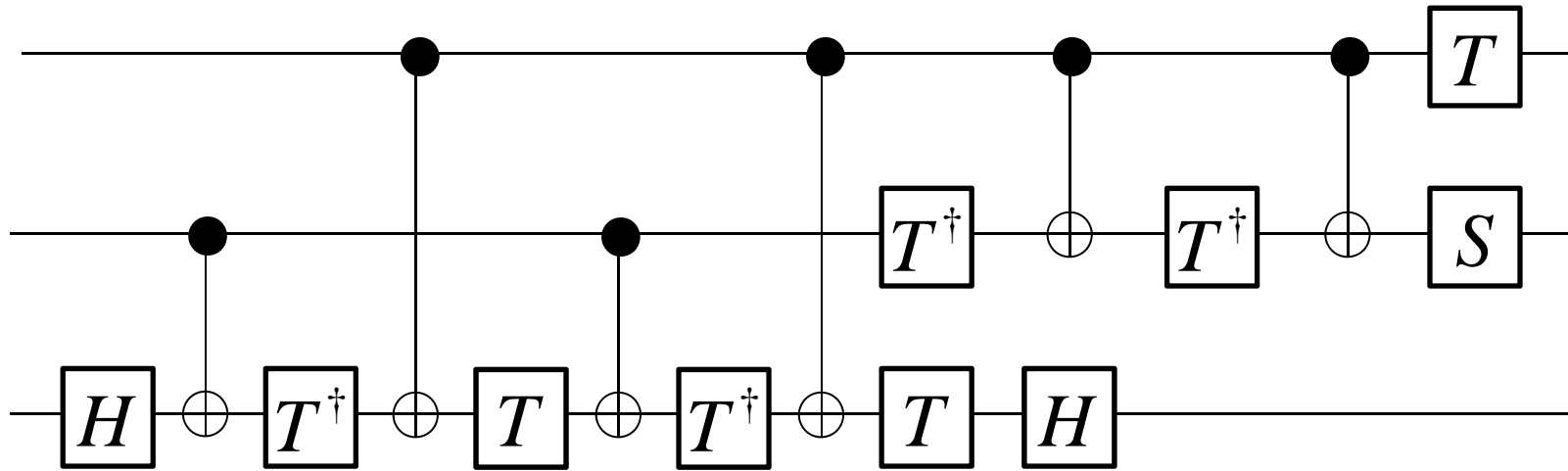
$$CCNOT = \overbrace{\begin{pmatrix} 1 & & & & & & & \\ & 0 & & & & & & \\ & & \ddots & & & & & \\ & & & 1 & & & & \\ & & & & & & & \\ & & & & & 0 & 1 & \\ & & & & & & & \\ & & 0 & & 1 & 0 & & \end{pmatrix}}$$



$x_1, x_2$  とともに1が入力されたときのみ  $y$  を反転

# Toffoli素子 (CCNOT素子)

$CCNOT =$



$$H = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \quad T = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & e^{i\pi/4} \end{pmatrix} \quad S = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & i \end{pmatrix}$$

# 指数関数 vs. 多項式関数

- 量子回路の一般的構成は入力サイズ $n$ に対して**指数関数的**！ → 効率が悪すぎる
- 計算量理論では「**多項式関数的**」である方が現実的だと考えられている。
- 特定の問題に対して良い回路設計(=アルゴリズム設計)は？

# 量子計算の主な結果

- 高速素因数分解アルゴリズム(Shor, 1994)
  - 素因数分解問題を高速に解くことができる.
  - RSA公開鍵暗号の解読
- 高速検索アルゴリズム(Grover, 1996)
  - 構造の全くない検索問題に対して高速検索
  - 次の講義で解説

# 古典 vs 量子

- 合成数  $N$  (二進  $\log_2 N$  桁) の素因数分解

古典: 一般数体篩法

– 計算量: 準指数関数

$$O\left(\exp\left((C + o(1))(\ln N)^{1/3} (\ln \ln N)^{2/3}\right)\right), \quad C = (64/9)^{1/3}$$

量子: Shorのアルゴリズム (1994)

– 計算量: 多項式関数

$$O\left((\log_2 N)^2\right)$$

$n = \log_2 N$  (二進表現の桁数 = 入力サイズ)

$$C(N) = \exp\left(\left(\frac{64}{9}\right)^{1/3} (\ln N)^{1/3} (\ln \ln N)^{2/3}\right)$$

$$Q(N) = (\log_2 N)^2$$

$$N \approx 2^{9.9} (\approx 960) \Rightarrow C(N) \approx 2 \times 10^{25}, Q(N) \approx 2 \times 10^9$$

参考: 京速計算機 (10PFLOPS, 1秒間に  $10^{16}$  回浮動小数点演算) で  
 $2 \times 10^{25}$  回の浮動小数点演算に対して必要な時間

## 63. 4年

参考: RSA公開鍵暗号の主流のパラメータ  $n = 1024$  (推奨  $n = 2048$ )

# 量子計算の主な結果

- 高速素因数分解アルゴリズム(Shor, 1994)
  - 素因数分解問題を高速に解くことができる.
  - RSA公開鍵暗号の解読
- 高速検索アルゴリズム(Grover, 1996)
  - 構造の全くない検索問題に対して高速検索
  - 次の講義で解説