

量子情報科学 ウィンタースクール2010

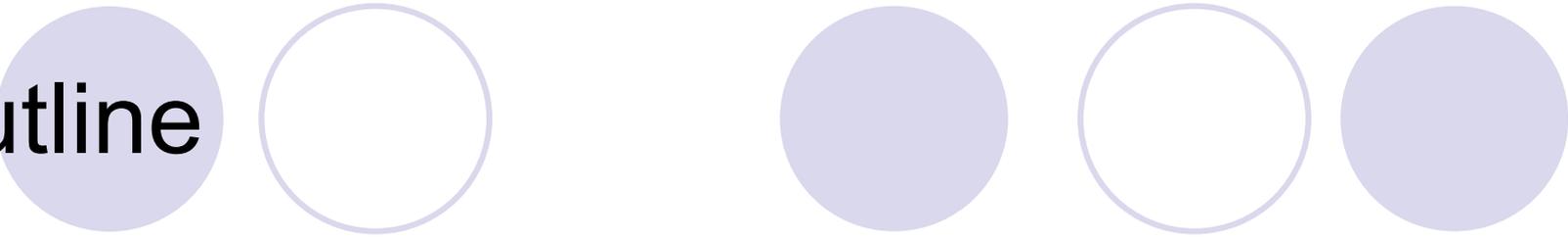
2010.2.25-27

1日目: 量子力学の基礎

2日目: 量子情報理論の基礎I

3日目: 量子情報理論の基礎Iと応用

Outline



- **量子力学復習 + 数学補講**
- **はじめに**
- **量子情報科学の基礎**
 - **一般の状態** 単位ベクトルから密度行列へ
 - **合成系の部分状態** 縮約密度行列と部分トレース
 - **一般の測定** エルミート行列からPOVM測定
 - **POVMの表現(実現)定理**

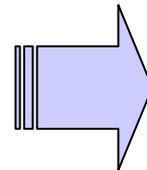
量子力学(復習)

① 量子系の状態はHilbert空間 $\mathcal{H} = \mathbb{C}^d$ の単位ベクトル

② 物理量はエルミート行列

③ Bornの確率規則

$$|\psi\rangle \in \mathcal{H}$$
$$A = \sum_i a_i P_i$$



測定値 a_i を得る確率

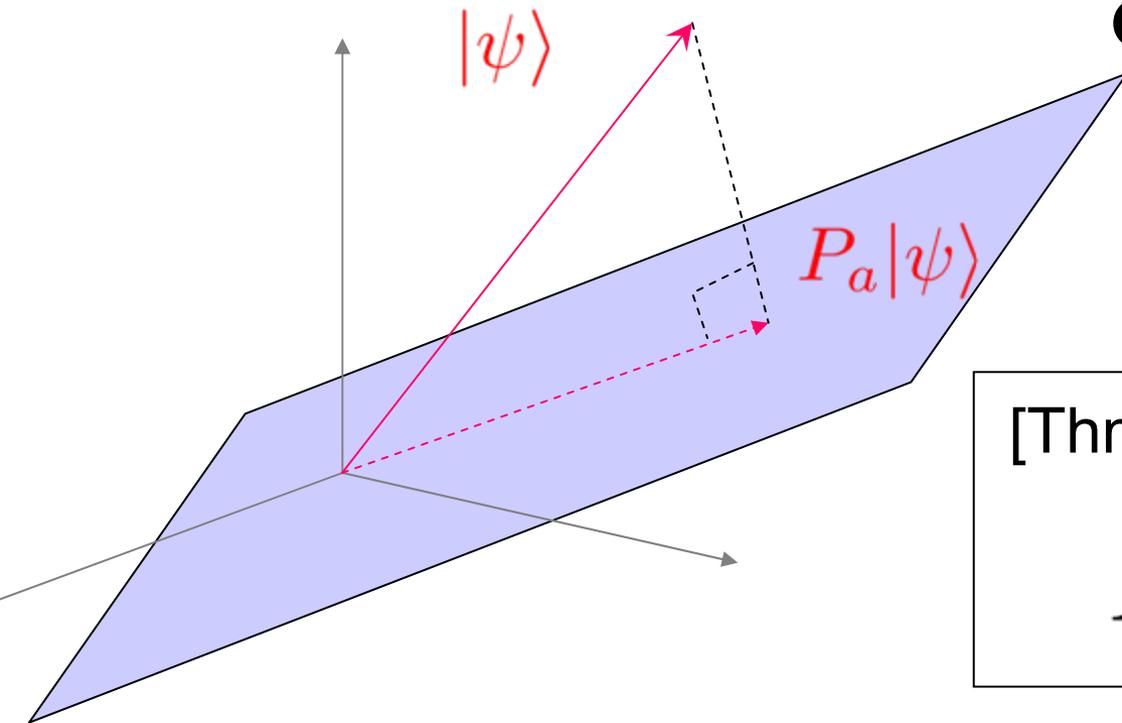
$$\langle \psi | P_i | \psi \rangle$$

- エルミート行列Aの固有値aの固有空間:

$$E_a := \{|\psi\rangle \in \mathbb{C}^d \mid A|\psi\rangle = a|\psi\rangle\}$$

- (対応する)固有射影行列

$$P_a \in M_d(\mathbb{C})$$



[Thm] 任意のエルミート行列は

$$A = \sum_a a P_a$$

量子力学(復習2)

① 孤立量子系の時間発展はユニタリー発展 $U = \exp(-iHt)$

$$|\psi\rangle \in \mathcal{H}$$

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

量子力学(復習2)

① 孤立量子系の時間発展はユニタリー発展 $U = \exp(-iHt)$

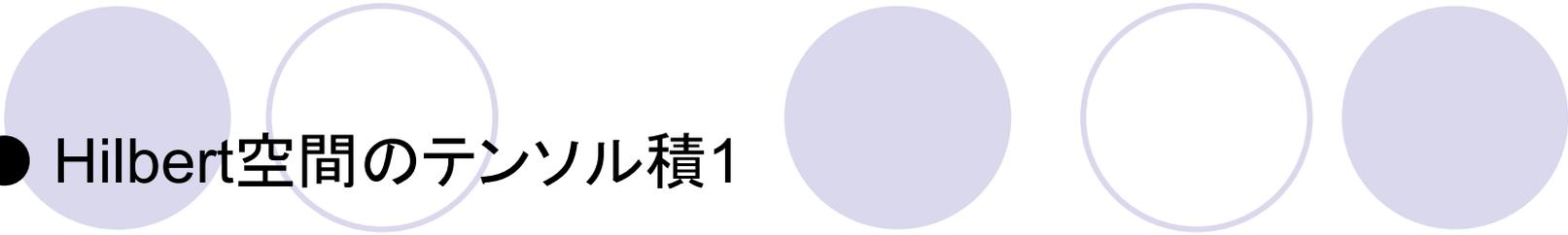
$$|\psi\rangle \mapsto U|\psi\rangle$$

② 合成量子系はテンソル積Hilbert空間

$$\mathcal{H}_A \otimes \mathcal{H}_B$$

$$\mathcal{H}_A \simeq \mathbb{C}^n$$

$$\mathcal{H}_B \simeq \mathbb{C}^m$$



● Hilbert空間のテンソル積1

$$\mathcal{H}_A = \mathbb{C}^n, \mathcal{H}_B = \mathbb{C}^m \Rightarrow \mathcal{H}_A \otimes \mathcal{H}_B = \mathbb{C}^{nm}$$

(例) $n = m = 2$: 2量子ビット

$$\begin{pmatrix} a_1 \\ a_2 \end{pmatrix} \otimes \begin{pmatrix} b_1 \\ b_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} a_1 \begin{pmatrix} b_1 \\ b_2 \end{pmatrix} \\ a_2 \begin{pmatrix} b_1 \\ b_2 \end{pmatrix} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} a_1 b_1 \\ a_1 b_2 \\ a_2 b_1 \\ a_2 b_2 \end{pmatrix}$$

$$\begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \otimes \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \otimes \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}, \dots$$

● Hilbert空間のテンソル積2

☆最重要性質1 (双線形性)

$$|\psi\rangle \otimes (x|\phi\rangle + y|\xi\rangle) = x(|\psi\rangle \otimes |\phi\rangle) + y(|\psi\rangle \otimes |\xi\rangle)$$

$$(x|\psi\rangle + y|\chi\rangle) \otimes |\phi\rangle = x(|\psi\rangle \otimes |\phi\rangle) + y(|\chi\rangle) \otimes |\phi\rangle.$$

● Hilbert空間のテンソル積2

☆最重要性質2 (テンソル基底)

$$\begin{aligned} \{|\psi_1\rangle, \dots, |\psi_n\rangle\}: \mathcal{H}_A \text{ の CONS,} \\ \{|\phi_1\rangle, \dots, |\phi_m\rangle\}: \mathcal{H}_B \text{ の CONS} \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \{|\psi_i\rangle \otimes |\phi_j\rangle\}_{i,j}: \mathcal{H}_A \otimes \mathcal{H}_B \text{ の CONS}$$

$$\{|\psi_1\rangle \otimes |\phi_1\rangle, |\psi_1\rangle \otimes |\phi_2\rangle, \dots, |\psi_i\rangle \otimes |\phi_j\rangle, \dots, |\psi_n\rangle \otimes |\phi_m\rangle\}$$

$$\Rightarrow \dim \mathcal{H}_A \otimes \mathcal{H}_B = nm.$$

● Hilbert空間のテンソル積2

☆最重要性質3 (エンタングルド状態)

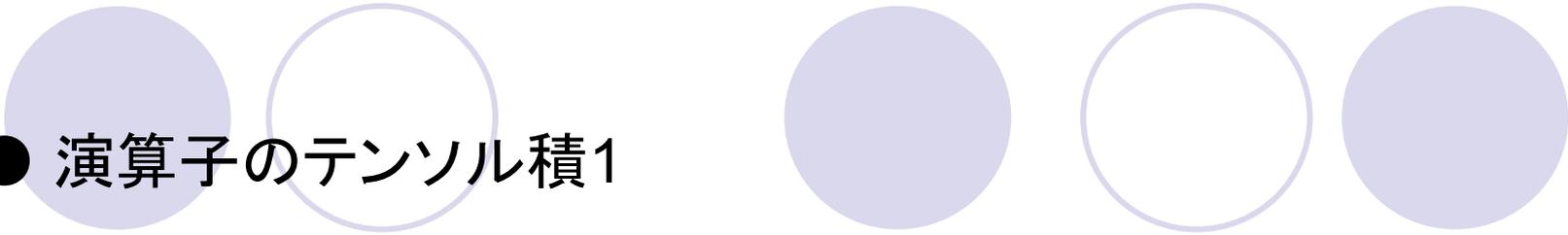
$$|\phi\rangle \otimes |\psi\rangle \in \mathcal{H}_A \otimes \mathcal{H}_B$$

セパラブル状態

$$|\phi\rangle \otimes |\psi\rangle + |\chi\rangle \otimes |\xi\rangle \in \mathcal{H}_A \otimes \mathcal{H}_B$$

$$\neq |\eta\rangle \otimes |\nu\rangle$$

エンタングルド状態



● 演算子のテンソル積1

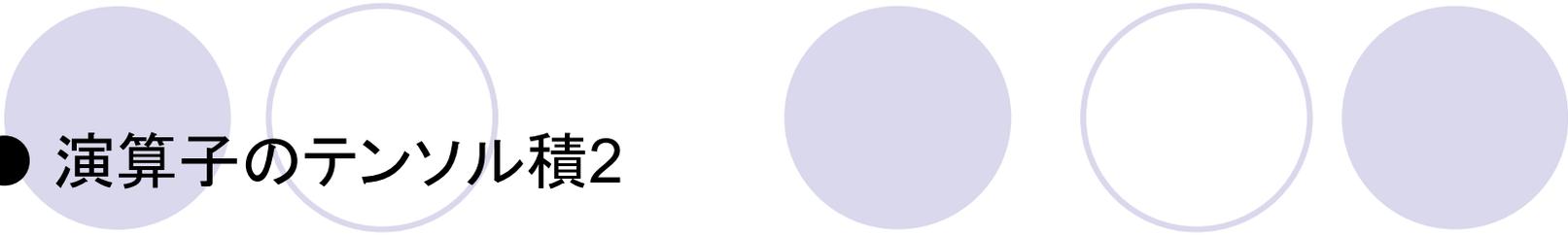
X : 系 A の (エルミート) 行列,
 Y : 系 B の (エルミート) 行列

$\Rightarrow X \otimes Y$: 合成系 $\mathcal{H}_A \otimes \mathcal{H}_B$ 上の行列

(例) $n = m = 2$: 2量子ビット

$$\begin{pmatrix} x_{11} & x_{12} \\ x_{21} & x_{22} \end{pmatrix} \otimes \begin{pmatrix} y_{11} & y_{12} \\ y_{21} & y_{22} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} x_{11} \begin{pmatrix} y_{11} & y_{12} \\ y_{21} & y_{22} \end{pmatrix} & x_{12} \begin{pmatrix} y_{11} & y_{12} \\ y_{21} & y_{22} \end{pmatrix} \\ x_{21} \begin{pmatrix} y_{11} & y_{12} \\ y_{21} & y_{22} \end{pmatrix} & x_{22} \begin{pmatrix} y_{11} & y_{12} \\ y_{21} & y_{22} \end{pmatrix} \end{pmatrix}$$

$$\sigma_z \otimes \sigma_x = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \otimes \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \end{pmatrix}$$



● 演算子のテンソル積2

☆最重要性質1 (テンソル積演算)

$$X \otimes Y(|\psi\rangle \otimes |\phi\rangle) = (X|\psi\rangle) \otimes (Y|\phi\rangle)$$

☆最重要性質2

$$\forall Z: \mathcal{H}_A \otimes \mathcal{H}_B \text{ 上の行列} \Rightarrow Z = \sum_i X_i \otimes Y_i$$

はじめに

自然の解明, 存在論 \Rightarrow 自然の可能性, 認識論

量子力学の公理

- * Hilbert空間の単位ベクトルは実現可能な状態
- * Hilbert空間のエルミート行列は実現可能な測定

実現可能な状態

単位ベクトル

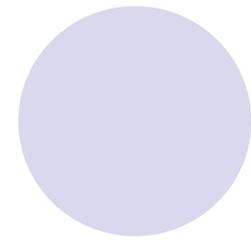
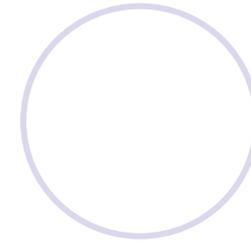
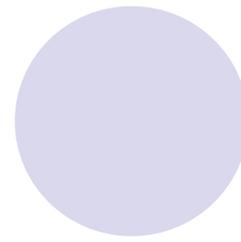
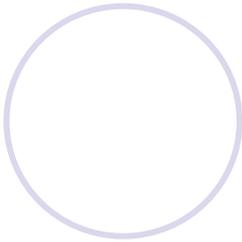
$|\psi\rangle$

実現可能な測定

エルミート行列の測定

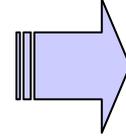
A

はじめに



存在論

$$|\psi\rangle \in \mathcal{H}$$
$$A = \sum_i a_i P_i$$

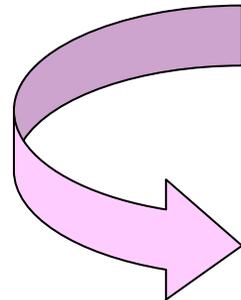


測定値 a_i を得る確率

$$\langle \psi | P_i | \psi \rangle$$

操作的に
何が可能か？

① ある状態に準備
単位ベクトル
⇒ 密度行列

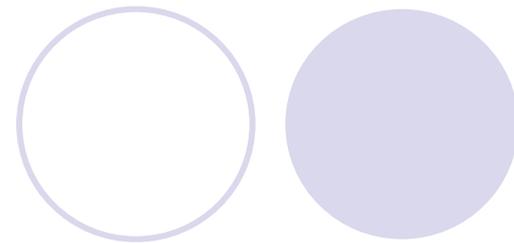


② 系の測定をする

エルミート行列
⇒ **POVM測定**

③ 確率的に測定値
(情報)を得る

一般的な状態(密度行列)



□ 量子状態の準備方法

- 状態 $|\psi\rangle$ を準備する



$|\psi\rangle$

一般的な状態(密度行列)

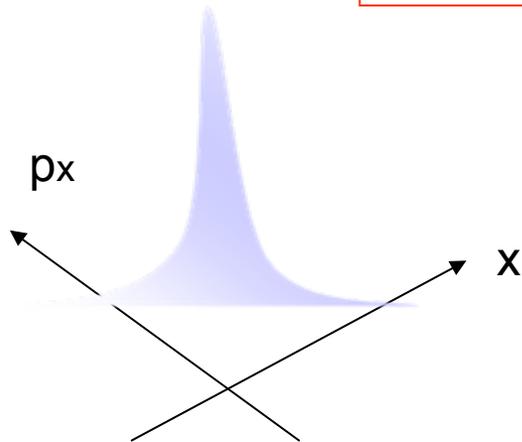
□ 量子状態の準備方法

- 状態 $|\psi\rangle$ を準備する

このような状況も
量子状態とみなしてよい!

- 確率 p_i で状態 $|\psi_i\rangle$ を準備する $\{p_i; |\psi_i\rangle\}$

≒ 状態が確率 p_i で $|\psi_i\rangle$ にあることしか知らない



p_1 p_2 \cdots p_n
 $|\psi_1\rangle?$ $|\psi_2\rangle?$ \cdots $|\psi_n\rangle?$

一般的な状態(密度行列)

□ 密度行列による状態表現とBornの確率規則

状態 $|\psi\rangle$ の下で, 物理量 $A = \sum_i a_i P_i$ を測定:

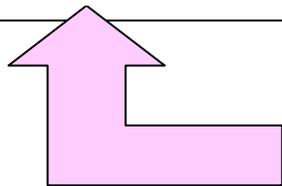
$$\Pr\{a_i|A, |\psi\rangle\} = \langle\psi|P_i|\psi\rangle$$

一般的な状態(密度行列)

□ 密度行列による状態表現とBornの確率規則

状態 $\{p_k; |\psi_k\rangle\}$ の下で, 物理量 $A = \sum_i a_i P_i$ を測定する

$$\Pr\{a_i|A, |\psi\rangle\} = \langle \psi_k | P_i | \psi_k \rangle$$



密度行列

従来の表記

密度行列の表記

状態

$$\{p_k; |\psi_k\rangle\}$$

$$\rho = \sum_k p_k |\psi_k\rangle \langle \psi_k|$$

確率

$$\sum_k p_k \langle \psi_k | P_i | \psi_j \rangle$$

$$\text{tr}(\rho P_i)$$

期待値

$$\sum_k p_k \langle \psi_k | A | \psi_j \rangle$$

$$\text{tr}(\rho A)$$

[定理]

$$\rho = \sum_k p_k |\psi_k\rangle \langle \psi_k|$$

$$\Leftrightarrow \text{tr } \rho = 1, \rho \geq 0$$

[定義] Hilbert空間上の単位トレースを持ち、
正值である行列を**密度行列**と呼ぶ。

量子力学で準備可能な一般的な状態は
密度行列 ρ で与えられる。Bornの確率規則は

$$\rho, A = \sum_i a_i P_i \Rightarrow \text{確率 } \text{tr}(\rho P_i)$$

純粋状態と混合状態

$$\rho = |\psi\rangle\langle\psi|: \text{純粋状態}$$

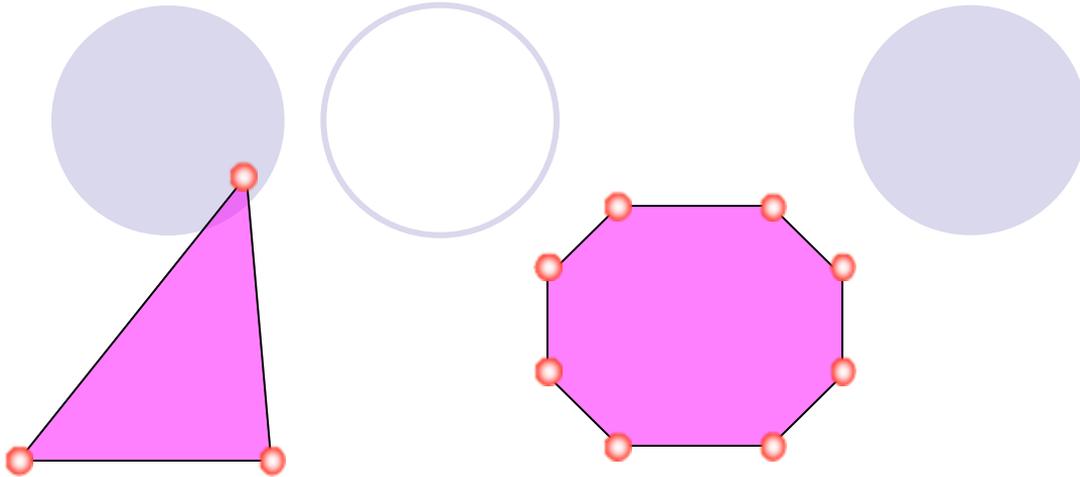
$$\rho \neq |\psi\rangle\langle\psi|: \text{混合状態}$$

$$S := \{\rho \mid \text{tr } \rho = 1, \rho \geq 0\} \quad \text{状態空間}$$

(エルミート行列空間内の) 凸集合

$$\rho_1, \rho_2 \in S, p \in [0, 1]$$

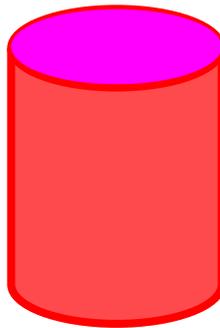
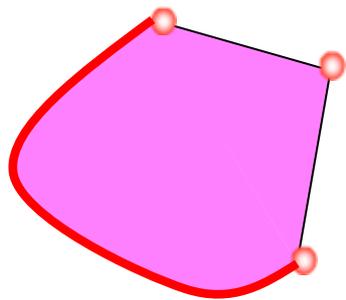
$$\Rightarrow p\rho_1 + (1-p)\rho_2 \in S \simeq \{p, 1-p; \rho_1, \rho_2\}$$



凸集合 w

$$w_1, w_2 \in W, \lambda \in [0, 1]$$

$$\Rightarrow w = \lambda w_1 + (1 - \lambda)w_2 \in W$$



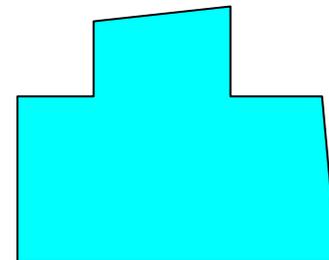
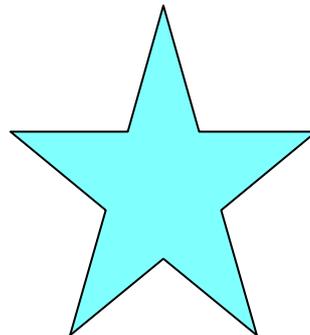
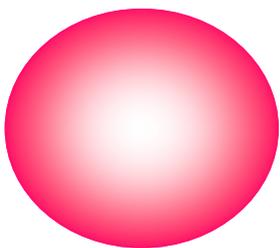
端点: w

$$\lambda \in (0, 1), w_1, w_2 \in \mathcal{S}$$

$$\text{s.t. } w = \lambda w_1 + (1 - \lambda)w_2$$

$$\Rightarrow w = w_1 = w_2$$

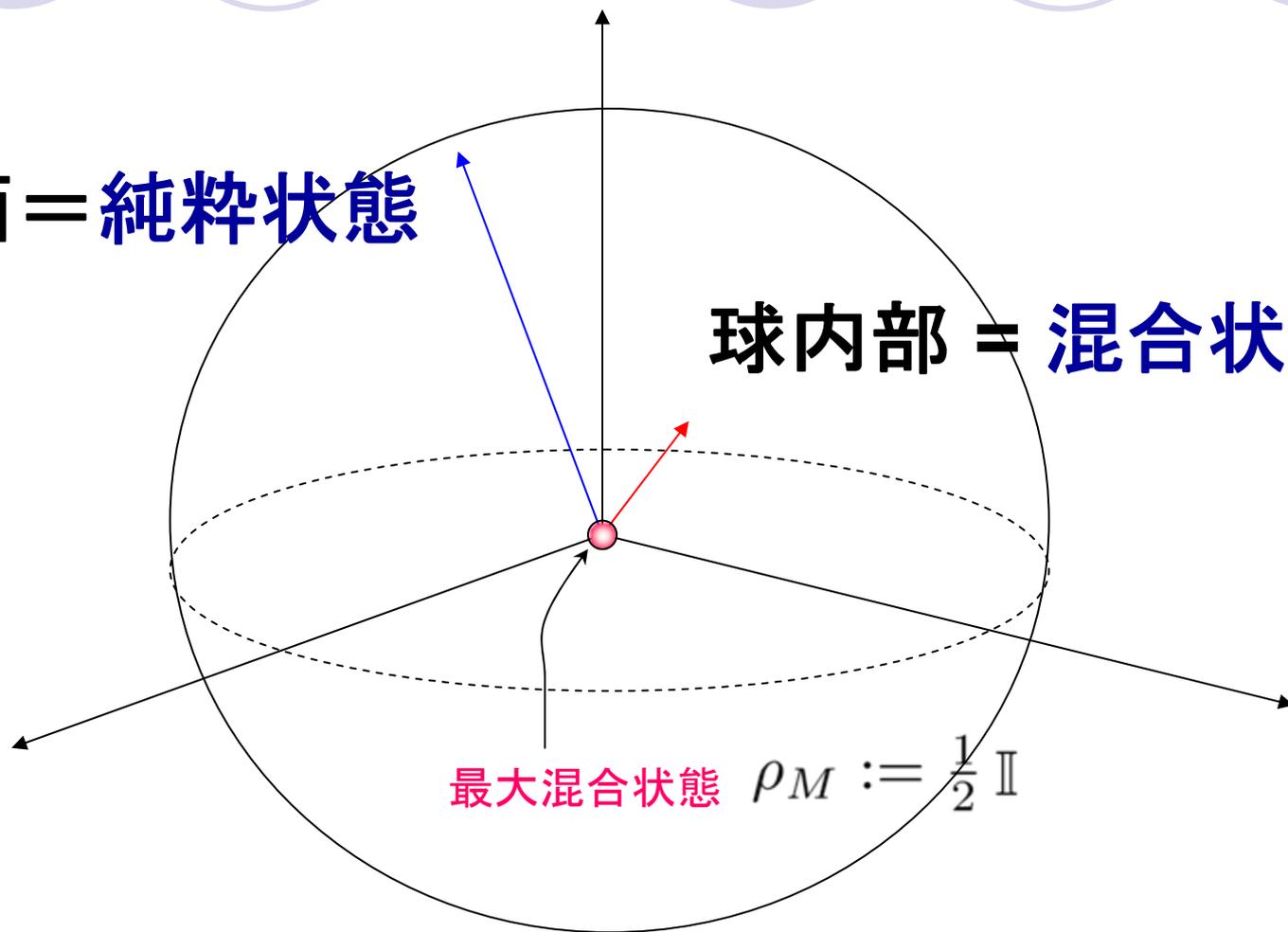
\Leftrightarrow 純粹狀態



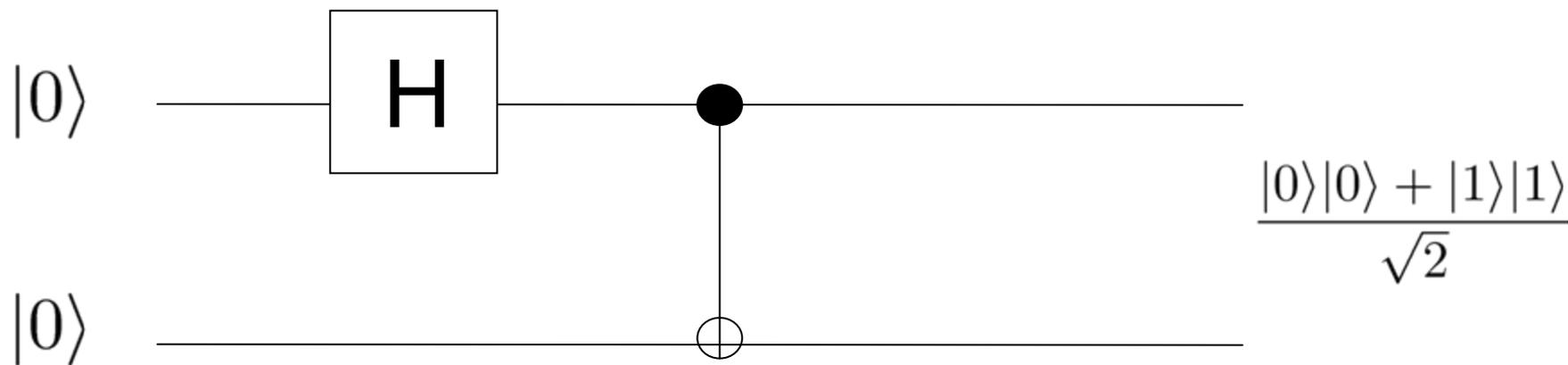
量子ビットの状態空間 \cong Bloch球

球面 = 純粋状態

球内部 = 混合状態



部分量子系の状態(縮約密度行列)

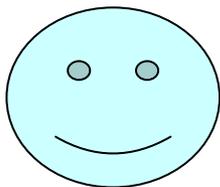
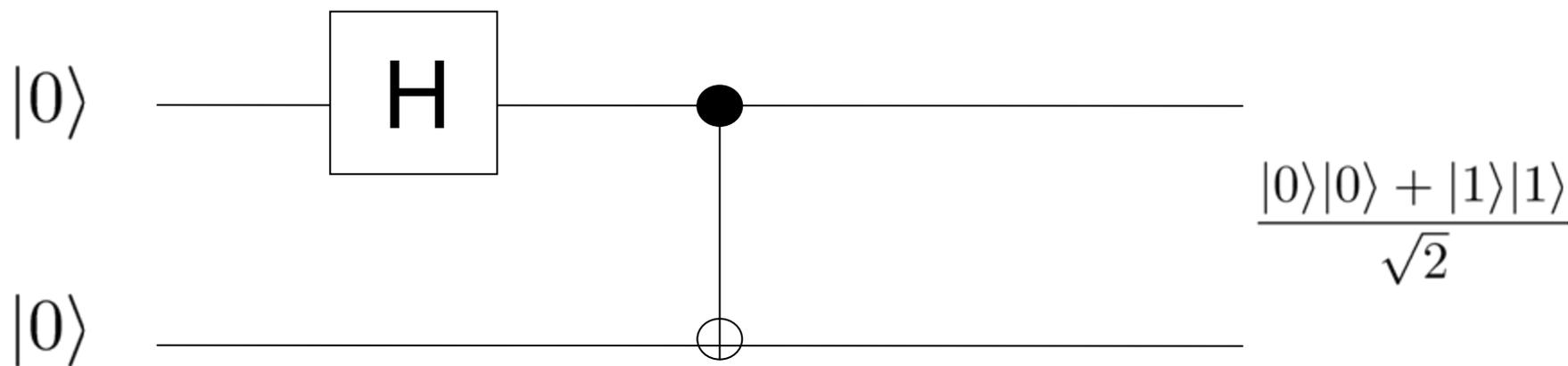


?



部分系の状態はない??

部分量子系の状態(縮約密度行列)



部分系の状態は**混合状態**として存在する！！

部分量子系の状態 (縮約密度行列)

[定理] 合成系 $A + B$ の状態が密度行列 ρ_{AB}

\Rightarrow A 系の状態は縮約密度行列 ρ_A で与えられる!

$$\rho_A := \text{tr}_B \rho_{AB}$$

[部分トレース]

$$\text{tr}_B Z = \text{tr}_B \left(\sum_i X_i \otimes Y_i \right) := \sum_i (\text{tr}_B Y_i) X_i$$

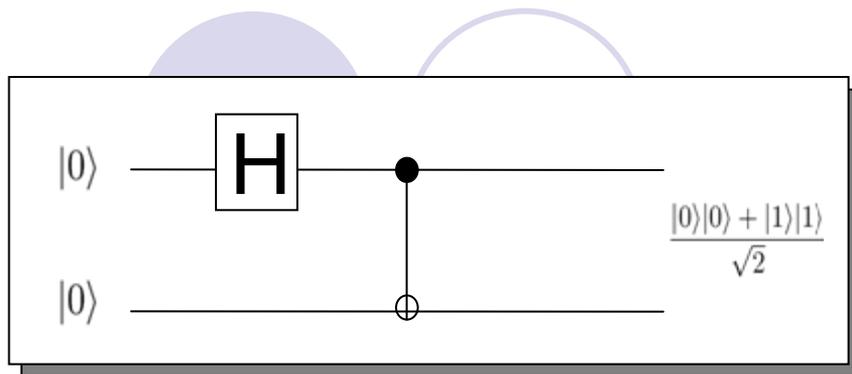
$$\forall Z: \mathcal{H}_A \otimes \mathcal{H}_B \text{ 上の行列} \Rightarrow Z = \sum_i X_i \otimes Y_i$$

A系の状態 ρ_A , 任意の物理量 O_A の期待値 : $\text{tr}(\rho_A O_A)$

A系の物理量 O_A の期待値 :

$$\begin{aligned} E[O_A]_{\rho_{AB}} &= \text{tr}_{AB}(\rho_{AB} O_A \otimes \mathbb{I}_B) \\ &= \text{tr}_A \text{tr}_B(\rho_{AB} O_A \otimes \mathbb{I}_B) \\ &= \text{tr}_A(\text{tr}_B(\rho_{AB}) O_A) \end{aligned}$$

A系の密度行列!



[Prop] $\text{tr} |\psi\rangle\langle\phi| = \langle\phi|\psi\rangle$

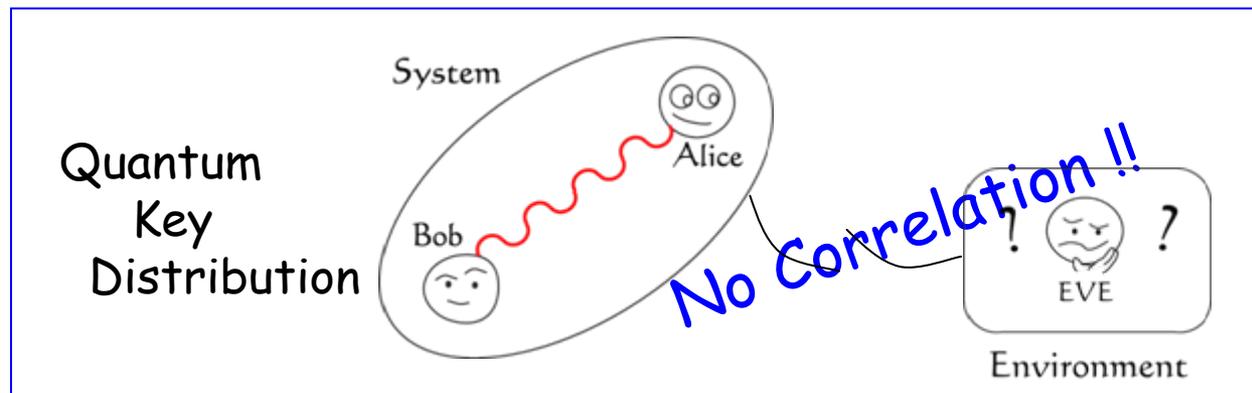
$$\begin{aligned} \rho_{AB} &= |\psi\rangle\langle\psi| = \left(\frac{1}{\sqrt{2}}(|00\rangle + |11\rangle)\right) \left(\frac{1}{\sqrt{2}}(\langle 00| + \langle 11|)\right) \\ &= \frac{1}{2} (|0\rangle\langle 0| \otimes |0\rangle\langle 0| + |0\rangle\langle 1| \otimes |0\rangle\langle 1| \\ &\quad + |0\rangle\langle 1| \otimes |0\rangle\langle 1| + |0\rangle\langle 1| \otimes |0\rangle\langle 1|) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \rho_A &= \text{tr}_B \rho_{AB} \\ &= \frac{1}{2} |0\rangle\langle 0| + \frac{1}{2} |1\rangle\langle 1| = \frac{1}{2} \mathbb{I} \quad \text{(最大)混合状态!} \end{aligned}$$

全体系が純粋状態 ~~⇒~~ 部分も純粋

[定理] 全体系の状態に**相関**があるとき、
部分系は必ず混合状態にある

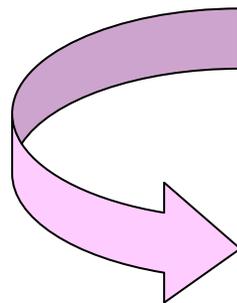
[定理] **部分系が純粋状態ならば、その系は
他の系と相関を持ち得ない！**



一般の測定 (POVM測定)

測定とは？

①測定をすると, 測定値 x を確率的に得るもの.



$$M = \{M_x\}$$

$$\text{確率 } \Pr\{x \mid M, \rho\}$$

x

[確率混合の条件] If $\rho = p\rho_1 + (1 - p)\rho_2$,

$$\Pr\{x \mid M, \rho\} = p\Pr\{x \mid M, \rho_1\} + (1 - p)\Pr\{x \mid M, \rho_2\}$$

一般の測定 (POVM測定)

[定義] (離散)POVM^{*}とは, 行列の組み
 $M = (M_x)_x$ で, $M_x \geq 0, \sum_x M_x = \mathbb{I}$ を満たすもの.

[定理] 確率混合の条件を満たす任意の測定は,
ある POVM により以下のように記述される:

$$\Pr\{x|\rho, M\} = \text{tr } \rho M_x$$

* Positive operator valued measure: 正作用素値測度

一般の測定 (POVM測定)

[定義] (離散)PVM^{**}とは, POVM $M = (P_x)$ で,
 P_x が射影行列のものをいう.

[命題] PVM $\{P_i\}$ はエルミート演算子の固有射影 $\{P_i\}$.

[定理] 物理量の測定と PVM 測定は等価.

^{**} projection valued measure: 射影作用素値測度



確率混合条件を満たす測定 = POVM測定

現実に存在する測定

物理量(エルミート行列)の測定 = PVM測定



POVM測定

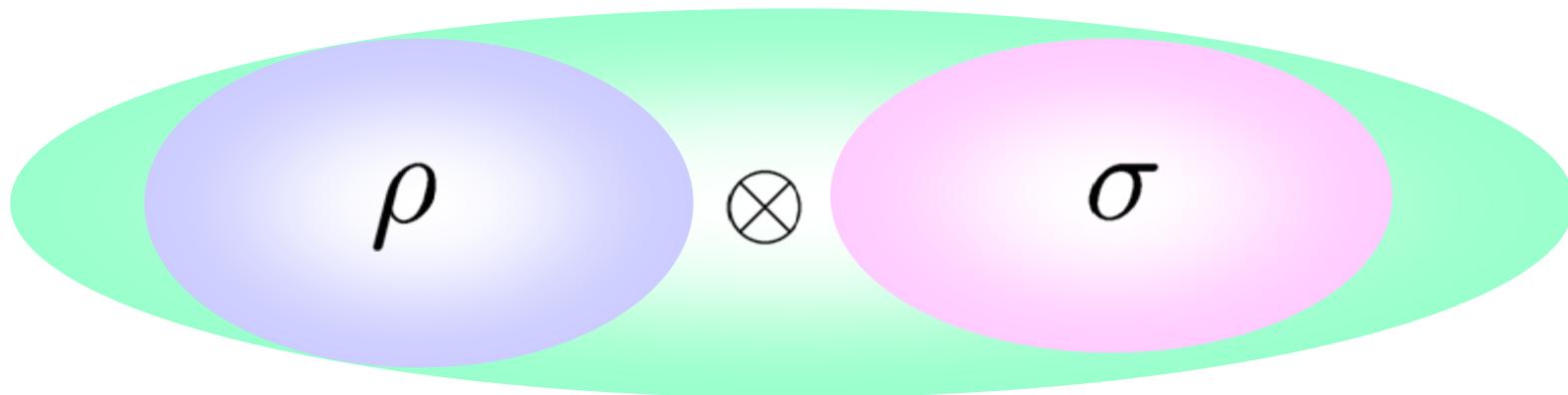
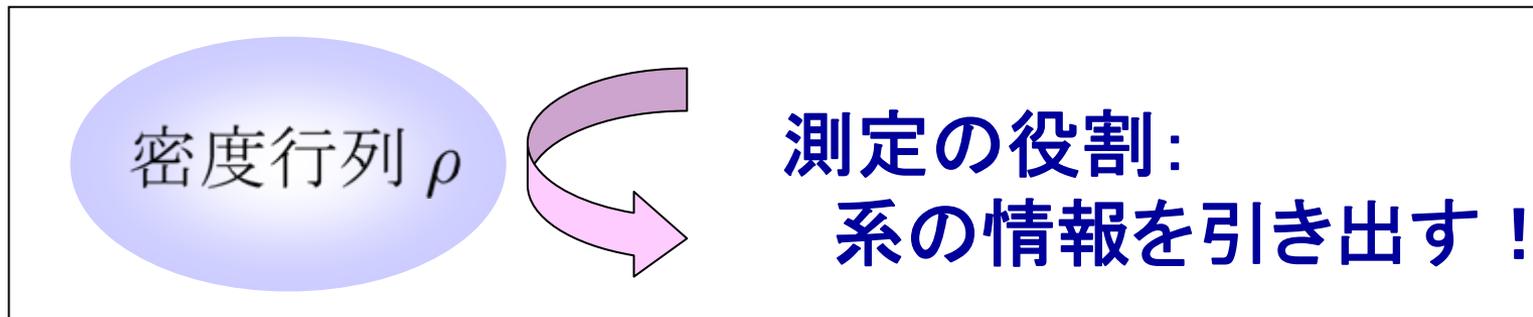


現実存在する測定

物理量(エルミート行列)の測定 = PVM測定

[定理] 任意のPOVM測定は物理的に実現可能！

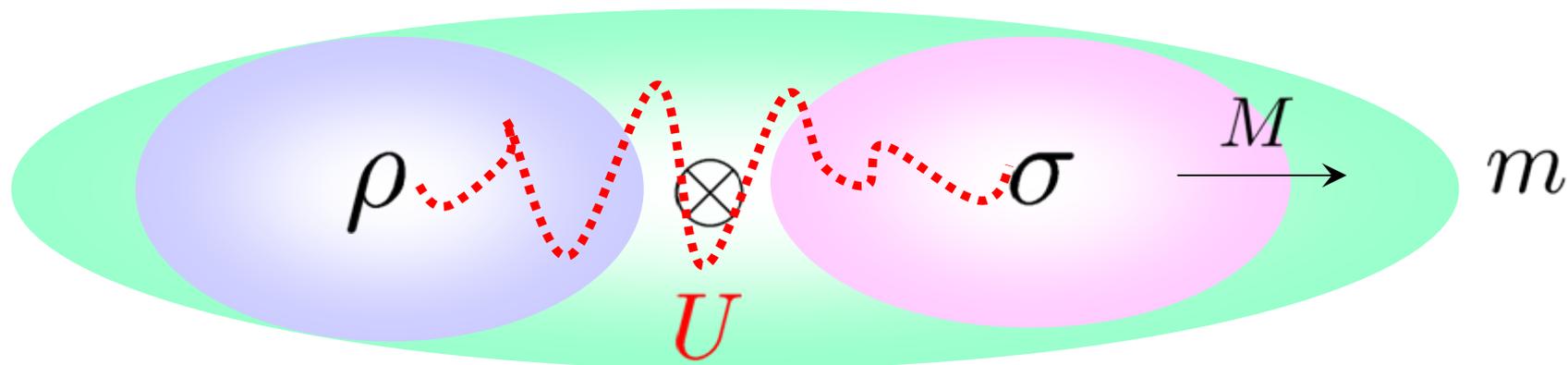
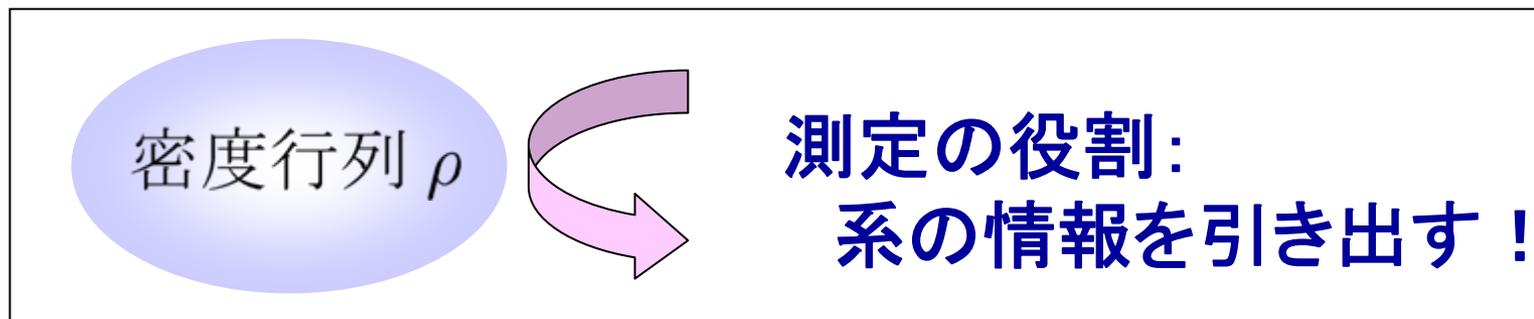
間接測定モデル



①状態を ρ に準備

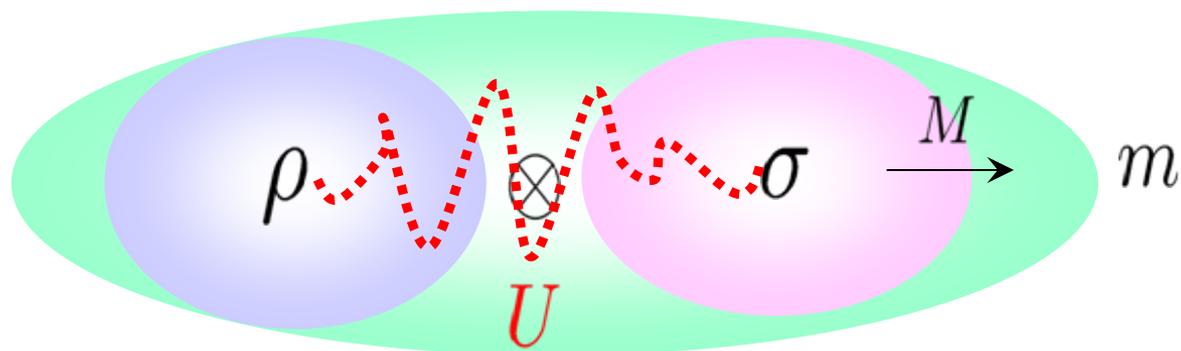
②他の系(測定装置)を σ に準備

間接測定モデル



- ① 状態を ρ に準備
- ② 他の系(測定装置)を σ に準備
- ③ 全体系でユニタリー発展させる(相互作用)
- ④ 測定装置の物理量を測定する！

間接測定モデル



1 $\rho \otimes \sigma$

2 $\rho' := U\rho \otimes \sigma U^\dagger$

3 $\Pr\{m|M, \rho'\} = \text{tr}[(U\rho \otimes \sigma U^\dagger)\mathbb{I} \otimes P_m]$

[定理] 任意の POVM 測定 $E = (E_m)_m$ を実現する間接測定モデル $(\mathcal{H}_M, \sigma, U, M)$ が存在する：

$$\text{tr}(\rho E_m) = \text{tr}[(U\rho \otimes \sigma U^\dagger)\mathbb{I} \otimes P_m]$$