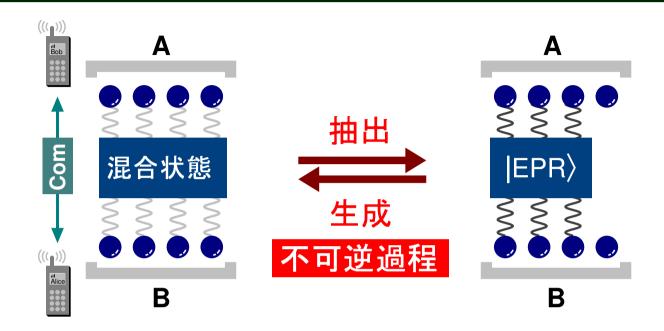
Outline

- 1. 基本的なコンセプト
- 2. 局所操作と古典通信 (LOCC)
- 3. エンタングルメントの定量化
- 4. 混合状態のエンタングルメント
- 5. 混合状態のエンタングルメント操作
- 6. 束縛エンタングルメント
- 7. エンタングルメント測度
- 8. 多者間エンタングルメント

5. 混合状態のエンタングルメント操作

純粋状態との大きな違い

混合状態の LOCC 操作



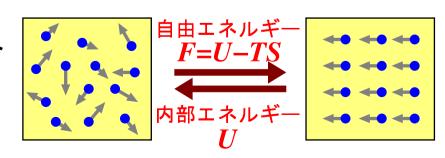
混合状態:
$$\mathsf{EPR}^{\otimes nE_C} \longrightarrow \sigma^{\otimes n} \longrightarrow \mathsf{EPR}^{\otimes nE_D}$$

 $E_C > E_D$

純粋状態:
$$\mathsf{EPR}^{\otimes nS_A} \longrightarrow |\psi\rangle^{\otimes n} \longrightarrow \mathsf{EPR}^{\otimes nS_A}$$

可逆過程

 $E_C - E_D$ = 束縛エンタングルメント



状態生成とエンタングルメント蒸留

• 状態生成: $\mathsf{EPR}^{\otimes nE_C} \xrightarrow{\mathsf{Locc}} \sigma^{\otimes n}$

定理: [Yang, et.al. 2005]

 σ はエンタングル状態 \Leftrightarrow $E_C > 0$

 σ の形によるエンタングルメントの定義は LOCC と整合

• EPR 抽出: $\sigma^{\otimes n} \stackrel{\mathsf{Locc}}{\longrightarrow} \mathsf{EPR}^{\otimes nE_D}$

 E_D · · · · 蒸留エンタングルメント

ペレス判定法と蒸留: [Horodecki 1998]

 $\sigma^{T_A} \ge 0 \Rightarrow \sigma$ のエンタングルメント蒸留は不可能

縮約判定法と蒸留: [Horodecki 1999]

 $I_A \otimes \sigma_B - \sigma \geq 0 \Rightarrow \sigma$ のエンタングルメント蒸留は可能

LOCC とペレス判定法

(1) A が測定 $\{a_k\}$ を行い i の結果を得る

$$\sigma_i = (a_i \otimes I)\sigma(a_i^{\dagger} \otimes I)$$

(2) B が i に依存した測定 $\{b(i)_k\}$ を行い j の結果を得る

$$\sigma_{ij} = (I \otimes b(i)_j)\sigma_i(I \otimes b(i)_j^{\dagger}) = (a_i \otimes b(i)_j)\sigma(a_i^{\dagger} \otimes b(i)_j^{\dagger})$$

- (3) ... この繰り返し...
- LOCC の状態変換の一般形

$$\sigma_k = (A_k \otimes B_k) \sigma(A_k^{\dagger} \otimes B_k^{\dagger})$$

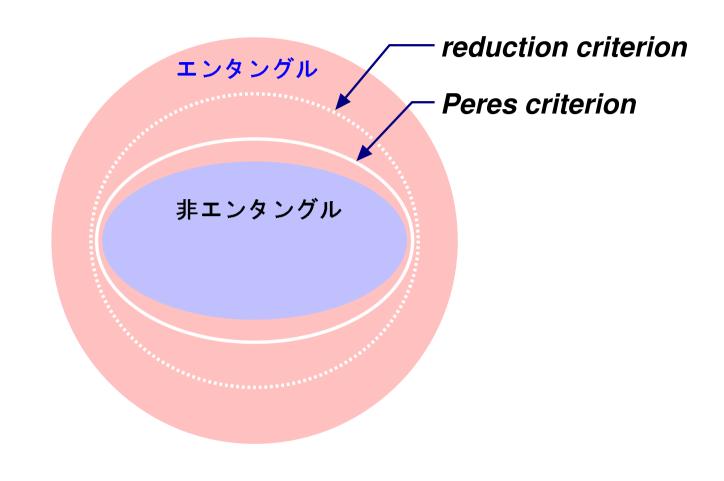
• 部分転置を取ると

$$\sigma_k^{T_A} = \left[(A_k \otimes B_k) \sigma(A_k^{\dagger} \otimes B_k^{\dagger}) \right]^{T_A} = (A_k^* \otimes B_k) \sigma^{T_A} (A_k^T \otimes B_k^{\dagger})$$

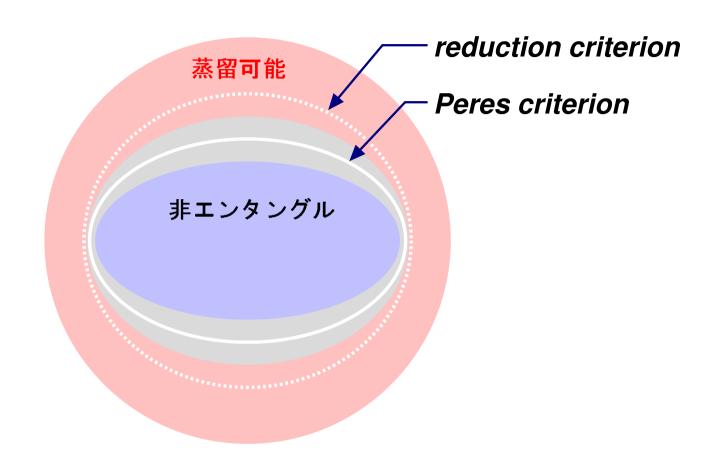
$$\sigma^{T_A} \geq 0$$
 ගළ් $\sigma_k^{T_A} \geq 0$

 $(|\psi\rangle\langle\psi|)^{T_A}\geq 0$ のエンタングル した純粋状態は無い

状態の分類



状態の分類

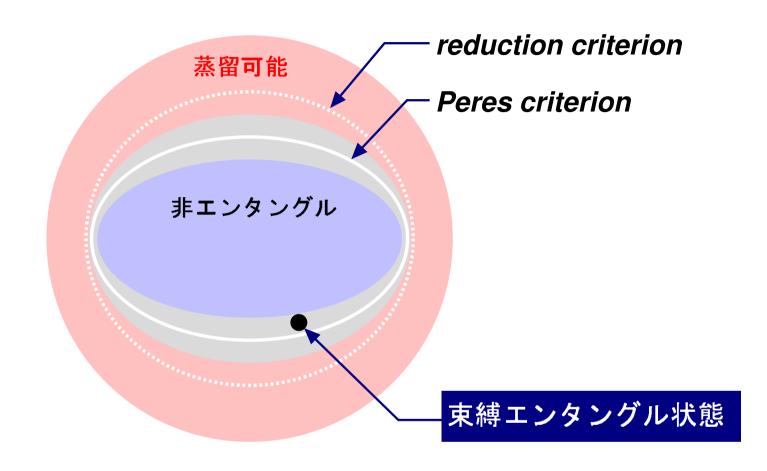


Peres criterion: $\sigma^{T_A} \ge 0 \Rightarrow \sigma_{AB}$ は蒸留不可能

Reduction criterion: $I_A \otimes \sigma_B - \sigma_{AB} \ngeq 0 \Rightarrow \sigma_{AB}$ は蒸留可能

 $2 \otimes 2$ の系では全ての境界が一致

状態の分類



Peres criterion: $\sigma^{T_A} \ge 0 \Rightarrow \sigma_{AB}$ は蒸留不可能

Reduction criterion: $I_A \otimes \sigma_B - \sigma_{AB} \ge 0 \Rightarrow \sigma_{AB}$ は蒸留可能

 $2 \otimes 2$ の系では全ての境界が一致

奇妙な量子状態

$$\mathsf{EPR}^{\otimes nE_C} \ \longrightarrow \ \mathsf{BE}^{\otimes n} \ \longrightarrow \ \mathsf{EPR}^{\otimes nE_D}$$

束縛エンタングル状態 (BE) · · · 束縛エンタングルメントしか持たない 自由エンタングル状態 (FE) · · · 抽出可能 $E_D > 0$ [Horodecki, 1998]

- 活性化 [Horodecki, 1999] teleportation $f(FE) \not\to 1$, $f(FE \otimes BE) \to 1$
- アンロッキング (多者間) [Smolin, 2001]
- 超活性化 (超加法性 "0+0=1") [Shor, et.al., 2003]

$$0 = E_D(BE) + E_D(BE') < E_D(BE \otimes BE')$$

- テレクローニングの逆過程 [Murao, et.al., 2001]
- 量子鍵配布 [Horodecki, et.al., 2003]
- 異種エンタングルメントを変換 [SI, 2004]

6. 束縛エンタングルメント

隠れた非局所資源

束縛エンタングル状態の例

$$\sigma = \frac{2}{7} |\phi_3^+\rangle \langle \phi_3^+| + \frac{\alpha}{7} \sigma_+ + \frac{5-\alpha}{7} \sigma_-$$
エンタングル状態 #エンタングル状態 (noise)
$$|\phi_3^+\rangle = \frac{1}{\sqrt{3}} (|00\rangle + |11\rangle + |22\rangle)$$

$$\sigma_+ = \frac{1}{3} (|01\rangle \langle 01| + |12\rangle \langle 12| + |20\rangle \langle 20|)$$

$$\sigma_- = \frac{1}{3} (|10\rangle \langle 10| + |21\rangle \langle 21| + |02\rangle \langle 02|)$$

● 3 < α ≤ 4 の時、束縛エンタングル状態 [Horodecki, 1999]

BE state:
$$\sigma = \frac{2}{7} |\phi_3^+\rangle \langle \phi_3^+| + \frac{\alpha}{7} \sigma_+ + \frac{5-\alpha}{7} \sigma_-$$

• Teleportation fidelity $\leq 1/3$ (classical limit)

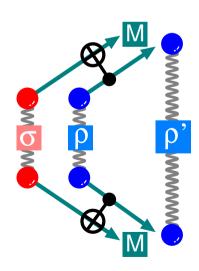
FE state:
$$\varrho = \beta |\phi_3^+\rangle \langle \phi_3^+| + (1-\beta)\sigma_+$$

• Teleportation fidelity $\leq f_0$ (threshold)

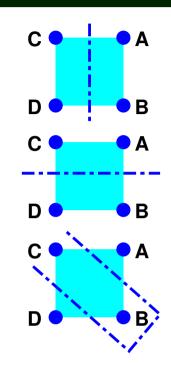
Recurrence like method:

bilocal CNOT & post selection

Teleportation fidelity of $\varrho' \to 1$



$$\sigma = \frac{1}{4} \left[|\phi^{+}\rangle\langle\phi^{+}|_{AB} \otimes |\phi^{+}\rangle\langle\phi^{+}|_{CD} + |\phi^{-}\rangle\langle\phi^{-}|_{AB} \otimes |\phi^{-}\rangle\langle\phi^{-}|_{CD} + |\psi^{+}\rangle\langle\psi^{+}|_{AB} \otimes |\psi^{+}\rangle\langle\psi^{+}|_{CD} + |\psi^{-}\rangle\langle\psi^{-}|_{AB} \otimes |\psi^{-}\rangle\langle\psi^{-}|_{CD} \right]$$

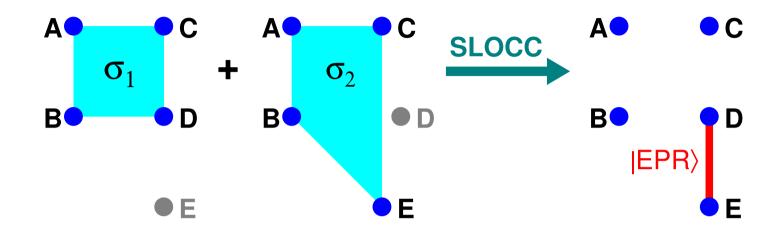


$$|\phi^{\pm}\rangle=rac{|00\rangle\pm|11\rangle}{\sqrt{2}}$$
, $|\psi^{\pm}\rangle=rac{|01\rangle\pm|10\rangle}{\sqrt{2}}$

- σ はエンタングルメント蒸留不可能
 - (AB)-(CD), (AC)-(BD), (AD)-(BC) で見ると非エンタングル状態
- A \lor B が一緒になる \lor $\vert \mathsf{EPR} \rangle_{CD}$ が抽出できる (アンロッキング)



• アンロッカブル状態を 2 つ使うと



 σ_1 を使い、 σ_2 の AC 量子ビットを BD にテレポート σ_2 は A と B が一緒になり、 $|\phi^+\rangle_{DE}$ を取り出せる

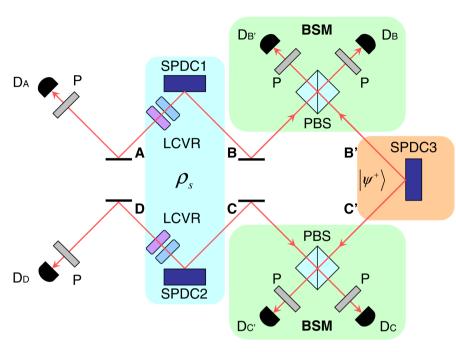
■ 蒸留エンタングルメントは超加法的 "0+0=1"

$$0 = \underbrace{D_{DE}(\sigma_1)}_{\mathbf{0}} + \underbrace{D_{DE}(\sigma_2)}_{\mathbf{0}} < D_{DE}(\sigma_1 \otimes \sigma_2) = \mathbf{1}$$

● 多者間の量子通信容量 Q₂ もまた超加法的

Experimental activation of BE

[F. Kaneda, R. Shimizu, SI, Y. Mitsumori, H. Kosaka, K. Edamatsu, 2012]



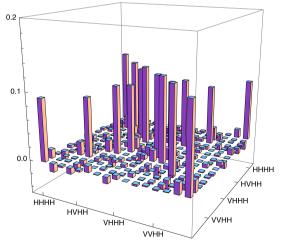


FIG. 3 (color online). Real part of the measured Smolin state $\rho_s^{\rm exp}$.

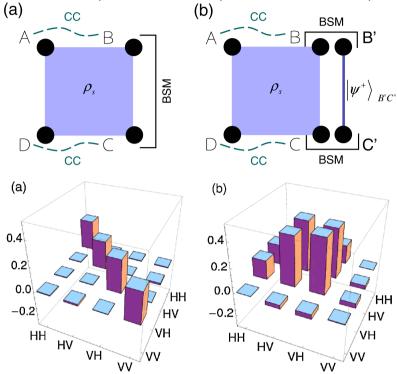


TABLE II. The values of the REE for the two-two bipartite cuts.

| | $ ho_s^{ m exp}$ | $ ho_s$ | $ ho(\psi^+)$ |
|----------------------|------------------|---------|---------------|
| $R_{AB CD}(ho)$ | ≤ 0.033 | 0 | 0 |
| $R_{\sf AC BD}(ho)$ | ≤ 0.080 | 0 | 2 |
| $R_{AD BC}(ho)$ | ≤ 0.073 | 0 | 2 |

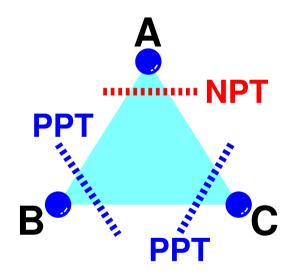
$$D_{A|D}^{b} + R_{AD|BC}^{b} \le 0.106$$
 $< 0.150 \le D_{A|D}^{a}$

Tripartite bound entanglement

$$\sigma = \frac{|\mathrm{GHZ}\rangle\langle\mathrm{GHZ}|}{3} + \frac{|001\rangle\langle001| + |010\rangle\langle010| + |101\rangle\langle101| + |110\rangle\langle110|}{6}$$

Tripartite unlockable bound entanglement

[W. Dür, et. al., 1999]



$$\sigma^{T_B} \ge 0$$
, $\sigma^{T_C} \ge 0$ but $\sigma^{T_A} \not \ge 0$



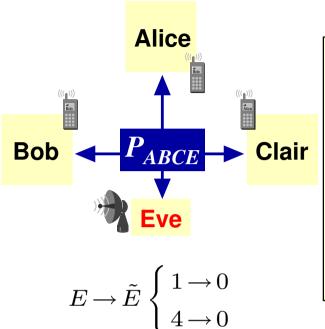
 σ is entangled but $E_D = 0$

 $\sigma^{T_A} \not\geq 0$ (NPT) $\Rightarrow \sigma$ is entangled with respect to A $\sigma^{T_B} \geq 0$ (PPT) $\Rightarrow \sigma$ is undistillable with respect to B

Bound information exists

[A. Acń, J. I. Cirac, and L. Masanes, 2004]

| A | В | C | E | P_{ABCE} |
|---|---|---|---|------------|
| 0 | 0 | 0 | 0 | 1/6 |
| 1 | 1 | 1 | 0 | 1/6 |
| 0 | 0 | 1 | 1 | 1/6 |
| 0 | 1 | 0 | 2 | 1/6 |
| 1 | 0 | 1 | 3 | 1/6 |
| 1 | 1 | 0 | 4 | 1/6 |



| AB | C | $	ilde{E}$ | $P_{ABC	ilde{E}}$ |
|----|---|------------|-------------------|
| 0 | 0 | 0 | 1/6 |
| 3 | 1 | 0 | 1/6 |
| 0 | 1 | 0 | 1/6 |
| 1 | 0 | 2 | 1/6 |
| 2 | 1 | 3 | 1/6 |
| 3 | 0 | 0 | 1/6 |

$$I(AB:C|\tilde{E})=0$$
, $I(AC:B|\tilde{E})=0$, but $I(A:BC|E)>0$

Secret key cannot be extracted by LOPC (local operation & public com)

but

 P_{ABC} cannot be distributed by LOPC

7. エンタングルメント測度

 E_C と E_D が違ってしまって、定量化はどうする?

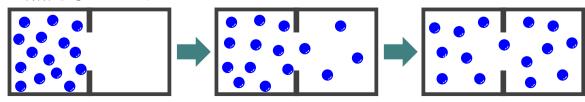
エンタングルメント測度

 \bullet E_D も E_C もエンタングルメント測度 $\cdot \cdot \cdot$ 計算は非常に困難

エンタングルメント測度が満たすべき条件

- (1) 単調性: 平均エンタングルメント量は LOCC で増加しない
- (2) ゼロ点: σ が非エンタングル状態の時 $E(\sigma)=0$
- (3) 規格化: σ が 純粋状態の時 $E(\sigma) = S_A$
- (4) 凸性: 状態を混合するとエンタングルメント量は減少する $pE(\sigma_1) + (1-p)E(\sigma_2) \ge E(p\sigma_1 + (1-p)\sigma_2)$
- エンタングルメント・モノトーン … 単調性のみを満たす量

c.f. 熱力学におけるエントロピー



生成エンタングルメント (EoF)

生成エンタングルメント [Bennett 1996]

$$E_F(\sigma) = \min \sum_k \lambda_k S_A(|\psi_k\rangle)$$
 (最小化は全ての $\sigma = \sum_k \lambda_k |\psi_k\rangle\langle\psi_k|$)

- (1) $\sigma = \sum_k \lambda_k |\psi_k\rangle\langle\psi_k|$ の分解を考える
- (2) A と B は乱数 k を λ_k の確率で生成する
- (3) 乱数の値 k に応じ、 $|\psi_k\rangle$ を $|\mathsf{EPR}\rangle$ から LOCC で生成する
- 上記プロトコルで必要な $|\mathsf{EPR}\rangle$ は $\sum_k \lambda_k S_A(|\psi_k\rangle)$
- \bullet σ の分解の仕方には曖昧さがある \rightarrow 最小化する \rightarrow 自動的に凸関数

•
$$E_C(\sigma) = \lim_{n \to \infty} \frac{E_F(\sigma^{\otimes n})}{n}$$
 が証明されている [Hayden, et.al., 2001]

生成エンタングルメント (EoF)

$2 \otimes 2$ の生成エンタングルメント [Wootters 1998]:

- $(1)\ \tilde{\sigma} = (\sigma_y \otimes \sigma_y)\sigma^*(\sigma_y \otimes \sigma_y)$ とする
- (2) $\sigma \tilde{\sigma}$ の固有値を大きい順に $\{l_0^2, l_1^2, l_2^2, l_3^2\}$ とする
- (4) $E_F(\sigma) = S(\frac{1}{2} + \frac{1}{2}\sqrt{1 C^2})$
- tilde 操作: $|\tilde{\psi}\rangle = (\sigma_y \otimes \sigma_y)|\psi^*\rangle$

任意の最大エンタングル状態 $((U \otimes V)|\mathsf{EPR}\rangle) \longrightarrow$ 不変

積状態 $|e\rangle|f\rangle \longrightarrow |e_{\perp}\rangle|f_{\perp}\rangle$

$$:: A^T \sigma_y A = (\det A) \sigma_y$$

• 最大エンタングル状態で C=1, 非エンタングル状態で C=0

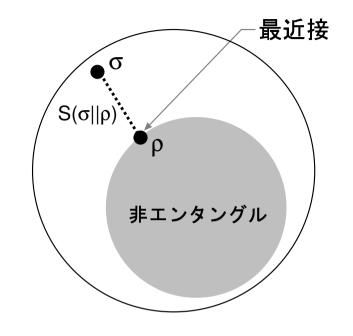
相対エントロピー・エンタングルメント

Relative entropy of entanglement

[Vedral, et.al., 1997]:

$$E_R(\sigma) = \min_{\rho} S(\sigma||\rho)$$

$$= \min_{\rho} \left[\operatorname{tr}\sigma \log \sigma - \operatorname{tr}\sigma \log \rho \right]$$



• 相対エントロピーは状態間距離の様なもの

幾何学的エンタングルメント測度

- 多者系への拡張が容易
- 様々な測度 (discord 等) への適用が可能

漸近変換の可逆性が定量化にとって本質的に重要

$$|\psi\rangle^{\otimes n} \longleftrightarrow |\mathsf{EPR}\rangle^{\otimes n}_{A}$$

■ エンタングルメント測度 E が単調性と連続性を満たすとすると…

● 更に弱い加法性を満たすと...

$$E(|\psi\rangle^{\otimes n}) = n \cdot E(|\psi\rangle)$$

$$\therefore E(|\psi\rangle) = S_A \cdot E(|\mathsf{EPR}\rangle) = S_A$$

単調性、連続性、弱い加法性を満たすエンタングルメント測度は、 純粋状態に対して S_A に一致する

エンタングルメント測度 E が

(1) 単調性、(2) 凸性、(3) 弱い加法性、(4) 連続性 の条件を満たす時

$$E_D(\sigma) \leq E(\sigma) \leq E_C(\sigma)$$

 $(1),(3),(4) \rightarrow (5)$ 一義性定理

$$E(\sigma) \stackrel{(3)}{=} \frac{E(\sigma^{\otimes n})}{n} \stackrel{(2)}{\leq} \frac{\sum_{i} p_{i} E(|\psi_{i}\rangle)}{n} \stackrel{(5)}{=} \frac{\sum_{i} p_{i} E_{F}(|\psi_{i}\rangle)}{n} = \frac{E_{F}(\varrho^{\otimes n})}{n} = E_{C}(\sigma)$$

$$E(\sigma) \stackrel{(3)}{=} \frac{E(\sigma^{\otimes n})}{n} \stackrel{(1)}{\geq} \frac{\sum_{i} p_{i} E(\sigma_{i})}{n} \stackrel{\text{distill}}{=} \frac{\sum_{i} p_{i} E(|\mathsf{EPR}\rangle^{\otimes m_{i}})}{n} = E_{D}(\sigma)$$

計算容易なエンタングルメント・モノトーン

- (1) コンカレンス [Wootters, 1998]
- (2) 対数ネガティビティ

··· Peres 判定法における負の固有値の絶対値の和

$$LN(\sigma) = \log_2 \operatorname{tr} |\sigma^{T_A}|$$

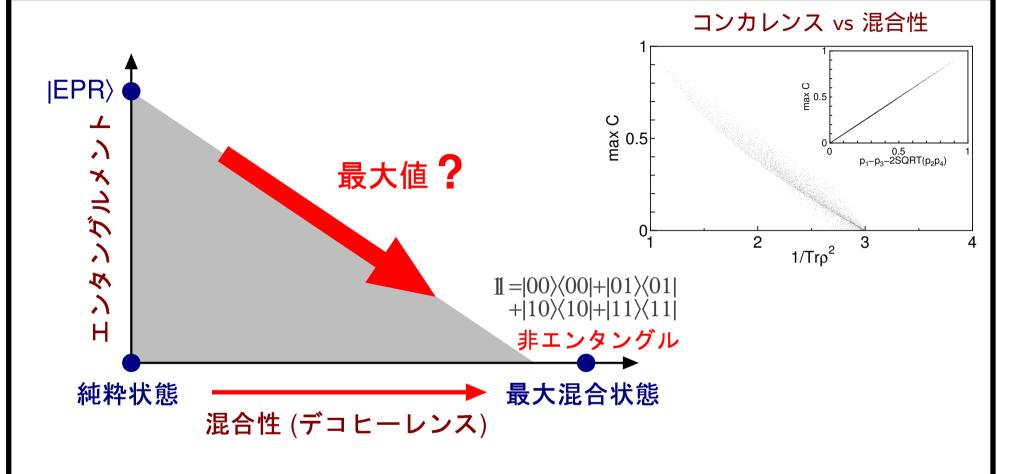
$$\sigma^{T_A} \geq 0$$
 のとき ${\sf tr}|\sigma^{T_A}|={\sf tr}\sigma^{T_A}={\sf tr}\sigma=1 \longrightarrow LN(\sigma)=0$

● LOCC+BE 操作における生成コスト

[Audenaert, et.al., 2003] [SI, 2004]

• E_D の上限を与える $(E_D(\sigma) \leq LN(\sigma))$

混合性とエンタングルメント量

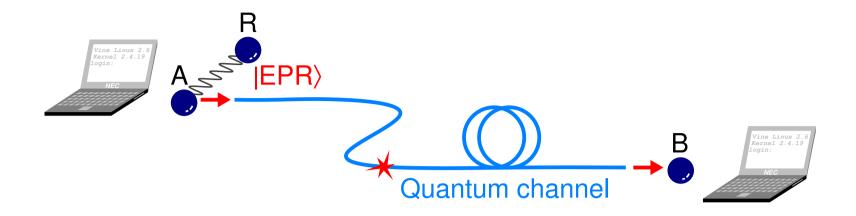


$$\sigma = p_1 |\phi^+\rangle \langle \phi^+| + p_2 |01\rangle \langle 01| + p_3 |\phi^-\rangle \langle \phi^-| + p_4 |10\rangle \langle 10|$$

$$p_1 \ge p_2 \ge p_3 \ge p_4$$
, $|\phi^{\pm}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|00\rangle \pm |11\rangle)$

[SI, Hiroshima, 2000] [Verstraete, et.al., 2001] [Munro, et.al., 2001]

エンタングルメント理論と応用



- 量子通信容量: $Q \leq Q_{2-way} = 0 \iff E_D(\sigma_{RB}) = 0$
- ullet 古典通信容量: C の超加法性 \iff E_F の超加法性

[K. Matsumoto, et.al., 2004]

C も Q も超加法的 [M. B. Hastings, 2009] [G. Smith, et.al., 2008]

8. 多者間のエンタングルメント

A と B と C の間のエンタングルメント ~ クラス分類と定量化 ~

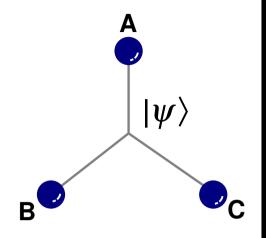
3量子ビットのエンタングルメント

• GHZ 状態

$$|\mathsf{GHZ}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \Big(|0\rangle_A |0\rangle_B |0\rangle_C + |1\rangle_A |1\rangle_B |1\rangle_C \Big)$$

● どの2つペアもエンタングルしていない

$$\sigma_{AB} = \sigma_{BC} = \sigma_{AC} = \frac{1}{2}|00\rangle\langle00| + \frac{1}{2}|11\rangle\langle11|$$



$$|\mathsf{GHZ}\rangle_{ABC} = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\frac{|00\rangle_{AB} + |11\rangle_{AB}}{\sqrt{2}} \otimes \frac{|0\rangle_{C} + |1\rangle_{C}}{\sqrt{2}} + \frac{|00\rangle_{AB} - |11\rangle_{AB}}{\sqrt{2}} \otimes \frac{|0\rangle_{C} - |1\rangle_{C}}{\sqrt{2}} \right)$$

C が $(|0\rangle \pm |1\rangle)/\sqrt{2}$ の基底で測定を行い、A (あるいは B) に測定結果を伝えてやると、A と B の間の状態をエンタングルさせる事ができる

2者間よりはるかに複雑

エンタングルメントの一夫一妻制

- シュミットの分解定理は適用できない
 - 3 量子ビットの正準型 [Carteret 2000, Acin 2000]
 - 3量子ビットの任意の純粋状態は局所ユニタリ変換で

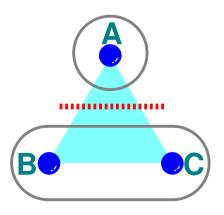
$$|\psi\rangle = \lambda_0 e^{i\phi} |000\rangle + \lambda_1 |011\rangle + \lambda_2 |101\rangle + \lambda_3 |110\rangle + \lambda_4 |111\rangle$$

の形に変換できる (
$$\lambda_i\!\ge\!0$$
, $\phi\!\in\![0,\pi]$, $\sum_i \lambda_i^2\!=\!1$)。

コンカレンスの関係式 (エンタングルメントの分配則) · · · 一夫一妻制

$$C_{A-BC}^2 = C_{AB}^2 + C_{AC}^2 + \tau$$

- τ · · · · タングル (3-エンタングルメントの指標)
- GHZ 状態に対しては $\tau=1$
- 量子暗号の安全性証明



W状態

• W 状態

$$|\mathsf{W}\rangle = \frac{1}{\sqrt{3}} \Big(|001\rangle + |010\rangle + |100\rangle \Big)$$

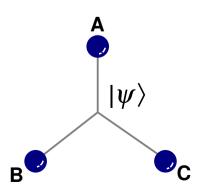
• W 状態はエンタングルメントの分配則より $\tau=0$

$$\sigma_{AB} = \frac{2}{3} |\psi^{+}\rangle \langle \psi^{+}| + \frac{1}{3} |00\rangle \langle 00| \to C_{AB}^{2} = \frac{4}{9}$$

$$\sigma_{A} = \frac{2}{3} |0\rangle \langle 0| + \frac{1}{3} |1\rangle \langle 1| \to C_{A-BC} = \frac{8}{9}$$

● 2量子ビット間のエンタングルメントを等しく最大にした状態

$$C_{A-BC}^2 = C_{AB}^2 + C_{AC}^2 + \tau$$



確率的 LOCC (SLOCC)

• 純粋状態間の LOCC 変換: $|\psi\rangle \stackrel{\mathsf{LOCC}}{\longrightarrow} |\phi\rangle$

$$|\phi\rangle\langle\phi| = \sum_{k} (A_k \otimes B_k) |\psi\rangle\langle\psi| (A_k^{\dagger} \otimes B_k^{\dagger})$$

• $|\psi\rangle\stackrel{\mathsf{SLOCC}}{\longrightarrow}|\phi\rangle$ が可能な条件

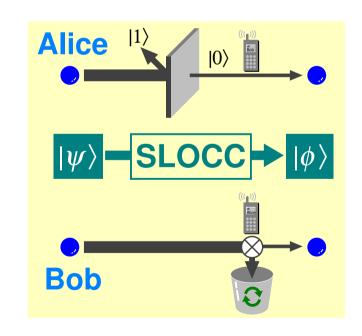
 $|\phi\rangle=(A\otimes B)|\psi\rangle$ となる $A,\,B$ が存在 \cdots 確率的 LOCC

$$|\psi\rangle = \sqrt{\frac{1}{3}}|00\rangle + \sqrt{\frac{2}{3}}|11\rangle$$

$$\left[\begin{pmatrix} 1 & \\ \frac{1}{\sqrt{2}} \end{pmatrix} \otimes I \right] |\psi\rangle = \sqrt{\frac{2}{3}}\sqrt{\frac{1}{2}}(|00\rangle + |11\rangle)$$

確率 2/3 で $|\psi\rangle$ から $|\mathsf{EPR}\rangle$ へ変換可能

確率的にはエンタングルメントを増やせる エンタングルメントの平均量は増やせない



確率的 LOCC による変換性

$$|\psi\rangle$$
 \leftarrow SLOCC \rightarrow $|\phi\rangle$ \cdots $|\psi\rangle$ と $|\phi\rangle$ は互換 (comparable)

- $|\phi\rangle\!=\!(A\otimes I)|\psi\rangle$ のとき $\sigma_A^\phi=A\sigma_A^\psi A^\dagger \ \text{より}\ \mathrm{rank}(\sigma_A^\phi)\!\leq\!\mathrm{rank}(\sigma_A^\psi)$
- このとき、純粋状態では $\mathrm{rank}(\sigma_A) = \mathrm{rank}(\sigma_B)$ なので $\mathrm{rank}(\sigma_B^\phi) \leq \mathrm{rank}(\sigma_B^\psi)$

SLOCC では縮約密度行列の階数は上がらない

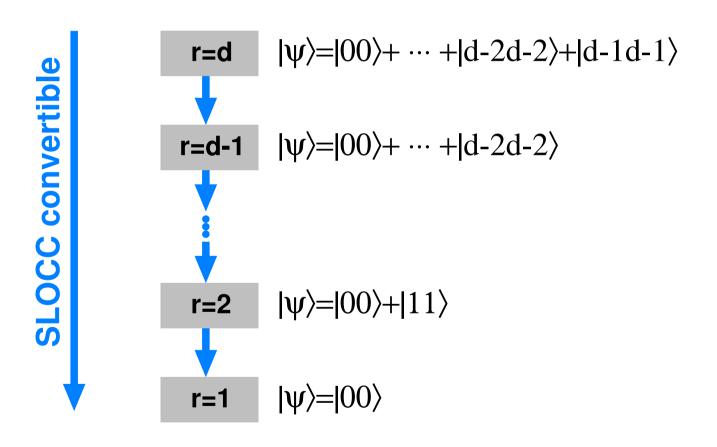
• $|\psi\rangle$ と $|\phi\rangle$ が互換なら、 $|\psi\rangle \to |\phi\rangle$ かつ $|\phi\rangle \to |\psi\rangle$

対応する縮約密度行列の階数は等しい

確率的 LOCC によるエンタングルメントの分類

● 2 者間エンタングルメントのクラス分類

$$\operatorname{rank}(\sigma_A) = 1$$
 から $\operatorname{rank}(\sigma_A) = d \cdots d$ 個のクラス



[Lo and Popescu, Nielsen, Vidal]

- (3) $\operatorname{rank}(\sigma_A) = \operatorname{rank}(\sigma_B) = \operatorname{rank}(\sigma_C) = 2$

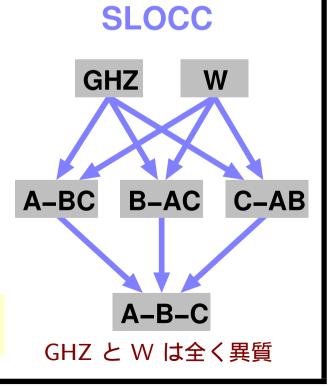
直積状態での最小展開項数は増やせない

(3-A) 最小展開項数=2

クラス GHZ
$$|\text{GHZ}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|000\rangle + |111\rangle)$$

(3-B) 最小展開項数=3

クラス W
$$|W\rangle = \frac{1}{\sqrt{3}}(|001\rangle + |010\rangle + |100\rangle)$$



定量化

● 2 者間における漸近変換の可逆性 → エンタングルメントの定量化

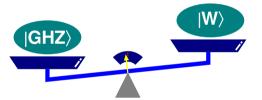
$$|\psi\rangle^{\otimes n} \xrightarrow{\operatorname{Locc}} |\operatorname{EPR}\rangle^{\otimes n} S_A$$

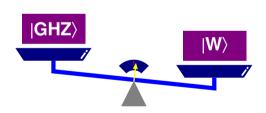
単調性、連続性、弱い加法性 ―― 一義性定理

GHZ⟩と |W⟩は、どちらが強くエンタングルしているか?

$$S_A(GHZ) = 1 > \log 3 - \frac{2}{3} = S_A(W)$$

$$E_R^{\infty}(\mathsf{GHZ}) = 1 < \log \frac{9}{4} = E_R^{\infty}(\mathsf{W})$$





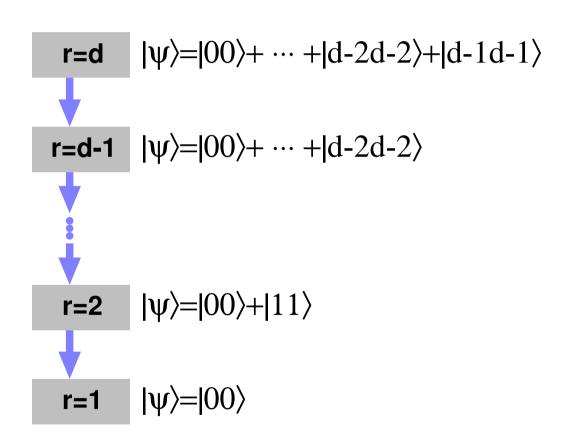
$$|\mathsf{GHZ}\rangle^{\otimes n} \overset{\mathsf{Locc}}{\longleftrightarrow} |\mathsf{W}\rangle^{\otimes nE}$$

[SI, et.al., 2005] [H. Zhu, et.al., 2010]

多者間エンタングルメントの「基本単位」は一つではない

クラス分類と束縛エンタングルメント

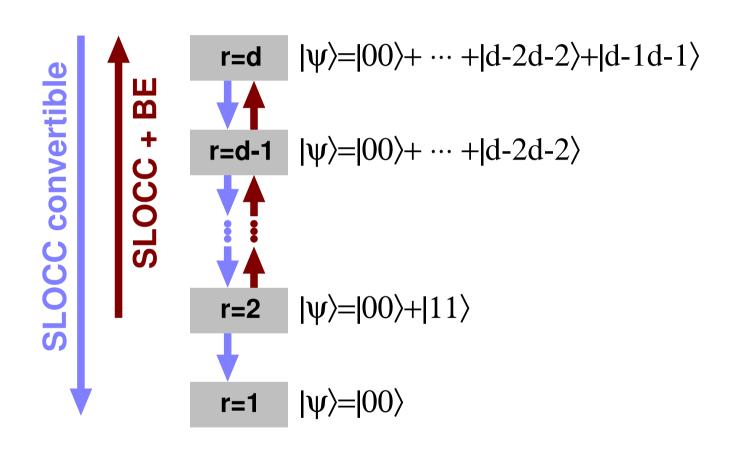




クラス分類と束縛エンタングルメント

• 束縛エンタングルメントがクラス分類を劇的に単純化する

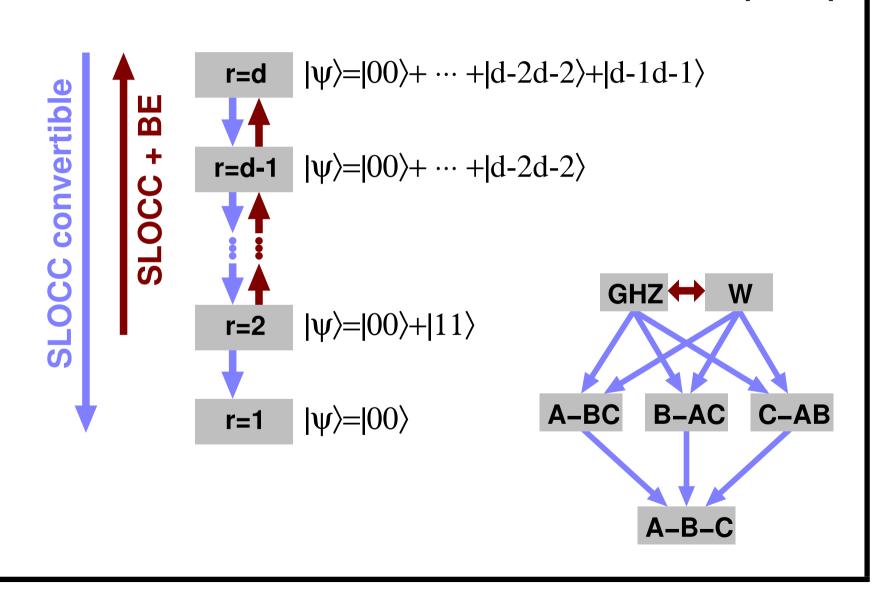
[SI 2004]



クラス分類と束縛エンタングルメント

• 束縛エンタングルメントがクラス分類を劇的に単純化する

[SI 2004]



Summary

- 純粋状態の LOCC 変換は可逆 · · · エンタングルメントの定量化 エンタングルメントの濃縮と希釈
- 混合状態も含めた一般状態のエンタングルメントの定義と判定 Peres の判定法、縮約判定法、entanglement witness
- 混合状態の LOCC 変換は非可逆 · · · 束縛エンタングルメント BE 状態に関する様々な興味深い現象 (活性化・超活性化)
- エンタングルメント測度コンカレンス、対数ネガティビティ 混合性とエンタングルメント
- 多者間エンタングルメントの特異性 異種エンタングルメントの存在 基本単位は一つではない