

§ エンタングルメントと超光速通信

Ⅳ 基本的な例：設定

スピン- $\frac{1}{2}$ をもった 2つの (異性) 粒子 1, 2

エンタングル
した!!

座標部分 ← $\oplus \oplus$ → スピン部分は singlet

$$\text{全状態} = |\varphi_1\rangle_1 \otimes |\varphi_2\rangle_2 \otimes \frac{1}{\sqrt{2}} \{ |\uparrow\rangle_1 |\downarrow\rangle_2 - |\downarrow\rangle_1 |\uparrow\rangle_2 \}$$

\downarrow \downarrow !! (1,1)
 左に進む 右に進む $|\Phi_0\rangle$

AとBが それぞれ 粒子1 と 粒子2 を受けとり



この設定で いくつかの思考実験

(同じ状態をたくさん用意して
実験をくり返すこともできる)

④ エンangled 状態の測定

$$|\Phi\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|\uparrow\rangle_1 |\downarrow\rangle_2 - |\downarrow\rangle_1 |\uparrow\rangle_2)$$

・Aが粒子1の \hat{S}_z を測定

$$\begin{cases} \hat{S}_z^{(1)} |\uparrow\rangle_1 |\downarrow\rangle_2 = \frac{\hbar}{2} |\uparrow\rangle_1 |\downarrow\rangle_2 \\ \hat{S}_z^{(1)} |\downarrow\rangle_1 |\uparrow\rangle_2 = -\frac{\hbar}{2} |\downarrow\rangle_1 |\uparrow\rangle_2 \end{cases} \quad (2.1)$$

より

	測定結果	測定後の状態
確率 $\frac{1}{2}$ で $\uparrow (\frac{\hbar}{2})$	\rightarrow	$ \uparrow\rangle_1 \downarrow\rangle_2$
" $\frac{1}{2}$ " $\downarrow (-\frac{\hbar}{2})$	\rightarrow	$ \downarrow\rangle_1 \uparrow\rangle_2$

(2.2)

・ここでBが粒子2の \hat{S}_z を測ると、その結果は確定している。

Q1: Aが測定した瞬間にBの元の状態が変化するか?

相対論に反する?
 \rightarrow どの座標系で?

これは「よい内」ではない \rightarrow 状態の定かたに
 依存。

Q2: Aが測定したことによってAからBに
 情報が伝わるのか?

\hookrightarrow 超光速通信??

- Bが粒子2の \hat{S}_z を測定する。

(1) Aの測定の前と

	Aの測定結果	Aの 測定後	Bの測定結果
確率 $\frac{1}{2}$ で	\uparrow	$ \uparrow\rangle, \downarrow\rangle_2$	\downarrow
" $\frac{1}{2}$ "	\downarrow	$ \downarrow\rangle, \uparrow\rangle_2$	\uparrow

(2.3)

(2) Aの測定の前

$$|\Phi_0\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \{ |\uparrow\rangle, |\downarrow\rangle_2 - |\downarrow\rangle, |\uparrow\rangle_2 \}$$

	Bの測定結果
確率 $\frac{1}{2}$ で	\downarrow
" $\frac{1}{2}$ "	\uparrow

(2.4)

Bにとっては (2.3) も (2.4) も変わらない

- Aが粒子1の \hat{S}_z を, Bが粒子2の \hat{S}_z を測定

$$|\Phi_0\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \{ |\uparrow\rangle, |\downarrow\rangle_2 - |\downarrow\rangle, |\uparrow\rangle_2 \}$$

確率 $\frac{1}{2}$ で	Aは \uparrow	Bは \downarrow
" $\frac{1}{2}$ で	Aは \downarrow	Bは \uparrow

1回の実験で
このどちらか。
くり返せば
両者が
ほぼ半々
ずつ

- どちらが先に測定しても同じ

- AとBの測定結果に相関はあるが
情報は伝わっていない!

④ 測定する物理量を変えた「通信」

$$\hat{S}_x \text{ の固有状態} \begin{cases} | \rightarrow \rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (| \uparrow \rangle + | \downarrow \rangle) \\ | \leftarrow \rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (| \uparrow \rangle - | \downarrow \rangle) \end{cases} \quad (4-1)$$

$$\hat{S}_x | \rightarrow \rangle = \frac{\hbar}{2} | \rightarrow \rangle, \quad \hat{S}_x | \leftarrow \rangle = -\frac{\hbar}{2} | \leftarrow \rangle \quad (4-2)$$

これをたいて

$$\begin{aligned} | \Phi_0 \rangle &= \frac{1}{\sqrt{2}} (| \uparrow \rangle_1 | \downarrow \rangle_2 - | \downarrow \rangle_1 | \uparrow \rangle_2) \\ &= -\frac{1}{\sqrt{2}} (| \rightarrow \rangle_1 | \leftarrow \rangle_2 - | \leftarrow \rangle_1 | \rightarrow \rangle_2) \end{aligned} \quad (4-3)$$

おと $| \Phi_0 \rangle$ を A が \hat{S}_x を測定すると

	測定結果	測定後の状態
$\left\{ \begin{array}{l} \text{確率 } \frac{1}{2} \text{ で} \\ \text{ } \frac{1}{2} \text{ " } \end{array} \right.$	$\rightarrow \left(\frac{\hbar}{2} \right)$	$ \rightarrow \rangle_1, \leftarrow \rangle_2$
	$\leftarrow \left(-\frac{\hbar}{2} \right)$	$ \leftarrow \rangle_1, \rightarrow \rangle_2$

(4-4)

● これを利用して, A は B へ 1 bit の情報 を
一瞬で伝える。

→ Yes or no

$$\begin{cases} \text{Yes} \rightarrow \text{A は } \hat{S}_z \text{ を測定} \rightarrow \text{B の状態 } | \uparrow \rangle_2 \text{ or } | \downarrow \rangle_2 \\ \text{no} \rightarrow \text{A は } \hat{S}_x \text{ " } \rightarrow | \rightarrow \rangle_2 \text{ or } | \leftarrow \rangle_2 \end{cases} \quad (4-5)$$

これを区別すれば, B は yes/no がわかる! 超光速通信!!

• B が粒子 2 の \hat{S}_z を測ると...

yes のとき

B の結果

$$\text{prob } \frac{1}{2} \quad |\uparrow\rangle_2 \longrightarrow \uparrow$$

$$\text{" } \frac{1}{2} \quad |\downarrow\rangle_2 \longrightarrow \downarrow$$

(5-1)

no のとき

B の結果

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{prob } \frac{1}{2} \quad |\rightarrow\rangle_2 \begin{cases} \text{prob } \frac{1}{4} \dots \uparrow \\ \text{" } \frac{1}{4} \dots \downarrow \end{cases} \\ \text{prob } \frac{1}{2} \quad |\leftarrow\rangle_2 \begin{cases} \text{prob } \frac{1}{4} \dots \uparrow \\ \text{" } \frac{1}{4} \dots \downarrow \end{cases} \end{array} \right.$$

(5-2)

$$\text{つまり, どちらでも } \left\{ \begin{array}{l} \text{prob } \frac{1}{2} \quad \uparrow \\ \text{" } \frac{1}{2} \quad \downarrow \end{array} \right. \quad (5-3)$$

この測定では区別できない... (→ 別のものを測ったとき...)

もし B が測定前の状態をそのままコピーできれば...

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{yes} \rightarrow |\uparrow\rangle_2 \rightarrow |\uparrow\rangle_1 |\uparrow\rangle_2 |\uparrow\rangle_3 \dots |\uparrow\rangle \rightarrow \begin{array}{l} \hat{S}_z \text{ を次のように測定} \\ \text{するといつも } \uparrow \end{array} \\ \text{no} \rightarrow |\rightarrow\rangle_2 \rightarrow |\rightarrow\rangle_1 |\rightarrow\rangle_2 |\rightarrow\rangle_3 \dots |\rightarrow\rangle \rightarrow \begin{array}{l} \hat{S}_z \text{ を次のように測定} \\ \text{すると } \uparrow, \downarrow \text{ が} \\ \text{ランダムに} \end{array} \end{array} \right.$$

区別ができる!

しかし このような量子状態のコピーは不可能

クローン禁止定理

一般測定設定と結果

$\mathcal{H}_1 \otimes \mathcal{H}_2$ 上の任意の状態 $|\Phi_0\rangle$
 \uparrow A が扱われる
 \uparrow B が扱われる
 \downarrow インタングルに
 粒子の A と B は
 様々になる

状態 $|\Phi_0\rangle$

- A は \mathcal{H}_1 上の物理量 \hat{A} を測定
- B は \mathcal{H}_2 " \hat{B} を測定

→ これを何度もくり返す

結果 任意の \hat{B} に対して, B の測定結果の期待値 $\langle \hat{B} \rangle$ は \hat{A} に依存しない

先ほどの結果の一般化

証明 \hat{A} の固有状態 $\hat{A}|\Psi_j\rangle_1 = a_j|\Psi_j\rangle_1$ (7.1)

$\hat{P}_j = |\Psi_j\rangle_1 \langle\Psi_j|$, $\tilde{P}_j = \hat{P}_j \otimes \hat{I}_2$ (7.2)

$|\Psi_0\rangle$ を $\hat{A} \otimes \hat{I}_2$ を測定して a_j が与えられる確率

$p_j = \|\tilde{P}_j|\Psi_0\rangle\|^2 = \langle\Psi_0|\tilde{P}_j|\Psi_0\rangle$ (7.3)

a_j が与えられたときの収縮

$|\Phi_j\rangle = \frac{\tilde{P}_j|\Psi_0\rangle}{\|\tilde{P}_j|\Psi_0\rangle\|} = \frac{\tilde{P}_j|\Psi_0\rangle}{\sqrt{p_j}}$ (7.4)

(収縮 $|\Phi_j\rangle$ で $\hat{I}_1 \otimes \hat{B} = \tilde{B}$ を測定して期待値
 $\langle\Phi_j|\tilde{B}|\Phi_j\rangle$)

よって B の測定期待値

$\langle\hat{B}\rangle = \sum_j p_j \langle\Phi_j|\tilde{B}|\Phi_j\rangle = \sum_j \langle\Psi_0|\tilde{P}_j \tilde{B} \tilde{P}_j|\Psi_0\rangle$

$= \sum_j \langle\Psi_0|\tilde{P}_j \tilde{B}|\Psi_0\rangle = \langle\Psi_0|\tilde{B}|\Psi_0\rangle$

$= \langle\Psi_0|(\hat{I}_1 \otimes \hat{B})|\Psi_0\rangle \leftarrow \hat{A} = \text{与えられ!!}$ (7.5)

ほとんど同じ議論で もっと強いつな結果もいえる。

課題

• $\mathcal{H}_1 \otimes \mathcal{H}_2$ の任意の4状態 $|\Phi_0\rangle$

• ユニタリー演算子 $\hat{U}_1 \otimes \hat{U}_2$ を作用

• A は $\hat{A} \otimes \hat{I}_2$ を測定

• ユニタリー演算子 $\hat{U}'_1 \otimes \hat{U}'_2$ を作用

• B は $\hat{I}_1 \otimes \hat{B}$ を測定

結果

B の測定の期待値は, $\hat{U}_1, \hat{A}, \hat{U}'_1$ による

エンタングルメントがあっても

A から B への超光速通信はできない。

量子論の根本的な性質