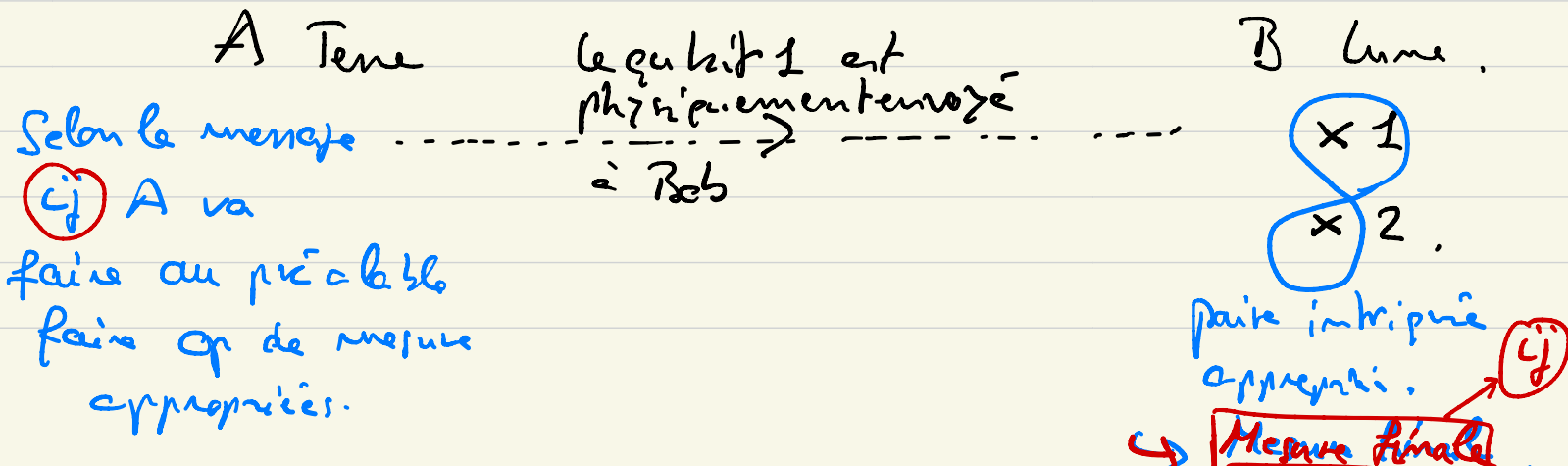
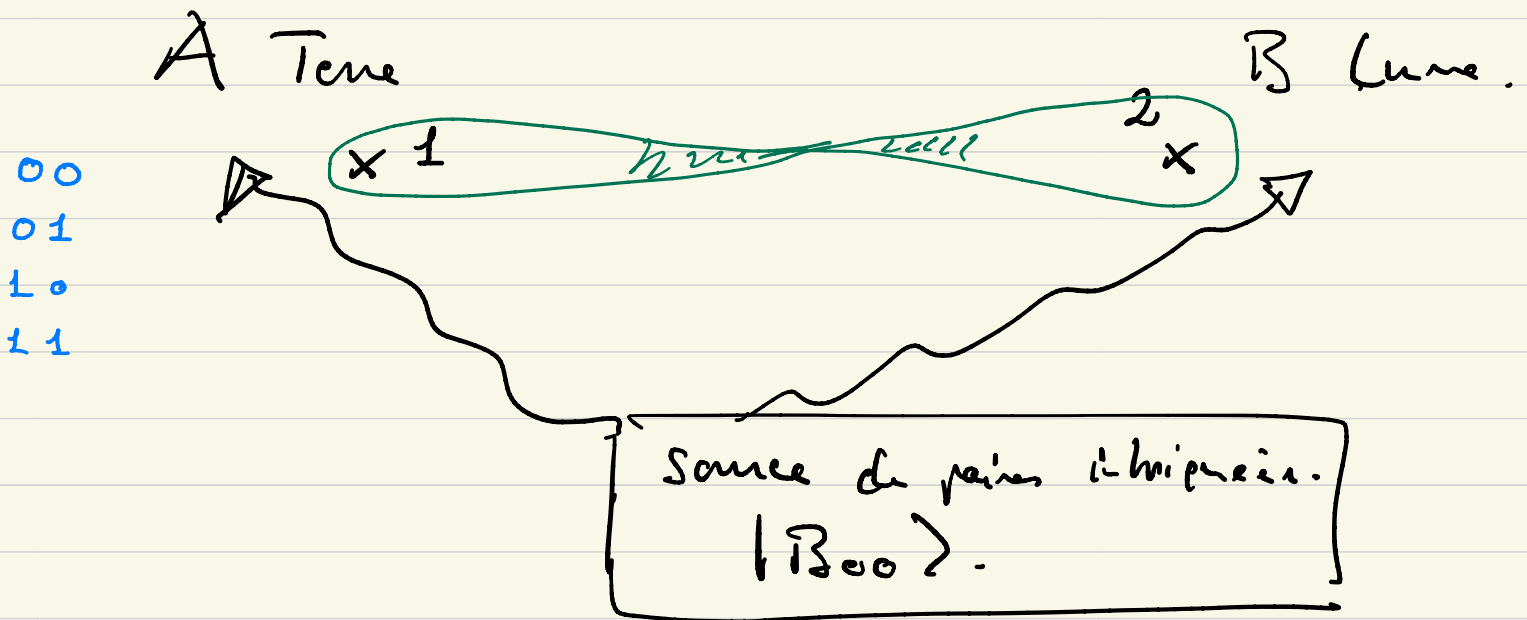


Intubiation: Protocole de Codage Superdense.

↑
 communication 2 bits classiques
 entre A et B en envoyant
 physiquement 1 bit quantique.

Il faut que A et B partagent une
 paire intriquée.



1) Une paire intriquée est partagée par A et B.

l'état de la paire est supposé être

$$|B_{00}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\underbrace{|0\rangle_1}_{A} \otimes \underbrace{|0\rangle_2}_{B} + \underbrace{|1\rangle_1}_{A} \otimes \underbrace{|1\rangle_2}_{B} \right).$$

2) A veut envoyer 2 bits classiques à B:

00 ; 01 ; 10 ; 11.

a) ^{on veut} Si on veut envoyer 00 : A envoie le pr bit 1 à B.

et B reçoit quoi ? Il possède

l'état $|B_{00}\rangle$ dans son

laboratoire.

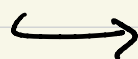
b) Si A veut envoyer 01 : tout d'abord elle applique

l'unitaire $U = X_1 \otimes I_2$ ← B ne fait rien.

$$\begin{aligned} X_1 |0\rangle &= |1\rangle \\ X_1 |1\rangle &= |0\rangle. \end{aligned}$$

$$\begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \quad \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

chez Alice



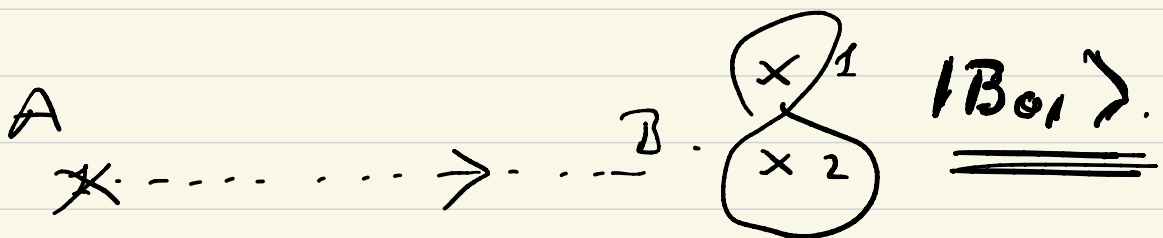
$$\frac{1}{\sqrt{2}} (|0\rangle \otimes |0\rangle + |1\rangle \otimes |1\rangle).$$

L'état $|B_{00}\rangle$ toujours partagé par A et B devient

$$\begin{aligned} X_1 \otimes I_2 |B_{00}\rangle &= \widehat{X}_1 \otimes \widehat{I}_2 \frac{1}{\sqrt{2}} (|0\rangle_1 \otimes |0\rangle_2 + |1\rangle_1 \otimes |1\rangle_2) \\ &= \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\underbrace{X_1 |0\rangle_1} \otimes \underbrace{I_2 |0\rangle_2} + \underbrace{X_1 |1\rangle_1} \otimes \underbrace{I_2 |1\rangle_2} \right) \\ &= \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\underbrace{|1\rangle_1 \otimes |0\rangle_2} + \underbrace{|0\rangle_1 \otimes |1\rangle_2} \right) \\ &= |B_{01}\rangle. \end{aligned}$$

cet état est toujours par le moment partagé par A et B.

Maintenant A envoie physiquement le qubit 1 à B qui le reçoit et qui possède donc



c) A veut envoyer 10 : elle applique d'abord

l'unitaire

$$U = Z_1 \otimes I_2$$

det Alice

Bob ne fait rien.

$$Z_1 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

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

$$\begin{cases} Z_1 |0\rangle = |0\rangle \\ Z_1 |1\rangle = -|1\rangle \end{cases}$$

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

$$Z_1 \otimes I_2 |B_{00}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\underbrace{Z_1}_{\widehat{Z}_1} \otimes \underbrace{I_2}_{\widehat{I}_2} \underbrace{|0\rangle}_{\widehat{|0\rangle}} \otimes \underbrace{|0\rangle}_{\widehat{|0\rangle}} + \underbrace{Z_1}_{\widehat{Z}_1} \otimes \underbrace{I_2}_{\widehat{I}_2} \underbrace{|1\rangle}_{\widehat{|1\rangle}} \otimes \underbrace{|1\rangle}_{\widehat{|1\rangle}} \right)$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2}} \left(|0\rangle \otimes |0\rangle - |1\rangle \otimes |1\rangle \right)$$

$$= |B_{10}\rangle \quad \text{par déf. troisième état de Bell.}$$

Maintenant A envoie son qubit 1 à B qui le reçoit

et possède donc l'état de Bell $|B_{10}\rangle$ dans sa probabilité.

d) A veut envoyer le message 11 : elle opère sur son qubit avec l'unitaire Z, X , c.à.d. l'état partagé de départ $|B_{00}\rangle$ devient :

$$\underbrace{Z, X}_{\text{chez A}} \otimes \underbrace{I_2}_{\text{chez B}} |B_{00}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\underbrace{Z, X}_{A} |0\rangle \otimes \underbrace{|0\rangle}_{B} + \underbrace{Z, X}_{A} |1\rangle \otimes \underbrace{|1\rangle}_{B} \right)$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\underbrace{Z, X}_{A} |1\rangle \otimes \underbrace{|0\rangle}_{B} + \underbrace{Z, X}_{A} |0\rangle \otimes \underbrace{|1\rangle}_{B} \right)$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2}} \left(-|0\rangle \otimes |0\rangle + |1\rangle \otimes |1\rangle \right)$$

$$= -\frac{1}{\sqrt{2}} \left(|0\rangle \otimes |0\rangle - |1\rangle \otimes |1\rangle \right)$$

$$= -|B_{11}\rangle \equiv |B_{11}\rangle.$$

physiquement é

Maintenant A va envoyer son qubit 1 à B qui le reçoit et possède donc l'état $|B_{11}\rangle$ dans sa globalité -

Résumé:

Ops faites par A par envoi $(ij) = 00; 01; 10; 11$.

00: $I_1 \otimes I_2 |B_{00}\rangle = |B_{00}\rangle \rightsquigarrow$ envoi pul. 1
à B:

$|B_{00}\rangle$

01: $X_1 \otimes I_2 |B_{00}\rangle = |B_{01}\rangle \rightsquigarrow$ envoi pul. 1
à B:

$|B_{01}\rangle$

10: $Z_1 \otimes I_2 |B_{00}\rangle = |B_{10}\rangle \rightsquigarrow$ envoi pul. 1
à B:

$|B_{10}\rangle$

11: $Z_1 X_1 \otimes I_2 |B_{00}\rangle = -|B_{11}\rangle \rightsquigarrow$ envoi pul. 1
à B:

$X_1 Z_1 \otimes I_2 |B_{00}\rangle = |B_{11}\rangle$.

$|B_{11}\rangle$

3) Phase finale du protocole: Bob doit "lire" l'information

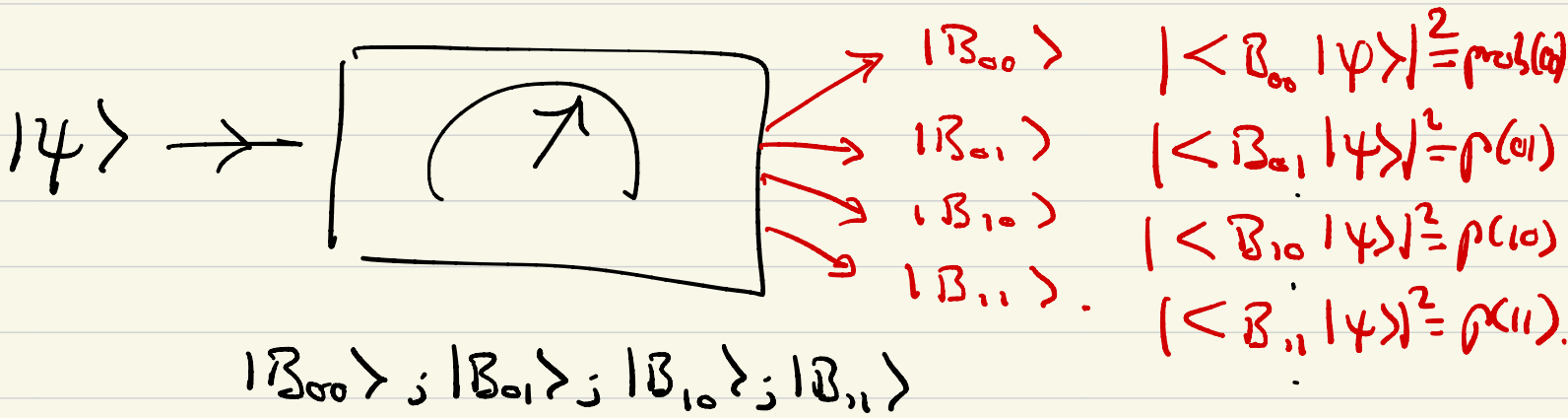
ou "l'extraire" des 4 états possibles $|B_{00}\rangle, |B_{01}\rangle,$

$|B_{10}\rangle, |B_{11}\rangle$



Comment? en faisant une mesure avec un appareil de mesure qui projette sur la base des états Bell.

|| base orthonormée de $\mathbb{C}^2 \otimes \mathbb{C}^2$ dim $2 \times 2 = 4$.

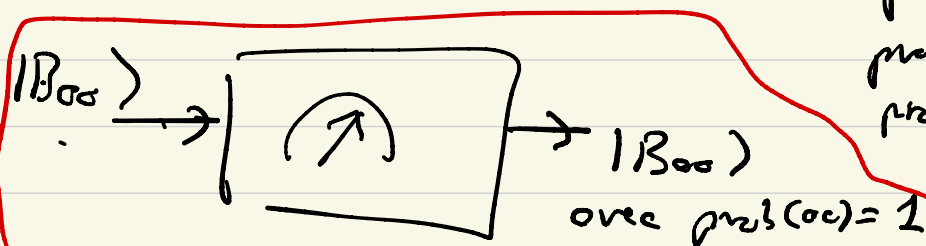


Application dans notre cas:

ici $|\psi\rangle$ est un des 4 états de Bell. Si bien que

p. ex si $|\psi\rangle = |B_{00}\rangle \Rightarrow p(00) = |\langle B_{00} | B_{00} \rangle|^2 = 1$

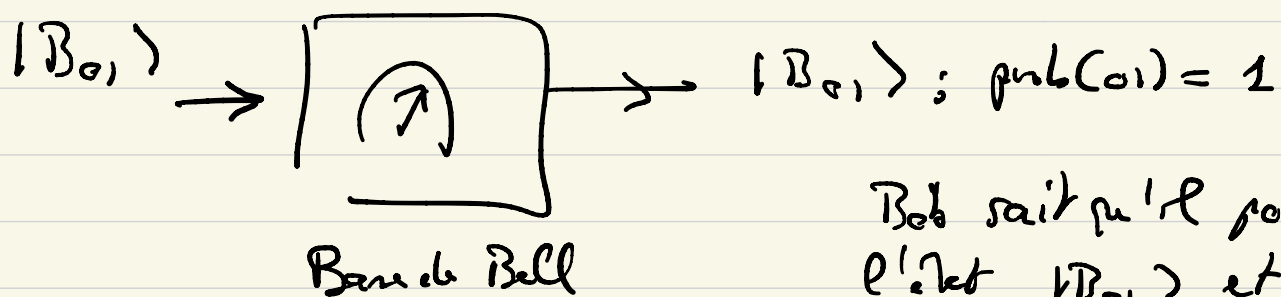
$p(01) = 0$
 $p(10) = 0$
 $p(11) = 0$



Bob sait donc que l'état en sa possession est $|B_{00}\rangle$ et il connaît le message 00.

$$\begin{aligned} \text{Si } |\psi\rangle = |\beta_{0,1}\rangle &\Rightarrow \text{prob}(01) = |\langle \beta_{0,1} | \psi \rangle|^2 \\ &= |\langle \beta_{0,1} | \beta_{0,1} \rangle|^2 \\ &= 1. \end{aligned}$$

$$\text{prob}(00) = \text{prob}(10) = \text{prob}(11) = 0$$



Bob sait qu'il possède l'état $|\beta_{0,1}\rangle$ et connaît le message 01.

Pour $|\psi\rangle = |\beta_{1,0}\rangle$ et $|\beta_{1,1}\rangle$ idem.



[Résumé du Protocole de la notation de cours.]

$$H|0\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|0\rangle + |1\rangle)$$

Identités suivantes:

$$\frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}.$$

$$\underline{(CNOT)(H \otimes I)|0\rangle \otimes |0\rangle} = CNOT \left\{ \frac{1}{\sqrt{2}}(|0\rangle + |1\rangle) \otimes |0\rangle \right\}.$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\underbrace{CNOT|0\rangle \otimes |0\rangle}_{\vdots} + \underbrace{CNOT|1\rangle \otimes |0\rangle}_{\vdots} \right).$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2}} \left(|0\rangle \otimes |0\rangle + |1\rangle \otimes |1\rangle \right).$$

$$= \underline{\underline{|\beta_{00}\rangle}}.$$

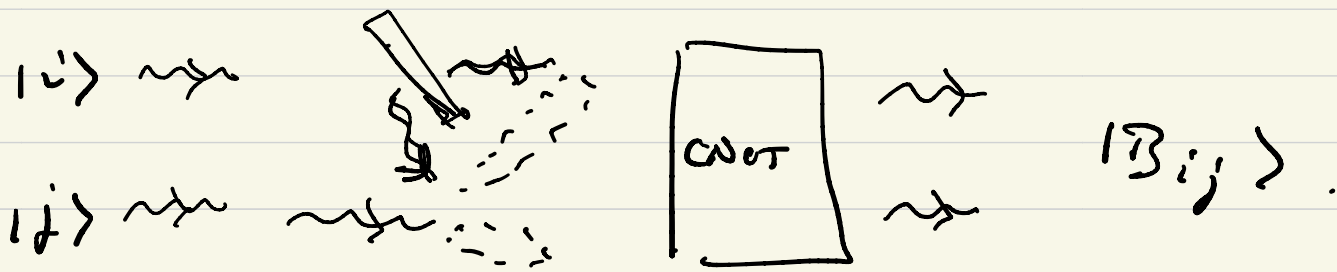
$$\underline{(CNOT)(H \otimes I)|0\rangle \otimes |1\rangle} = \underline{|\beta_{01}\rangle} = \frac{1}{\sqrt{2}}(|01\rangle + |10\rangle)$$

$$\underline{(CNOT)(H \otimes I)|1\rangle \otimes |0\rangle} = \underline{|\beta_{10}\rangle} = \frac{1}{\sqrt{2}}(|01\rangle - |10\rangle)$$

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

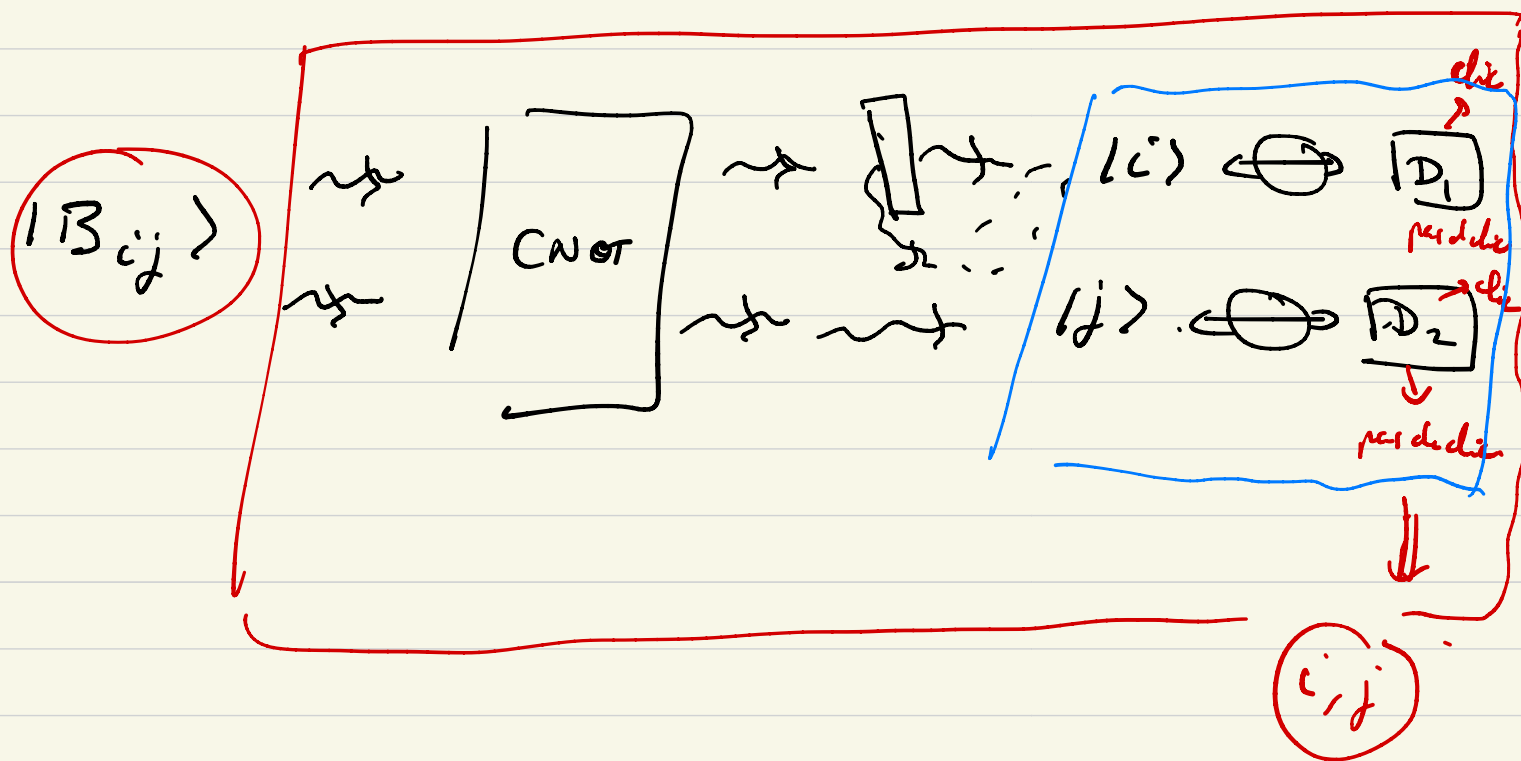
$$\frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix}$$

$$\underline{(CNOT)(H \otimes I)|1\rangle \otimes |1\rangle} = \underline{|\beta_{11}\rangle} = \frac{1}{\sqrt{2}}(|00\rangle - |11\rangle).$$



crystal Na-Li₂SiO₃
optique.

$i, j \in \{0, 1\}$.

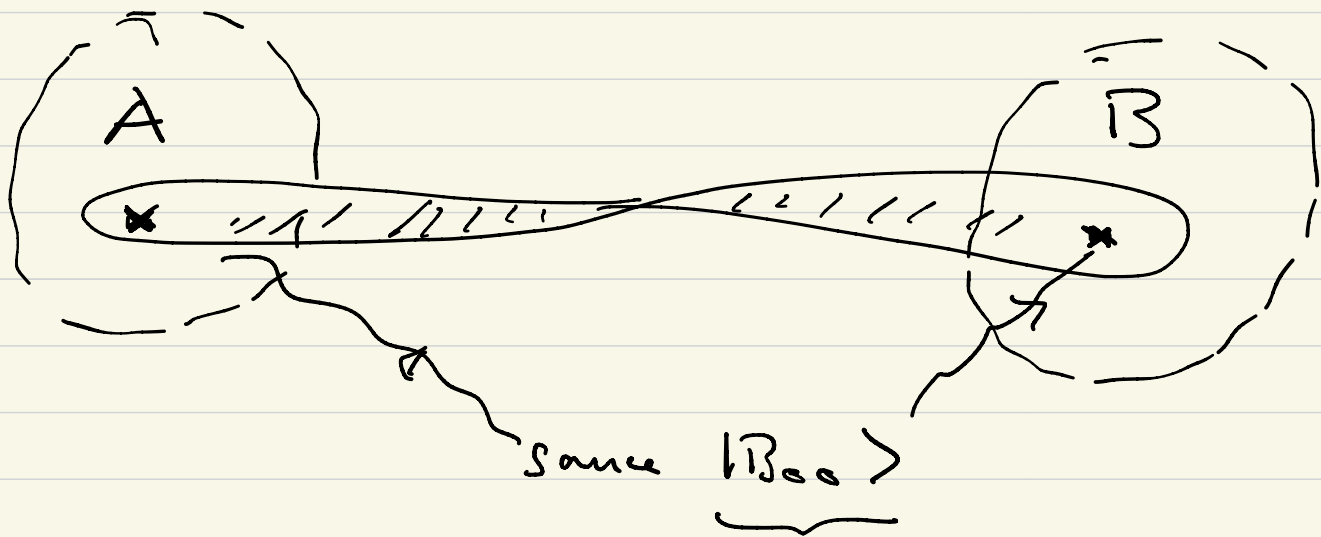


Aspects des états de Bell lorsque l'on fait des mesures.

↳ • faites localement et répétitivement chez A et B. ✓

- aucune communication entre A et B. ✓

⇒ A et B ne peuvent absolument pas détecter l'intrication de l'état de Bell.



$$\frac{1}{\sqrt{2}} (|00\rangle + |11\rangle)$$

- Alice fait une mesure et Bob fait une mesure après ...
- Bob " " et Alice " " " " ...
- Alice et Bob font leurs mesures simultanément ...

Par calcul: projecteurs associés à l'opération de mesure

$$\underbrace{|\alpha\rangle\langle\alpha|}_{\text{projeteur A}} \otimes \mathbb{I}_B \quad ; \quad |\alpha_\perp\rangle\langle\alpha_\perp| \otimes \mathbb{I}_B .$$

état après la mesure d'Alice:

$$\begin{aligned} \bullet \quad \underbrace{|\alpha\rangle\langle\alpha| \otimes \mathbb{I}_B}_{\text{projeteur A}} \underbrace{|\beta_{00}\rangle}_{\text{chez B}} &= \underbrace{|\alpha\rangle\langle\alpha| \otimes \mathbb{I}_B}_{\text{chez A}} \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\underbrace{|\alpha\rangle \otimes |\alpha\rangle}_{\text{chez B}} + \underbrace{|\alpha_\perp\rangle \otimes |\alpha_\perp\rangle}_{\text{chez B}} \right) \\ &= \frac{1}{\sqrt{2}} \widehat{|\alpha\rangle} \otimes |\alpha\rangle . \\ &\rightarrow \text{après normalisation} \quad \underbrace{|\alpha\rangle \otimes |\alpha\rangle}_{\text{état B.}} \end{aligned}$$

Remarque: en réalité B possède une partie de la paire mais ne connaît l'état de son photon car il n'a pas encore fait d'chs.

$$\begin{aligned} \bullet \quad |\alpha_\perp\rangle\langle\alpha_\perp| \otimes \mathbb{I}_B \underbrace{|\beta_{00}\rangle}_{\text{chez B}} &= \frac{1}{\sqrt{2}} |\alpha_\perp\rangle \otimes |\alpha_\perp\rangle \\ &\rightarrow \underbrace{|\alpha_\perp\rangle}_{\text{chez A}} \otimes \underbrace{|\alpha_\perp\rangle}_{\text{chez B}} . \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \underline{\text{prob}(|\beta\rangle \text{ chez B})} &= \text{prob}(|\alpha\rangle \rightarrow |\beta\rangle \mid \text{chez A } |\alpha\rangle) \cdot \frac{1}{2} \\ &\quad \uparrow \\ &\quad \text{transition chez Bob} \\ &= \text{prob}(|\alpha_1\rangle \rightarrow |\beta\rangle \mid \text{chez A } |\alpha_1\rangle) \cdot \frac{1}{2} \\ &= \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \text{prob}(|\alpha\rangle \rightarrow |\beta\rangle) &= |\langle \beta | \alpha \rangle|^2 = (\cos(\beta - \alpha))^2 \\ \text{prob}(|\alpha_1\rangle \rightarrow |\beta\rangle) &= |\langle \beta | \alpha_1 \rangle|^2 = (\sin(\beta - \alpha))^2 \end{aligned}$$

$$\begin{cases} \text{prob}(|\beta\rangle \text{ chez B}) = (\cos(\beta - \alpha))^2 \frac{1}{2} + (\sin(\beta - \alpha))^2 \frac{1}{2} \\ \quad = \left(\frac{1}{2}\right). \\ \text{prob}(|\beta_1\rangle \text{ chez B}) = \frac{1}{2}. \end{cases}$$

satisfaisant! Car

b) B fait Mes avant et A fait Mes après.

$$\begin{array}{cc} \begin{array}{c} \uparrow \\ \{ |\beta\rangle, |\beta_1\rangle \} \\ \downarrow \\ \frac{1}{2} \quad \frac{1}{2} \end{array} & \begin{array}{c} \uparrow \\ \{ |\alpha\rangle, |\alpha_1\rangle \} \\ \downarrow \\ \frac{1}{2} \quad \frac{1}{2} \end{array} \end{array}$$

c) A et B font les mesures simultanément.

$$\{ |\alpha\rangle, |\alpha_\perp\rangle \} \quad \{ |\beta\rangle, |\beta_\perp\rangle \}.$$

La base totale dans l'espace de Hilbert $\mathbb{C}^2 \otimes \mathbb{C}^2$:

$$|\alpha\rangle \otimes |\beta\rangle ; |\alpha\rangle \otimes |\beta_\perp\rangle ; |\alpha_\perp\rangle \otimes |\beta\rangle ; |\alpha_\perp\rangle \otimes |\beta_\perp\rangle$$

• $|B_{00}\rangle$ après la mesure est projeté sur un des 4 états.

• par calcul on montre les probs = $\frac{1}{4}$.

$$\text{p. ex } |\langle \alpha | \otimes \langle \beta | | B_{00} \rangle|^2 = \frac{1}{4}.$$

$$|\langle \alpha | \otimes \langle \beta_\perp | | B_{00} \rangle|^2 = \frac{1}{4}.$$

idem

idem.

↑

• calcul à faire comme exercice.

• on verra cela la semaine prochaine.

$$\text{prob}(\alpha, \beta) = \frac{1}{4}$$

$$\text{prob}(\alpha, \beta_{\perp}) = \frac{1}{4}$$

$$\text{prob}(\alpha_{\perp}, \beta) = \frac{1}{4}$$

$$\text{prob}(\alpha_{\perp}, \beta_{\perp}) = \frac{1}{4}$$

$$\begin{aligned} \text{Prob}(\text{chez } A; \alpha) &= \text{Prob}(\alpha, \beta) + \text{Prob}(\alpha, \beta_{\perp}) \\ &= \blacksquare + \frac{1}{4} = \left(\frac{1}{2}\right) \end{aligned}$$

α_{\perp} α α_{\perp} $\frac{1}{2}$.

$$\begin{aligned} \text{Prob}(\text{chez } B; \beta) &= \text{Prob}(\alpha; \beta) + \text{Prob}(\alpha_{\perp}; \beta) \\ &= \frac{1}{4} + \frac{1}{4} = \left(\frac{1}{2}\right) \end{aligned}$$

β_{\perp} β_{\perp} β $\left(\frac{1}{2}\right)$

En résumé nous avons prouvé ici que lors des mesures A et B obtennent leur angles α, α_{\perp} ou β, β_{\perp} toujours avec prob $\frac{1}{2}$. quelque l'ordre de mesure.

Ces angles ou résultats de mesure sont le plus uniforme possible et la structure intriquée de $|\Psi_{00}\rangle$ n'est pas découverte.