

Examen final - Solution

**Problème 1: Expérience avec un cristal biréfringent.** (24 points)

(a) (4 points) Le deuxième cristal agit comme:

$$|x\rangle \otimes |1\rangle \rightarrow |x\rangle \otimes |1\rangle, \quad |y\rangle \otimes |2\rangle \rightarrow |y\rangle \otimes |1\rangle$$

On peut aussi dire qu'il agit comme  $U^\dagger$ .

(b) (8 points) Etat après le premier cristal

$$U \frac{1}{\sqrt{2}}(|x\rangle + |y\rangle) \otimes |1\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|x\rangle \otimes |1\rangle + |y\rangle \otimes |2\rangle)$$

Après le déphaseur:

$$\frac{1}{\sqrt{2}}(|x\rangle \otimes |1\rangle + e^{i\varphi}|y\rangle \otimes |2\rangle)$$

Après le deuxième cristal:

$$\frac{1}{\sqrt{2}}(|x\rangle \otimes |1\rangle + e^{i\varphi}|y\rangle \otimes |1\rangle) = \frac{1}{\sqrt{2}}(|x\rangle + e^{i\varphi}|y\rangle) \otimes |1\rangle$$

(c) (8 points) Le photo-détecteur clique si l'état est projeté sur  $|\alpha\rangle$ . ceci a lieu avec probabilité:

$$\begin{aligned} P_{\text{clique}} &= |\langle \alpha | \frac{1}{\sqrt{2}}(|x\rangle + e^{i\varphi}|y\rangle) |^2 \\ &= \frac{1}{2} |\cos \alpha + e^{i\varphi} \sin \alpha|^2 \\ &= \frac{1}{2} (1 + \sin(2\alpha) \cos \varphi) \end{aligned}$$

(d) (4 points) La matrice  $U$  est égale au  $CNOT$ . Notez que  $(CNOT)^\dagger = CNOT$  car cette matrice est réelle. Le dessin du circuit est constitué de (gauche à droite) sur deux lignes de qubit:

$$== CNOT == D(\varphi) \otimes I == CNOT == \text{Mesure}$$

**Problème 2: Codage superdense corrompu.** (20 points)

(a) (10 points) Si le message d'Alice est (00) elle envoie sa particule à Bob qui fait une mesure de l'état global dans la base usuelle de Bell. La probabilité que Bob obtienne la paire (parfaite) de Bell après la mesure est

$$P(00) = |\langle B_{00} | \Psi \rangle|^2 = \frac{1}{1 + \delta^2}$$

car  $\langle B_{00} |$  est orthogonal à  $|01\rangle$ . On a aussi:

$$P(01) = |\langle B_{01} | \Psi \rangle|^2 = \frac{\delta^2}{2(1 + \delta^2)}$$

$$P(10) = |\langle B_{10} | \Psi \rangle|^2 = \frac{\delta^2}{2(1 + \delta^2)}$$

$$P(11) = |\langle B_{11} | \Psi \rangle|^2 = 0$$

Remarque: les 4 probabilités se somment bien à un.

(b) (10 points) Si le message d'Alice est (10) elle applique  $iY$  sur sa particule et l'état global reçu par Bob sera donc:

$$|\Psi'\rangle = -(1 + \delta^2)^{-1/2}(|B_{10}\rangle - \delta e^{i\gamma}|11\rangle)$$

Les 4 probabilités deviennent:

$$P(00) = |\langle B_{00} | \Psi' \rangle|^2 = \frac{\delta^2}{2(1 + \delta^2)}$$

$$P(01) = |\langle B_{01} | \Psi' \rangle|^2 = 0$$

$$P(10) = |\langle B_{10} | \Psi' \rangle|^2 = \frac{1}{(1 + \delta^2)}$$

$$P(11) = |\langle B_{11} | \Psi' \rangle|^2 = \frac{\delta^2}{2(1 + \delta^2)}$$

### Problème 3: Etat $|W\rangle$ . (16 points)

(a) (8 points) Raisonnement par l'absurde: On écrit  $|\psi_i\rangle = \alpha_i|1\rangle + \beta_i|0\rangle$  et on développe le produit tensoriel ce qui donne une somme de 8 termes. En égalisant avec le développement de  $|W\rangle$  on trouve des contradictions (immédiatement). Par exemple

$$\alpha_1\beta_2\beta_3 = \frac{1}{\sqrt{3}}, \quad \beta_1\alpha_2\beta_3 = \frac{1}{\sqrt{3}}, \quad \beta_1\beta_2\alpha_3 = \frac{1}{\sqrt{3}}$$

mais aussi

$$\alpha_1\alpha_2\alpha_3 = 0$$

(car  $|000\rangle$  n'est pas présent dans  $|W\rangle$ ). La dernière égalité implique qu'un au moins des  $\alpha_i = 0$  ce qui est impossible en vertu des trois premières.

(b) (8 points) De façon similaire si  $|\psi_{23}\rangle = \gamma_{00}|00\rangle + \gamma_{01}|01\rangle + \gamma_{10}|10\rangle + \gamma_{11}|11\rangle$  et  $|\psi_1\rangle = \alpha_1|0\rangle + \beta_1|1\rangle$  on obtient (par exemple)

$$\alpha_1\gamma_{00} = 0, \quad \alpha_1\gamma_{01} = \frac{1}{\sqrt{3}}$$

ce qui implique  $\gamma_{00} = 0$ , mais d'un autre côté on doit aussi avoir

$$\beta_1\gamma_{00} = \frac{1}{\sqrt{3}}$$

ce qui est absurde.

**Problème 4: Echange d'intrication avec 3 qubits. (16 points)**

(a) (6 points) Le projecteur demandé est nécessairement:

$$P = |GHZ\rangle_{135}\langle GHZ|_{135} \otimes I_2 \otimes I_4 \otimes I_6$$

car les particules avec un index pair ne sont pas "mesurées."

(b) (10 points) Après la mesure l'état final global est proportionnel à

$$P|\Psi\rangle$$

ce qui donne (après normalisation) pour l'état des particules 246

$$|GHZ\rangle_{246}$$

En effet le projecteur impose que 135 soient dans les états 000 ou 111. Mais comme  $|Psi\rangle$  est un produit d'états  $|B_{00}\rangle$  les particules 246 sont dans le même état que 135.

**Problème 5: Dynamique du spin et sphère de Bloch. (24 points)**

(a) (8 points) L'opérateur d'évolution est donné par

$$\begin{aligned} U(t, 0) &= \exp\left(-i\frac{t\delta}{2}\sigma_z + i\frac{t\omega_1}{2}\sigma_x\right) \\ &= \exp\left(\frac{a}{2}(n_x\sigma_x + n_z\sigma_z)\right) \end{aligned}$$

avec  $a = t(\delta^2 + \omega_1^2)^{1/2}$  et  $n_x = \frac{\omega_1}{(\delta^2 + \omega_1^2)^{1/2}}$ ,  $n_z = \frac{\delta}{(\delta^2 + \omega_1^2)^{1/2}}$ . Donc

$$\begin{aligned} U &= \cos\left(\frac{t}{2}(\delta^2 + \omega_1^2)^{1/2}\right)I + i\sin\left(\frac{t}{2}(\delta^2 + \omega_1^2)^{1/2}\right)\left(\frac{\omega_1}{(\delta^2 + \omega_1^2)^{1/2}}\sigma_x + \frac{\delta}{(\delta^2 + \omega_1^2)^{1/2}}\sigma_z\right) \\ &= \begin{bmatrix} \cos\left(\frac{t}{2}(\delta^2 + \omega_1^2)^{1/2}\right) + i\delta\frac{\sin\left(\frac{t}{2}(\delta^2 + \omega_1^2)^{1/2}\right)}{(\delta^2 + \omega_1^2)^{1/2}} & i\omega_1\frac{\sin\left(\frac{t}{2}(\delta^2 + \omega_1^2)^{1/2}\right)}{(\delta^2 + \omega_1^2)^{1/2}} \\ i\omega_1\frac{\sin\left(\frac{t}{2}(\delta^2 + \omega_1^2)^{1/2}\right)}{(\delta^2 + \omega_1^2)^{1/2}} & \cos\left(\frac{t}{2}(\delta^2 + \omega_1^2)^{1/2}\right) - i\delta\frac{\sin\left(\frac{t}{2}(\delta^2 + \omega_1^2)^{1/2}\right)}{(\delta^2 + \omega_1^2)^{1/2}} \end{bmatrix} \end{aligned}$$

(b) (8 points = 3 + 3 + 2) Dans la limite  $\omega_1 \ll \delta$  on obtient

$$U(t, 0) = \begin{bmatrix} \cos\left(\frac{t\delta}{2}\right) + i \sin\left(\frac{t\delta}{2}\right) & 0 \\ 0 & \cos\left(\frac{t\delta}{2}\right) - i \sin\left(\frac{t\delta}{2}\right) \end{bmatrix}$$

Avec l'état initial  $\frac{1}{\sqrt{2}}(|\uparrow\rangle + |\downarrow\rangle)$  l'état final est

$$\frac{1}{\sqrt{2}}(e^{it\delta/2}|\uparrow\rangle + e^{-it\delta/2}|\downarrow\rangle) = \frac{e^{-it\delta/2}}{\sqrt{2}}(|\uparrow\rangle + e^{-it\delta}|\downarrow\rangle)$$

Trajectoire: Sur la sphère de Bloch il faut dessiner une trajectoire tournante le long de l'équateur. Celle-ci est périodique de période  $T = \frac{2\pi}{\delta}$ .

Dans le référentiel tournant l'état n'est (approximativement) pas affecté par le champ tournant (situation de detuning extrême).

(c) (8 points = 3 + 3 + 2) Dans la limite  $\delta \ll \omega_1$  on obtient

$$U(t, 0) = \begin{bmatrix} \cos\left(\frac{\omega_1 t}{2}\right) & i \sin\left(\frac{\omega_1 t}{2}\right) \\ i \sin\left(\frac{\omega_1 t}{2}\right) & \cos\left(\frac{\omega_1 t}{2}\right) \end{bmatrix}$$

Trajectoire: Sur la sphère de Bloch on dessine une trajectoire tournante autour de l'axe x (dans le plan (yz)). Celle-ci est périodique de période  $T = \frac{4\pi}{\omega_1}$ .

Dans le référentiel tournant ceci correspond à des spins flips dans une situation de tuning.