

Solution Traitement Quantique

Lundi 28 Janvier 2015

INM 200

8h15 → 11h15.

Problème 1 (30 points) ; Interféromètre avec miroirs
semi-transparents imparfaits et réfléchissants parfaits.

(a) (15 points) , On doit calculer :

$$SRS|h\rangle = |v\rangle$$

$$S|h\rangle = \cos\delta|h\rangle + \sin\delta|v\rangle$$

$$RS|h\rangle = \cos\delta|v\rangle + \sin\delta|h\rangle$$

$$\begin{aligned} SRS|h\rangle &= \cos\delta \sin\delta|h\rangle - \cos^2\delta|v\rangle + \sin\delta \cos\delta|h\rangle + \sin^2\delta|v\rangle \\ &= 2\cos\delta \sin\delta|h\rangle - (\cos^2\delta - \sin^2\delta)|v\rangle \\ &= (\sin 2\delta)|h\rangle - (\cos 2\delta)|v\rangle \end{aligned}$$

(b) (5 points) D'après le postulat de la mesure ;

$$P(D_1) = (\sin 2\delta)^2 \text{ et } P(D_2) = (\cos 2\delta)^2$$

(c) (5 points) Pour $\delta = \frac{\pi}{4}$; $P(D_1) = 1$ et $P(D_2) = 0$

Pour $\delta = \frac{\pi}{8}$; $P(D_1) = P(D_2) = 1/2$.

L'effet des interférences est manifeste dans le premier cas.

(d) (5 points) On vérifie en notation de Dirac en en

composantes $SS^\dagger = S^\dagger S = \mathbb{1}$ et $RR^\dagger = R^\dagger R = \mathbb{1}$, Ici
 $A^\dagger = A^{T,*} = A$ car les matrices sont réelles.

(2)

Problème 2 (20 points), Un critère d'intrication par deux bits quantiques.

(a) (10 points): (5+5 par chaque sens de l'implication).

• $|\psi\rangle$ produit $\Rightarrow |\psi\rangle = (\alpha|0\rangle + \beta|1\rangle) \otimes (\gamma|0\rangle + \delta|1\rangle)$.

$\Rightarrow a_{00} = \alpha\gamma, a_{01} = \alpha\delta, a_{10} = \beta\gamma, a_{11} = \beta\delta$

$\Rightarrow \det \begin{pmatrix} a_{00} & a_{01} \\ a_{10} & a_{11} \end{pmatrix} = \det \begin{pmatrix} \alpha\gamma & \alpha\delta \\ \beta\gamma & \beta\delta \end{pmatrix} = \alpha\gamma\beta\delta - \alpha\delta\beta\gamma = 0$

• Si $\det \begin{pmatrix} a_{00} & a_{01} \\ a_{10} & a_{11} \end{pmatrix} = a_{00}a_{11} - a_{01}a_{10} = 0$ alors

* si $a_{11} \neq 0$ ma $a_{00} = \frac{a_{01}a_{10}}{a_{11}}$, Donc

$$|\psi\rangle = \frac{a_{01}a_{10}}{a_{11}}|00\rangle + a_{01}|01\rangle + a_{10}|10\rangle + a_{11}|11\rangle$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow a_{11}|\psi\rangle &= a_{01}a_{10}|00\rangle + a_{11}a_{01}|01\rangle + a_{11}a_{10}|10\rangle + a_{11}^2|11\rangle \\ &= (a_{01}|0\rangle + a_{11}|1\rangle) \otimes (a_{10}|0\rangle + a_{11}|1\rangle). \end{aligned}$$

$\Rightarrow |\psi\rangle$ est un état produit.

* si $a_{11} = 0$ alors $a_{01}a_{10} = 0$ aussi.

* si $a_{01} = 0$ alors $|\psi\rangle = a_{00}|00\rangle + a_{10}|10\rangle$
 $= (a_{00}|0\rangle + a_{10}|1\rangle) \otimes |0\rangle$

* si $a_{10} = 0$ alors $|\psi\rangle = a_{00}|00\rangle + a_{11}|11\rangle$
 $= |0\rangle \otimes (a_{00}|0\rangle + a_{11}|1\rangle)$

(b) (10 points). Par $|\psi_{\pm}\rangle = \frac{1}{\sqrt{3}}|00\rangle + \frac{1}{\sqrt{3}}|11\rangle + \frac{i}{\sqrt{3}}|10\rangle$

on a $\det \begin{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{3}} & 0 \\ \frac{i}{\sqrt{3}} & \frac{1}{\sqrt{3}} \end{pmatrix} = \frac{1}{3} \neq 0$ donc l'état est intriqué.

Problème 3. (30 points) Dynamique du spin.

(a) (15 points) L'opérateur d'évolution est :

$$\begin{aligned}
U_t &= \exp\left(-\frac{itJ}{\hbar}\right) = \exp(itJ \sigma_1^x \otimes \sigma_2^z) \\
&= \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{1}{k!} (itJ)^k (\sigma_1^x \otimes \sigma_2^z)^k \\
&\qquad\qquad\qquad (\sigma_1^x)^k \otimes (\sigma_2^z)^k \\
&= \underbrace{\sum_{k \text{ pair}} \frac{(itJ)^k}{k!} \mathbb{1} \otimes \mathbb{1}} + \underbrace{\sum_{k \text{ impair}} \frac{(itJ)^k}{k!} \sigma_1^x \otimes \sigma_2^z} \\
&= (\cos tJ) \mathbb{1} \otimes \mathbb{1} + i(\sin tJ) \sigma_1^x \otimes \sigma_2^z
\end{aligned}$$

Remarque : $\sigma_1^x \otimes \sigma_2^z = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \otimes \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \\ 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 \end{pmatrix}$

$$\Rightarrow U_t = \begin{pmatrix} \cos tJ & 0 & i \sin tJ & 0 \\ 0 & \cos tJ & 0 & -i \sin tJ \\ \hline i \sin tJ & 0 & \cos tJ & 0 \\ 0 & -i \sin tJ & 0 & \cos tJ \end{pmatrix}$$

(4)

(b) (10 points). On a $|\psi_t\rangle = U_t |\psi_0\rangle$ d'après les principes de la MQ. Ainsi:

$$\begin{aligned} |\psi_t\rangle &= (\cos tJ) |0\rangle \otimes |\psi_0\rangle + (i \sin tJ) \sigma_1^x \otimes \sigma_2^z |\psi_0\rangle \\ &= (\cos tJ) |\downarrow\rangle \otimes \frac{|\uparrow\rangle - |\downarrow\rangle}{\sqrt{2}} + (i \sin tJ) |\uparrow\rangle \otimes \frac{|\uparrow\rangle + |\downarrow\rangle}{\sqrt{2}} \\ &= \frac{\cos tJ}{\sqrt{2}} |\downarrow\uparrow\rangle - \frac{\cos tJ}{\sqrt{2}} |\downarrow\downarrow\rangle + \frac{i \sin tJ}{\sqrt{2}} |\uparrow\downarrow\rangle + \frac{i \sin tJ}{\sqrt{2}} |\uparrow\uparrow\rangle \end{aligned}$$

(c) (5 points). On mesure le premier spin dans la base $|\uparrow\rangle, |\downarrow\rangle$. L'état est donc projeté aléatoirement par $P_\uparrow = |\uparrow\rangle\langle\uparrow| \otimes I$ ou $P_\downarrow = |\downarrow\rangle\langle\downarrow| \otimes I$. L'état final sera donc de la forme $|\uparrow\rangle \otimes |2^{\text{ème spin final}}\rangle$ ou bien $|\downarrow\rangle \otimes |2^{\text{ème spin final}}\rangle$. Si bien que le premier spin n'est jamais obtenu dans l'état $\frac{|\uparrow\rangle + |\downarrow\rangle}{\sqrt{2}}$, la probabilité et évidemment est donc nulle.

Problème 4 (20 points) Calcul.

(a) (5 points) $\dim(|\text{Bell}\rangle) = 4 \times 1.$

$$\dim(|\alpha\rangle, |\alpha_{\perp}\rangle, |\beta\rangle, |\beta_{\perp}\rangle) = 2 \times 2.$$

$$\dim(A \otimes B) = 2 \times 2$$

$$\dim(A \otimes B) = 4 \times 4.$$

(b) (15 points), Soit $F(\alpha, \beta) = \langle \text{Bell} | A \otimes B | \text{Bell} \rangle.$

et aussi après calcul on trouve :

$$A \otimes B = |\alpha\beta\rangle\langle\alpha\beta| - |\alpha\beta_{\perp}\rangle\langle\alpha\beta_{\perp}| - |\alpha_{\perp}\beta\rangle\langle\alpha_{\perp}\beta| + |\alpha_{\perp}\beta_{\perp}\rangle\langle\alpha_{\perp}\beta_{\perp}|.$$

Donc il suffit de calculer (comme les vecteurs sont réels) :

$$F(\alpha, \beta) = \langle \text{Bell} | \alpha\beta \rangle^2 - \langle \text{Bell} | \alpha\beta_{\perp} \rangle^2 - \langle \text{Bell} | \alpha_{\perp}\beta \rangle^2 + \langle \text{Bell} | \alpha_{\perp}\beta_{\perp} \rangle^2.$$

Pour le premier terme on a :

$$\begin{aligned} \langle \text{Bell} | \alpha\beta \rangle &= \frac{1}{\sqrt{2}} \left\{ \langle \uparrow | \alpha \rangle \langle \downarrow | \beta \rangle - \langle \downarrow | \alpha \rangle \langle \uparrow | \beta \rangle \right\} \\ &= \frac{1}{\sqrt{2}} (\cos\alpha \sin\beta - \sin\alpha \cos\beta) \\ &= \frac{1}{\sqrt{2}} \sin(\beta - \alpha). \end{aligned}$$

⑥

$$\begin{aligned}\Rightarrow F(\alpha, \beta) &= \frac{1}{2} \left\{ (\sin(\beta - \alpha))^2 - (\sin(\beta_{\perp} - \alpha))^2 \right. \\ &\quad \left. - (\sin(\beta - \alpha_{\perp}))^2 + (\sin(\beta_{\perp} - \alpha_{\perp}))^2 \right\} \\ &= \frac{1}{2} \left\{ (\sin(\beta - \alpha))^2 - (\cos(\beta - \alpha))^2 \right. \\ &\quad \left. - (\cos(\beta - \alpha))^2 + (\sin(\beta - \alpha))^2 \right\}.\end{aligned}$$

$$\Rightarrow F(\alpha, \beta) = - \left\{ (\cos(\beta - \alpha))^2 - (\sin(\beta - \alpha))^2 \right\}$$

$$F(\alpha, \beta) = - \cos(2(\beta - \alpha)),$$

Pour $\alpha = \beta = 0$ on vérifie $F(0, 0) = -1$, ce qui est aussi obtenu directement.