

Solution de la série 10 Traitement quantique de l'information II

Exercice 1 *Refocusing*

$$\begin{aligned}
 e^{-\frac{it}{\hbar}\mathcal{H}}|\psi_0\rangle &= e^{-itJ\sigma_1^z\otimes\sigma_2^z} \cdot \frac{1}{2} (|\uparrow\uparrow\rangle - |\uparrow\downarrow\rangle + |\downarrow\uparrow\rangle - |\downarrow\downarrow\rangle) \\
 &= \frac{1}{2} (e^{-itJ} |\uparrow\uparrow\rangle - e^{itJ} |\uparrow\downarrow\rangle + e^{itJ} |\downarrow\uparrow\rangle - e^{-itJ} |\downarrow\downarrow\rangle) \\
 &= \frac{e^{-itJ}}{2} (|\uparrow\uparrow\rangle - e^{2itJ} |\uparrow\downarrow\rangle + e^{2itJ} |\downarrow\uparrow\rangle - |\downarrow\downarrow\rangle)
 \end{aligned}$$

1. Pour $t = \frac{\pi}{4J}$ on a $e^{2itJ} = e^{\frac{i\pi}{2}} = i$

$$\Rightarrow |\psi_\tau\rangle = \frac{e^{-\frac{i\pi}{4}}}{2} (|\uparrow\uparrow\rangle - i |\uparrow\downarrow\rangle + i |\downarrow\uparrow\rangle - |\downarrow\downarrow\rangle).$$

2. Supposons que l'état puisse s'écrire

$$(\alpha |\uparrow\rangle + \beta |\downarrow\rangle) \otimes (\gamma |\uparrow\rangle + \delta |\downarrow\rangle) = \alpha\gamma |\uparrow\uparrow\rangle + \alpha\delta |\uparrow\downarrow\rangle + \beta\gamma |\downarrow\uparrow\rangle + \beta\delta |\downarrow\downarrow\rangle,$$

alors $\alpha\gamma = 1$, $\alpha\delta = -i$, $\beta\gamma = i$, $\beta\delta = -1$.

On peut toujours poser $\alpha = 1$ (phase globale). Donc $\gamma = 1$, $\delta = -i$, $\beta = i$ et $\delta = i \Rightarrow$ contradiction sur δ .

3. Pour $\frac{\tau}{2} = \frac{\pi}{8J}$ on a $e^{2itJ} = e^{\frac{i\pi}{4}}$.

$$|\psi_{\tau/2}\rangle = \frac{e^{-\frac{i\pi}{8}}}{2} (|\uparrow\uparrow\rangle - e^{\frac{i\pi}{4}} |\uparrow\downarrow\rangle + e^{\frac{i\pi}{4}} |\downarrow\uparrow\rangle - |\downarrow\downarrow\rangle).$$

$$(R_1 \otimes \mathbb{I}_2) |\psi_{\tau/2}\rangle = \frac{e^{-\frac{i\pi}{8}}}{2} (|\downarrow\uparrow\rangle - e^{\frac{i\pi}{4}} |\downarrow\downarrow\rangle + e^{\frac{i\pi}{4}} |\uparrow\uparrow\rangle - |\uparrow\downarrow\rangle)$$

on laisse évoluer pendant $\tau/2$ à nouveau

$$\rightarrow \frac{1}{2} (|\downarrow\uparrow\rangle - |\downarrow\downarrow\rangle + |\uparrow\uparrow\rangle - |\uparrow\downarrow\rangle)$$

$$\text{Après une dernière rotation} \rightarrow \frac{1}{2} (|\uparrow\uparrow\rangle - |\uparrow\downarrow\rangle + |\downarrow\uparrow\rangle - |\downarrow\downarrow\rangle).$$

On remarque que

$$U_{tot} |\psi_0\rangle = \frac{1}{2} (|\uparrow\rangle + |\downarrow\rangle) \otimes (|\uparrow\rangle - |\downarrow\rangle) |\psi_0\rangle!$$

$$4. (R_1 \otimes \mathbb{I}_2) = \sigma_1^x \otimes \mathbb{I}_2 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \\ 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$e^{-i\frac{t}{\hbar}\mathcal{H}} = e^{-itJ\sigma_1^z\otimes\sigma_2^z} = \begin{pmatrix} e^{-itJ} & 0 & 0 & 0 \\ 0 & e^{itJ} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & e^{itJ} & 0 \\ 0 & 0 & 0 & e^{-itJ} \end{pmatrix}$$

Faire la multiplication des matrices.

5. $J \ll 1$. Donc $\tau = \frac{\pi}{4J} \gg \pi$. Les π -pulses sont beaucoup plus rapides que l'évolution des spins nucléaires. L'idée est que en injectant deux π -pulses aux instants $\frac{\tau}{2}$ et τ on reforme l'état initial et donc tout se passe comme si les deux spins n'avaient pas évolué.