

Corrigé

Réserve du rapport gyromagnétique du neutron

$$\begin{aligned} \textcircled{1} \quad \hat{H} &= -\vec{\mathcal{H}} \cdot \vec{\mathbf{B}} \\ &= -\gamma \vec{S} \cdot (\vec{B}_0 + \vec{B}_1(t)) \\ &= -\gamma [S_x \cdot B_{1x} + S_y \cdot B_{1y} + S_z \cdot B_{0z}] \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \textcircled{2} \quad \hat{H}_{\text{spin}}(t) &= -\gamma \frac{\hbar}{2} \begin{bmatrix} B_0 & B_{1x} - iB_{1y} \\ B_{1x} + iB_{1y} & -B_0 \end{bmatrix} \\ &= \frac{\hbar}{2} \begin{bmatrix} \omega_0 & [\omega_1 e^{-\nu|t|/\alpha} e^{-i\omega t}] \\ [\omega_1 e^{-\nu|t|/\alpha} e^{i\omega t}] & -\omega_0 \end{bmatrix} \end{aligned}$$

$$\textcircled{3} \quad \text{on écrit} \quad \hat{H}(t) = H_0 + H_1 \Leftrightarrow$$

$$\underset{-\gamma \vec{S} \cdot \vec{B}_0}{\overset{\text{"}}{\rightarrow}} \quad \underset{-\gamma \vec{S} \cdot \vec{B}_1(t)}{\overset{\text{"}}{\rightarrow}}$$

$$\text{et } |\Psi(t)\rangle = |c_0(t)\rangle e^{-iE_0 t/\hbar} |-\rangle + |c_1(t)\rangle e^{-iE_1 t/\hbar} |+\rangle$$

$$\text{avec } E_0 = -\frac{\hbar}{2} \omega_0 = -E_1.$$

$$c_0(-\infty) = 1, \quad c_1(-\infty) = 0.$$

$$\text{Equ. de Schrödinger: } |\dot{\Psi}(t)\rangle = -\frac{i}{\hbar} \hat{H}(t) |\Psi(t)\rangle$$

donne:

$$\dot{c}_j = \left(-\frac{i}{\hbar} \right) \sum_i c_i e^{-iE_i t/\hbar} \langle j | \hat{H}_1 | i \rangle \cdot e^{iE_j t/\hbar}$$

avec $\{|0\rangle = |-\rangle$
 $\{|1\rangle = |+\rangle\}$

alors à l'ordre 0 en \hat{H}_1 : $\dot{c}_j^{(0)} = 0 \rightarrow c_j^{(0)}(t) = \text{const}$

et à l'ordre 1 :

$$\begin{aligned}\dot{c}_j^{(1)} &= \left(\frac{-i}{\hbar}\right) c_0 e^{-i\frac{E_0 t}{\hbar}} \langle + | \hat{H}_1(t) | - \rangle e^{\frac{i\omega_0 t}{\hbar}} \\ &= \left(\frac{-i}{\hbar}\right) e^{i\omega_0 t} \langle + | \hat{H}_1(t) | - \rangle\end{aligned}$$

donc

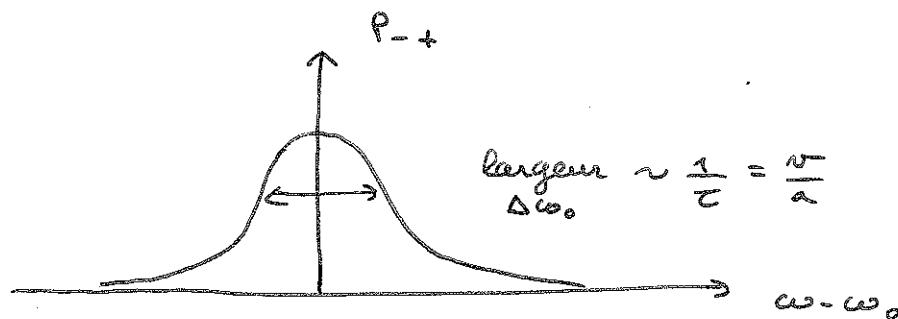
$$c_{-+} = c_{-+}(+\infty) = \left(\frac{-i}{\hbar}\right) \int_{-\infty}^{+\infty} e^{i\omega_0 t} \langle + | \hat{H}_1(t) | - \rangle dt$$

et notant que $\langle + | \hat{H}_1(t) | - \rangle = \langle + | \hat{H}(t) | - \rangle$

$$\begin{aligned}④ c_{-+} &= \left(\frac{-i}{\hbar}\right) \int_{-\infty}^{+\infty} e^{i(\omega_0 - \omega)t} e^{-\omega|t|/\alpha} \omega_1 dt \\ &= -\frac{i\omega_1}{2} \frac{2(\alpha/\omega)}{\left(\frac{\omega}{\alpha}\right)^2 + (\omega_0 - \omega)^2} = -i\omega_1 \cdot \left(\frac{\alpha}{\omega}\right) \frac{1}{1 + \left(\frac{\omega_0 - \omega}{\alpha/\omega}\right)^2}\end{aligned}$$

$$P_{-+} = |c_{-+}|^2 = (\omega_1 \tau)^2 \frac{1}{\left(1 + \left(\frac{\omega_0 - \omega}{\alpha/\omega}\right)^2\right)^2}$$

avec $\tau = \frac{\alpha}{\omega}$: temps de passage dans la zone \vec{B} .



(2)

$$\begin{aligned}
 ⑤ \quad \langle + | \hat{H}(t) | - \rangle &= \frac{\hbar}{2} \omega_0 e^{-\omega|t-t_b|/a} e^{-i\omega t} \\
 &\quad + \frac{\hbar}{2} \omega_0 e^{-i\omega(t-t_b)/a} e^{-i\omega t} \\
 &= \frac{\hbar}{2} \omega_0 e^{-i\omega t} \left[e^{-\omega|t-t_b|/a} + e^{-\omega|t|/a} \right] \\
 &\text{avec } t_b = \frac{b}{\omega}
 \end{aligned}$$

alors

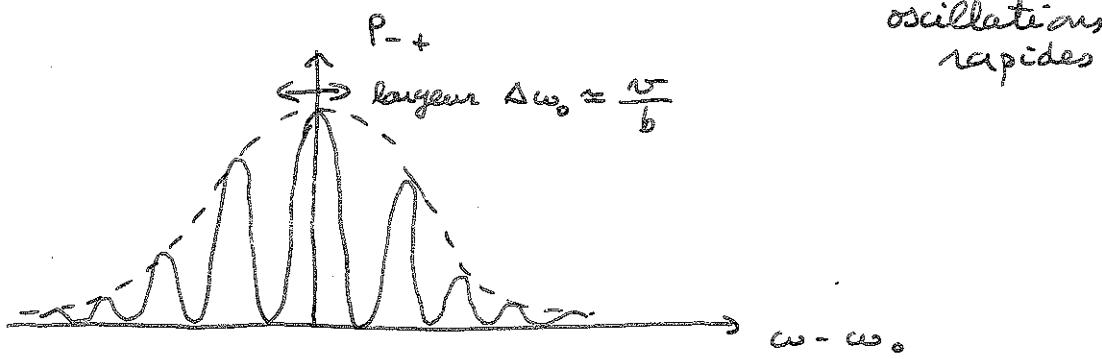
$$\begin{aligned}
 C_{-+} &= -\frac{i}{\hbar} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{i\omega_0 t} \frac{\hbar}{2} \omega_0 e^{-i\omega t} \left[e^{-\omega|t|/a} + e^{-\omega|t-t_b|/a} \right] dt \\
 &= -\frac{i}{2} \omega_0 \left[\left[e^{i(\omega_0-\omega)t} e^{-\omega|t|/a} dt \right] \left(1 + e^{i(\omega_0-\omega)t_b} \right) \right]
 \end{aligned}$$

par le changement de variable $t' = t - t_b$.

$$P_{-+} = |C_{-+}|^2 = \left(\omega_0 \frac{a}{\omega} \right)^2 \frac{1}{\left(1 + \left(\frac{\omega_0 - \omega}{a/\omega} \right)^2 \right)^2} + \cos^2 \left[(\omega_0 - \omega) \frac{b}{2\omega} \right]$$



oscillations rapides



⑥ On obtient une meilleure précision $\Delta \omega_0 \sim \frac{v}{b}$, ($b \gg a$).

$$g = -\frac{2M\omega_0}{eB_0}, \text{ donc } \Delta g = \frac{2M}{e \cdot B_0} \frac{v}{b}$$

⑦

$$b \sim \frac{2 M v}{e B_0 \cdot \Delta g} \sim \frac{2 \cdot 4/6 \cdot 10^{-27}}{1/6 \cdot 10^{-19} \cdot 2 \cdot 10^{-6}} \sim 1 \text{ m.}$$