

1.) Deux états possibles, de même énergie par symétrie :

$$\hookrightarrow H_0 = \begin{pmatrix} E_0 & 0 \\ 0 & E_0 \end{pmatrix}$$

$$2.) \langle \varphi_2 | H_T | \varphi_1 \rangle \neq 0$$

$\Rightarrow |\varphi_1\rangle$ et $|\varphi_2\rangle$ couplés par H_T

$$3.) H = \begin{pmatrix} E_0 & -A \\ -A & E_0 \end{pmatrix}$$

$$H \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} E_0 - A \\ -A + E_0 \end{pmatrix} = (E_0 - A) \underbrace{\frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}}_{|\chi_+\rangle}$$

$$H \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} E_0 + A \\ -A - E_0 \end{pmatrix} = (E_0 + A) \underbrace{\frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix}}_{|\chi_-\rangle}$$

Les états propres de H sont donc des états où le N est délocalisé sur les 2 positions possibles, avec une amplitude soit égale ($|\chi_+\rangle$), soit opposée ($|\chi_-\rangle$).

4.) Cas 1: $|\psi(0)\rangle = |\chi_{-}\rangle$ 2

$|\langle \psi_1 | \chi_{-} \rangle|^2 = \frac{1}{2} \Rightarrow$ l'atome de N est
autant d'un côté que
de l'autre.

$|\psi(0)\rangle$ est un état propre $\Rightarrow |\psi\rangle$ reste dans
cet état
 $|\psi(t)\rangle = |\psi(0)\rangle e^{-i(E_0 + A)t/\hbar}$

Cas 2: $|\psi(0)\rangle = |\psi_1\rangle$, pas un état propre
 $\Rightarrow |\langle \psi_1 | \psi(t) \rangle|^2$ oscille dans le temps
entre 0 et 1, cf. TD 1.

5.) nouveau terme : $\begin{pmatrix} +dE & 0 \\ 0 & -dE \end{pmatrix}$

Energie d'un dipôle dans un champ = $\vec{d} \cdot \vec{E}$
Ici \vec{d} est soit parallèle, soit antiparallèle à
 \vec{E} , dans $|\psi_1\rangle$ et $|\psi_2\rangle$ respectivement,
d'où le changement de signe.
Ceci brise la symétrie entre les états
 $|\psi_1\rangle$ et $|\psi_2\rangle$.

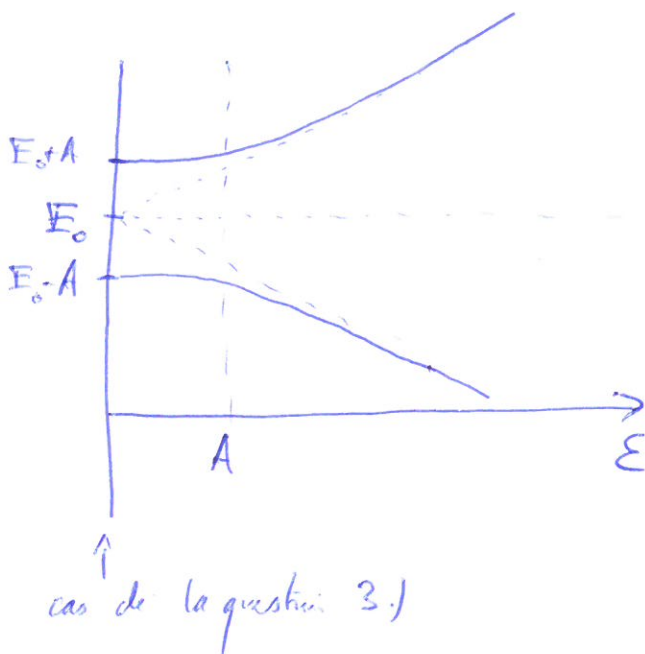
$$6) \quad \text{Det}(H - \lambda I) = (E_0 + dE - \lambda)(E_0 - dE - \lambda) - A^2$$

$$= (E_0 - \lambda)^2 - (dE)^2 - A^2$$

$$= 0 \quad \Leftrightarrow \quad E_0 - \lambda = \pm \sqrt{(dE)^2 + A^2}$$

$$\lambda = E_0 \pm \sqrt{(dE)^2 + A^2}$$

$$= E_{\pm}$$



Pour $dE \ll A$

$$E_{\pm} \approx E_0 \pm A \left(1 + \frac{1}{2} \left(\frac{dE}{A} \right)^2 \right)$$

Pour $dE \gg A$

$$E_{\pm} \approx E_0 \pm dE$$

$$7.) \quad H |X_{\pm}\rangle = \begin{pmatrix} E_0 + dE & -A \\ -A & E_0 - dE \end{pmatrix} \cdot \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} E_0 + dE - A \\ -A + E_0 - dE \end{pmatrix} = (E_0 - A) |X_{+}\rangle + dE |X_{-}\rangle$$

$$\Rightarrow H = \begin{pmatrix} E_0 - A & +dE \\ +dE & E_0 + A \end{pmatrix} (|X_{+}\rangle, |X_{-}\rangle)$$

Les termes de la colonne de droite se déduisent par symétrie de l'hamiltonien et conservation de la trace.

6.)

$$|\psi(t)\rangle = c_+(t) |\chi_+\rangle + c_-(t) |\chi_-\rangle$$

$$H|\psi\rangle = i\hbar \frac{d|\psi\rangle}{dt}$$

$$\begin{pmatrix} E_0 - A & dE \\ dE & E_0 + A \end{pmatrix} \begin{pmatrix} c_+ \\ c_- \end{pmatrix} = i\hbar \begin{pmatrix} \dot{c}_+ \\ \dot{c}_- \end{pmatrix}$$

$$= \begin{pmatrix} (E_0 - A)c_+ + d \cdot E(t) \cdot c_- \\ d \cdot E(t) c_+ + (E_0 + A)c_- \end{pmatrix}$$

④

9.) On a

5

$$\begin{cases} \omega_+ c_+ + \omega_+ c_- (e^{i\omega t} + e^{-i\omega t}) / 2 = i \dot{c}_+ \\ \omega_+ c_+ (e^{i\omega t} + e^{-i\omega t}) / 2 + \omega_- c_- = i \dot{c}_- \end{cases}$$

$$\dot{c}_\pm = (\dot{y}_\pm - i\omega_\pm y_\pm) e^{-i\omega_\pm t}$$

$$\begin{cases} \omega_+ y_+ e^{-i\omega_+ t} + \frac{\omega_+ y_-}{2} e^{-i\omega_- t} (e^{i\omega t} + e^{-i\omega t}) = i(\dot{y}_+ - i\omega_+ y_+) e^{-i\omega_+ t} \\ \frac{\omega_+ y_+}{2} e^{-i\omega_+ t} (e^{i\omega t} + e^{-i\omega t}) + \omega_- y_- e^{-i\omega_- t} = i(\dot{y}_- - i\omega_- y_-) e^{-i\omega_- t} \end{cases}$$

⇓

$$\begin{cases} \omega_+ y_+ + \frac{\omega_+ y_-}{2} e^{-i\omega t} (e^{i\omega t} + e^{-i\omega t}) = i(\dot{y}_+ - i\omega_+ y_+) \\ \frac{\omega_+ y_+}{2} e^{+i\omega t} (e^{i\omega t} + e^{-i\omega t}) + \omega_- y_- = i(\dot{y}_- - i\omega_- y_-) \end{cases}$$

⇓

$$\begin{cases} i \dot{y}_+ = \frac{\omega_+}{2} (e^{-i(\omega+\omega_0)t} + e^{i(\omega-\omega_0)t}) y_- \\ i \dot{y}_- = \frac{\omega_+}{2} (e^{+i(\omega+\omega_0)t} + e^{-i(\omega-\omega_0)t}) y_+ \end{cases}$$

$$10.) \begin{cases} i \dot{y}_+^{\circ} = \frac{\omega_1}{2} e^{i\delta t} y_-(t) \\ i \dot{y}_-^{\circ} = \frac{\omega_1}{2} e^{-i\delta t} y_+(t) \end{cases}$$

$$11.) \quad |y(0)\rangle = |x_+\rangle \Rightarrow \begin{aligned} c_+(0) &= y_+(0) = 1 \\ c_-(0) &= y_-(0) = 0 \end{aligned}$$

$$\delta = 0$$

$$i \ddot{y}_+^{\circ} = \frac{\omega_1}{2} \dot{y}_-^{\circ} = \frac{\omega_1}{2i} \cdot \frac{\omega_1}{2} y_+$$

$$\ddot{y}_+^{\circ} + \left(\frac{\omega_1}{2}\right)^2 y_+ = 0$$

$$\Rightarrow y_+(t) = \cos\left(\frac{\omega_1 t}{2}\right)$$

$$\text{Pon } \frac{\omega_1 t}{2} = \frac{\pi}{2} \quad , \quad y_+ = 0 \Rightarrow c_+ = 0$$

$$\Rightarrow |c_-| = 1$$

$$\Rightarrow |y\rangle = |x_-\rangle$$

$$12.) \quad \delta \neq 0$$

$$i \ddot{y}_+^{\circ} = \frac{\omega_1}{2} (i\delta y_- + \dot{y}_-^{\circ}) e^{i\delta t}$$

$$= \frac{\omega_1}{2} \left(i\delta \cdot \frac{2}{\omega_1} i \dot{y}_+^{\circ} + e^{i\delta t} \frac{\omega_1}{2i} e^{-i\delta t} y_+ \right)$$

$$= -\delta \dot{y}_+^{\circ} + \frac{1}{i} \left(\frac{\omega_1}{2}\right)^2 y_+$$

⑦

$$y_+ = e^{zt}$$

$$iz^2 + \delta z - \left(\frac{\omega_1}{2}\right)^2 = 0$$

$$z^2 - i\delta z + \left(\frac{\omega_1}{2}\right)^2 = 0$$

$$z = \frac{i\delta \pm \sqrt{-\delta^2 - \omega_1^2}}{2} = \frac{i}{2}(\delta \pm \Omega)$$

$$y_+ = \left(\alpha e^{\frac{i\Omega t}{2}} + \beta e^{-\frac{i\Omega t}{2}} \right) e^{\frac{i\delta t}{2}}$$

$$\begin{aligned} \dot{y}_+ &= \left(\alpha \frac{i\Omega}{2} e^{\frac{i\Omega t}{2}} + \beta \left(-\frac{i\Omega}{2}\right) e^{-\frac{i\Omega t}{2}} \right) e^{i\delta t} \\ &\quad + \frac{i\delta}{2} y_+ \end{aligned}$$

$$y_+(0) = 1 \Rightarrow \alpha + \beta = 1$$

$$\dot{y}_+(0) = 0 \Rightarrow (\alpha - \beta) \frac{i\Omega}{2} + \frac{i\delta}{2} = 0$$

$$\begin{cases} \alpha - \beta = -\frac{\delta}{\Omega} \\ \alpha + \beta = 1 \end{cases}$$

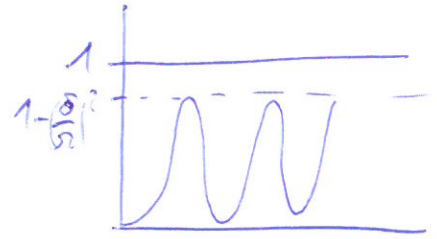
$$\alpha = \frac{1}{2} \left(1 - \frac{\delta}{\Omega} \right)$$

$$\beta = \frac{1}{2} \left(1 + \frac{\delta}{\Omega} \right)$$

$$P_- = 1 - P_+ = 1 - |y_+(t)|^2$$

$$= 1 - \left| \cos\left(\frac{\Omega t}{2}\right) - i \frac{\delta}{\Omega} \sin\left(\frac{\Omega t}{2}\right) \right|^2$$

$$= 1 - \left(\cos^2 \frac{\Omega t}{2} + \left(\frac{\delta}{\Omega}\right)^2 \sin^2 \left(\frac{\Omega t}{2}\right) \right)$$



$$= \left(1 - \left(\frac{\delta}{\Omega}\right)^2\right) \sin^2\left(\frac{\Omega t}{2}\right)$$

(3.)

$$P_-^{\max} = 1 - \left(\frac{\delta}{\Omega}\right)^2 = \frac{\omega_1^2 + \delta^2 - \delta^2}{\omega_1^2 + \delta^2}$$

$$= \frac{\omega_1^2}{\omega_1^2 + (\omega_s - \omega)^2} = \frac{1}{1 + \left(\frac{\omega - \omega_0}{\omega_1}\right)^2}$$

lorentzienne de largeur $\sim \omega_1$,
résonante à ω_0

