

## EXAMEN DE PREMIERE SESSION - MAI 2014

3 heures, documents manuscrits autorisés

---

A. On considère un système à deux niveaux dont le Hamiltonien  $H$  est représenté par la matrice  $\begin{pmatrix} A & B \\ B & -A \end{pmatrix}$  dans la base  $|\phi_1\rangle, |\phi_2\rangle$ .

1. Donnez les vecteurs propres de  $H$  (que l'on notera :  $|\chi_1\rangle$  et  $|\chi_2\rangle$ ) en fonction de  $|\phi_1\rangle$  et  $|\phi_2\rangle$  ainsi que les valeurs propres correspondantes [on notera  $\cos(\theta) = A/\sqrt{A^2 + B^2}$  et  $\sin(\theta) = B/\sqrt{A^2 + B^2}$ ].
  2. On s'intéresse à l'évolution temporelle d'un état  $|\Phi(t)\rangle = c_1(t)|\phi_1\rangle + c_2(t)|\phi_2\rangle$ . Ecrire le système d'équations différentielles couplées auquel obéissent les composantes  $c_1(t)$  et  $c_2(t)$ . En déduire que  $c_1(t)$  (de même que  $c_2(t)$ ) vérifie l'équation différentielle :  $\ddot{c}_1 + (\Omega/2)^2 c_1 = 0$  où  $\Omega$  est une constante dont on précisera la signification physique.
  3. On note  $\lambda$  et  $\mu$  les composantes de  $|\Phi(0)\rangle$  (à  $t = 0$  donc) dans la base  $|\chi_1\rangle, |\chi_2\rangle$ . Montrer que  $c_1(t)$  s'écrit :  $c_1(t) = \lambda e^{-i\Omega t/2} \cos(\theta/2) - \mu e^{i\Omega t/2} \sin(\theta/2)$ .
  4. On suppose que  $c_1(0) = 0$ . En déduire  $\lambda$  et  $\mu$  (à une phase près). Montrer que la probabilité de trouver le système au temps  $t$  dans l'état 1 est :  $P_1(t) = \sin^2(\theta) \sin^2(\Omega t/2)$ .
  5. De même calculer  $c_1(t)$  et  $P_1(t)$  si  $c_1(0) = 1$  et vérifier la compatibilité du résultat avec celui de la question précédente.
- 

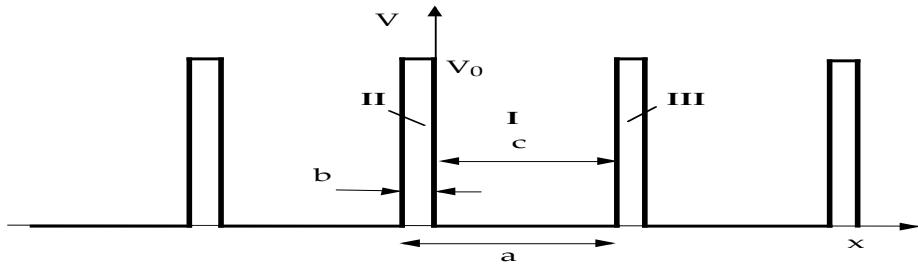
B. La molécule  $\text{Fe}_8$  est constituée de 8 atomes de fer tenus entre eux par des ligands. Les interactions magnétiques dans la molécule entraînent l'orientation de six spins atomiques selon l'axe  $Oz$  et deux de façon antiparallèle. La molécule  $\text{Fe}_8$  est alors un macrospin de spin  $S = 10$  pour lequel le Hamiltonien s'écrit  $H = -D/\hbar^2 S_z^2 + K/\hbar^2 (S_x^2 - S_y^2) - g\mu_B/\hbar B_z S_z$  en présence d'un champ magnétique selon  $Oz$  ( $\mu_B$  est le magnéton de Bohr ( $q\hbar/2m$ ) et  $g$  le facteur de Landé ( $g=2$ )). On note  $|m\rangle$  la base orthonormée des états propres de  $S_z$  qui sera utilisée tout au long de ce problème ( $m \in [-10, 10]$ ).

1. Pour  $K = 0$ , montrez que les vecteurs  $|m\rangle$  sont bien vecteurs propres du Hamiltonien et donner les valeurs propres  $\epsilon_0(m)$ . On appelle barrière d'anisotropie la barrière de potentiel que doit franchir un spin pour basculer dans l'état  $S = -10$  à  $S = +10$  en champ nul. Exprimez la valeur de cette barrière en fonction de  $D$ , en déduire la température critique  $T_c$  en dessous de laquelle il ne sera plus possible pour une molécule d'être thermiquement activée pour passer la barrière.
2. Représentez le diagramme  $\epsilon_0(m)$  pour un champ  $B_z \neq 0$  et tracez sur un même graphique, les courbes  $\epsilon_0(B_z)$  pour  $m = -10, -9, \dots, +10$ . Montrer que les énergies des états  $m \leq 0$  et celles des états  $m \geq 0$  se croisent pour des valeurs de  $B_z$  vérifiant :  $B_z = nD/g\mu_B$  où  $n$  est un entier relatif.
3. On considère à présent deux niveaux  $m$  et  $m'$  et on se place près du champ  $B_z$  pour lequel  $\epsilon_0(m) = \epsilon_0(m')$ . On note  $W = K/\hbar^2 (S_x^2 - S_y^2)$ ,  $\beta = \langle m|W|m' \rangle = \langle m'|W|m \rangle$  et

$\delta = \langle m|W|m \rangle = \langle m'|W|m' \rangle$ . Montrez que les états  $|m\rangle$  ne sont plus états propres du Hamiltonien lorsque  $K \neq 0$  et exprimez  $\beta$  et  $\delta$  en fonction de  $m, m'$ ,  $\langle m|S_x^2|m' \rangle$  et  $\langle m|S_x^2|m \rangle$ .

4. On cherche un nouvel état propre sous la forme  $|\Psi\rangle = x|m\rangle + y|m'\rangle$  avec  $x$  et  $y$  deux complexes<sup>1</sup>. Déterminez les deux énergies propres ( $\epsilon_1$ ) du Hamiltonien en fonction de  $\epsilon_0(m, B_z)$ ,  $\epsilon_0(m', B_z)$ ,  $\beta$  et  $\delta$ . Tracez schématiquement l'évolution des deux valeurs de  $\epsilon_1$  en fonction de  $B_z$  et donnez l'écart énergétique minimal séparant ces deux niveaux.
  5. Bien que la température soit trop faible pour permettre de passer d'un niveau à l'autre par activation thermique, on observe expérimentalement que cette transition a lieu, comment est-ce possible ?
- 

C. On considère le potentiel périodique (de période  $a$ ) défini par la figure ci-dessous (modèle de Kronig-Penney) :



On note respectivement  $\Phi_I(x)$ ,  $\Phi_{II}(x)$  et  $\Phi_{III}(x)$  les expressions de l'état stationnaire d'énergie  $E$  dans les régions notées I, II et III de la figure. On suppose que :  $0 < E < V_0$  et on note  $K = \sqrt{2mE/\hbar}$ ,  $Q = \sqrt{2m(V_0 - E)/\hbar}$  et  $P = Q^2 ab/2$ .

1. Montrer que  $\Phi_I$  et  $\Phi_{II}$  peuvent s'écrire sous la forme :  $\Phi_I(x) = A\cos(Kx) + B\sin(Kx)$  et  $\Phi_{II}(x) = A\cosh(Qx) + B(K/Q)\sinh(Qx)$ , où  $A$  et  $B$  sont deux constantes.
2. On peut montrer que, pour  $-b < x < 0$ ,  $\Phi_{III}(x+a) = \Phi_{II}(x)e^{ika}$  où  $k$  est un réel (théorème de Bloch). Que peut-on dire de  $|\Phi|^2$ , quelle est le sens du terme  $e^{ika}$  ?
3. Utilisez les équations de continuité en  $x = c$  pour montrer que  $A$  et  $B$  sont non nulles si et seulement si :  $\cos(ka) = \cos(Kc)\cosh(Qb) + \sin(Kc)\sinh(Qb)(Q^2 - K^2)/2KQ$ .
4. Montrer que pour des barrières très hautes ( $V_0 \gg E$ ) et fines (avec  $Qb \rightarrow 0$ ), la condition obtenue en Q.3 devient :  $P.\text{sinc}(Ka) + \cos(Ka) = \cos(ka)$ . Tracez les deux termes de cette équation en fonction de  $Ka$ . En déduire que, si  $P \neq 0$ , il existe certaines gammes de  $Ka$  (donc de  $E$ ) pour lesquelles le système n'a pas de solution (ces gammes sont appelées "gaps").
5. Quelles sont les seules valeurs de l'énergie permises si  $P \rightarrow \infty$ . A quoi correspondent alors ces énergies ?
6. Exprimez  $E$  en fonction de  $k$  lorsque  $P = 0$ , justifiez le résultat obtenu.

---

1. cette approche dite perturbative est valable si  $W \ll H_0$  où  $H_0$  est le Hamiltonien pour  $K=0$ .