## Mécanique quantique – L2

Chayma Bouazza – Antoine Bourget – Sébastien Laurent

Séance du 30 octobre 2015 - http://www.phys.ens.fr/~ bourget/

# TD 3 : Résonance magnétique nucléaire

## 1 Exercice préliminaire : spin 1/2 et sphère de Bloch

Soit  $\widehat{\mathbf{S}}$  un spin 1/2 et  $\mathbf{u}$  un vecteur unitaire de  $\mathbb{R}^3$ . On pose  $\widehat{S}_{\mathbf{u}} = u_x \widehat{S}_x + u_y \widehat{S}_y + u_z \widehat{S}_z$ .

- 1. À quelle observable physique  $\hat{S}_{\mathbf{u}}$  correspond-elle?
- 2. Diagonaliser  $\hat{S}_{\bf u}$  dans la base  $|\pm\rangle_z$  où  $\hat{S}_z$  est diagonale. On notera  $|\pm\rangle_{\bf u}$  les vecteurs propres correspondants.
- 3. Déduire de la question précédente que tout état d'un spin 1/2 peut être décrit par un vecteur  $|+\rangle_{\mathbf{u}}$ . En déduire que tout état d'un spin 1/2 peut être représenté comme un élément d'une sphère baptisée « sphère de Bloch ».

# 2 Résonance magnétique d'un spin $\frac{1}{2}$

#### 2.1 Interaction entre un spin et un champ magnétique

En plus de leur moment magnétique orbital, les particules possèdent un moment magnétique associé à un moment cinétique intrinsèque  $\widehat{\mathbf{S}}$ , appelé spin, les deux étant reliés par le facteur gyromagnétique de spin  $\gamma_s: \widehat{\boldsymbol{\mu}}_S = \gamma_s \widehat{\mathbf{S}}$ .

On supposera par la suite que le hamiltonien se réduit à l'interaction avec  $\widehat{\mathbf{S}}$  :

$$\widehat{H} = -\widehat{\boldsymbol{\mu}} \cdot \mathbf{B} = -\gamma_{\rm s} \widehat{\mathbf{S}} \cdot \mathbf{B}.$$

On rappelle l'expression des matrices de Pauli :

$$\hat{\sigma}_x = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \quad \hat{\sigma}_y = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} \quad \hat{\sigma}_z = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

- 1. Exprimer le hamiltonien en fonction de  $\omega_{\rm L}=-\gamma_{\rm s}B>0$  et de  $\widehat{\sigma}_{\bf u}$ , matrice de Pauli associée à la direction  ${\bf u}$  du champ magnétique.
- 2. En déduire l'opérateur d'évolution  $\widehat{U}(t,0)$  entre les instants 0 et t du spin dans ce champ magnétique. On utilisera le fait que  $\widehat{\sigma}_{\mathbf{u}}^2 = 1$ .
- 3. Donner son expression matricielle explicite pour  $\mathbf{u} = \cos \theta \mathbf{e}_z + \sin \theta \mathbf{e}_x$ .

### 2.2 Interaction avec un champ tournant

On considère maintenant un spin  $\frac{1}{2}$  dans un champ magnétique dépendant du temps :

$$\mathbf{B}(t) = B_0 \mathbf{e}_z + B_1(\cos \omega t \mathbf{e}_x + \sin \omega t \mathbf{e}_y),$$

superposition d'un champ statique  $\mathbf{B}_0$  parallèle à (Oz) et d'un champ  $\mathbf{B}_1$  tournant à la pulsation  $\omega$  dans le plan (xOy).

4. Écrire  $\widehat{H}(t)$  dans ce cas. On introduira les paramètres  $\omega_0 = -\gamma B_0$  et  $\omega_1 = -\gamma B_1$ .

Ce hamiltonien dépendant du temps, la compréhension de la dynamique du spin ne peut pas se faire simplement en faisant appel aux états stationnaires du hamiltonien. On cherche donc à se ramener à un hamiltonien indépendant du temps par une transformation unitaire. On notera le ket le plus général de l'espace des spins sous la forme :

$$|\Psi(t)\rangle = a(t) |+\rangle_z + b(t) |-\rangle_z$$
.

- 5. Ecrire les équations différentielles couplées satisfaites par a(t) et b(t).
- 6. Montrer que ces équations deviennent à coefficients indépendants du temps si on fait le changement de variables :

$$\left(\begin{array}{c} \widetilde{a} \\ \widetilde{b} \end{array}\right) = e^{i\frac{\omega t}{2}\sigma_z} \left(\begin{array}{c} a \\ b \end{array}\right) = \left(\begin{array}{c} e^{i\frac{\omega t}{2}}a \\ e^{-i\frac{\omega t}{2}}b \end{array}\right).$$

#### 2.3 Champ magnétique effectif

7. Montrer que le problème correspond maintenant à l'évolution d'un spin  $\frac{1}{2}$  en présence d'un champ magnétique effectif  $\mathbf{B}_{\mathrm{e}}$  indépendant du temps et situé dans le plan (xOz). Préciser la tangente de l'angle  $\theta$  qu'il fait avec (Oz) et montrer que son amplitude correspond à :

$$\omega_e = -\gamma_s B_e = \sqrt{(\omega - \omega_0)^2 + \omega_1^2}$$

8. Donner l'expression explicite de l'opérateur U(t,0) associé à ce nouvel hamiltonien dans la base tournante ainsi que dans la base initiale.

#### 2.4 Résonance exacte - Oscillation de Rabi

- 9. On suppose  $\omega = \omega_0$ . Que vaut alors l'angle  $\theta$ ? Déterminer U(t,0) dans ce cas.
- 10. On suppose qu'à t=0, le spin est préparé dans l'état  $|+\rangle_z$ . Quelle est la probabilité de le trouver dans l'état  $|-\rangle_z$  en fonction du temps t?
- 11. On arrête l'interaction avec le champ  $\mathbf{B}_1$  au bout d'un temps  $\tau$  tel que  $\omega_1 \tau = \frac{\pi}{2}$ . Quel est l'état final du spin?

### 2.5 Excitation du spin hors résonance

- 12. On ne suppose plus  $\omega = \omega_0$ . À t = 0, le spin est préparé dans l'état  $|+\rangle_z$ . Quelle est la probabilité de le trouver dans l'état  $|-\rangle_z$  en fonction du temps t?
- 13. Tracer la probabilité d'excitation maximale en fonction de  $\omega$ . Quelle est la largeur de la résonance?