Mécanique Quantique 1 —— CORRIGÉ

Séance d'exercices 8 : moment cinétique et spin 1/2

Exercice 1

On se rappelle que les relations de commutations des moments cinétiques sont les suivantes :

$$[L_x, L_y] = i\hbar L_z \qquad [L_y, L_z] = i\hbar L_x \qquad [L_z, L_x] = i\hbar L_y$$

Calculons maintenant le produit vectoriel de $\mathbf{L}$ avec lui-même :

$$\mathbf{L} \times \mathbf{L} = \begin{vmatrix} \hat{i} & \hat{j} & \hat{k} \\ L_x & L_y & L_z \\ L_x & L_y & L_z \end{vmatrix} = \hat{i}[L_y, L_z] - \hat{j}[L_x, L_z] + \hat{k}[L_x, L_y] = \hat{i}i\hbar L_x - \hat{j}(-i\hbar L_y) + \hat{k}i\hbar L_z = i\hbar\mathbf{L}$$

Exercice 2

a)

De façon générale, voici comment les moments cinétiques S^2 et S_z agissent sur un état $|1/2, m\rangle$ (avec m=1/2 ou -1/2) :

$$S^2|1/2, m\rangle = \frac{3}{4}\hbar^2|1/2, m\rangle \qquad S_z|1/2, m\rangle = \hbar m|1/2, m\rangle$$

La représentation matricielle de S^2 est

$$\begin{aligned} S^2 &= \begin{pmatrix} \langle 1/2, 1/2|S^2|1/2, 1/2\rangle & \langle 1/2, 1/2|S^2|1/2, -1/2\rangle \\ \langle 1/2, -1/2|S^2|1/2, 1/2\rangle & \langle 1/2, -1/2|S^2|1/2, -1/2\rangle \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} \langle 1/2, 1/2|\frac{3}{4}\hbar^2|1/2, 1/2\rangle & \langle 1/2, 1/2|\frac{3}{4}\hbar^2|1/2, -1/2\rangle \\ \langle 1/2, -1/2|\frac{3}{4}\hbar^2|1/2, 1/2\rangle & \langle 1/2, -1/2|\frac{3}{4}\hbar^2|1/2, -1/2\rangle \end{pmatrix} \\ &= \frac{3}{4}\hbar^2 \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \end{aligned}$$

et celle de S_z est

$$\begin{aligned} S_Z &= \begin{pmatrix} \langle 1/2, 1/2|S_Z|1/2, 1/2\rangle & \langle 1/2, 1/2|S_Z|1/2, -1/2\rangle \\ \langle 1/2, -1/2|S_Z|1/2, 1/2\rangle & \langle 1/2, -1/2|S_Z|1/2, -1/2\rangle \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} \langle 1/2, 1/2|\frac{\hbar}{2}|1/2, 1/2\rangle & \langle 1/2, 1/2| - \frac{\hbar}{2}|1/2, -1/2\rangle \\ \langle 1/2, -1/2|\frac{\hbar}{2}|1/2, 1/2\rangle & \langle 1/2, -1/2| - \frac{\hbar}{2}|1/2, -1/2\rangle \end{pmatrix} \\ &= \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \end{aligned}$$

Une autre façon de trouver la représentation matricielle de ces deux matrices est la suivante. On pose

$S^2 = \begin{pmatrix} a & b \\ c & d \end{pmatrix}$ et on l'applique aux états $|1/2, 1/2\rangle = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$ et $|1/2, -1/2\rangle = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$:

$$S^2|1/2, 1|2\rangle = \frac{3}{4}\hbar^2|1/2, 1|2\rangle \quad \Leftrightarrow \quad \begin{pmatrix} a & b \\ c & d \end{pmatrix}\begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = \frac{3}{4}\hbar^2\begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \Leftrightarrow \quad \begin{pmatrix} a \\ c \end{pmatrix} = \frac{3}{4}\hbar^2\begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \Leftrightarrow \quad a = \frac{3}{4}\hbar^2 \text{ et } c = 0$$

$$S^2|1/2, -1|2\rangle = \frac{3}{4}\hbar^2|1/2, -1|2\rangle \quad \Leftrightarrow \quad \begin{pmatrix} a & b \\ c & d \end{pmatrix}\begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} = \frac{3}{4}\hbar^2\begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} \quad \Leftrightarrow \quad \begin{pmatrix} b \\ d \end{pmatrix} = \frac{3}{4}\hbar^2\begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} \quad \Leftrightarrow \quad b = 0 \text{ et } d = \frac{3}{4}\hbar^2$$

et de même pour S_z.

b)

On sait que $S_\pm|1/2, m\rangle = \hbar\sqrt{(1/2 \mp m)(1/2 \pm m + 1)}|1/2, m \pm 1\rangle$ et donc la reprsentation matricielle de $S_\pm$ est

$$\begin{aligned} S_+ &= \begin{pmatrix} \langle 1/2, 1/2|S_+|1/2, 1/2\rangle & \langle 1/2, 1/2|S_+|1/2, -1/2\rangle \\ \langle 1/2, -1/2|S_+|1/2, 1/2\rangle & \langle 1/2, -1/2|S_+|1/2, -1/2\rangle \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} \langle 1/2, 1/2|0|1/2, 1/2\rangle & \langle 1/2, 1/2|\hbar|1/2, 1/2\rangle \\ \langle 1/2, -1/2|0|1/2, 1/2\rangle & \langle 1/2, -1/2|\hbar|1/2, 1/2\rangle \end{pmatrix} \\ &= \hbar\begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} S_- &= \begin{pmatrix} \langle 1/2, 1/2|S_-|1/2, 1/2\rangle & \langle 1/2, 1/2|S_-|1/2, -1/2\rangle \\ \langle 1/2, -1/2|S_-|1/2, 1/2\rangle & \langle 1/2, -1/2|S_-|1/2, -1/2\rangle \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} \langle 1/2, 1/2|\hbar|1/2, -1/2\rangle & \langle 1/2, 1/2|0|1/2, -1/2\rangle \\ \langle 1/2, -1/2|\hbar|1/2, -1/2\rangle & \langle 1/2, -1/2|0|1/2, -1/2\rangle \end{pmatrix} \\ &= \hbar\begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \end{aligned}$$

Afin de trouver la représentation matricielle de $\mathbf{S}$, il suffit de connaître les représentions matricielles de S_x, S_y et S_z. La dernière est déjà connue, quant aux deux autres, il suffit d'utiliser le fait que

$$S_x = \frac{S_+ + S_-}{2} = \frac{\hbar}{2}\begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \qquad\qquad S_y = \frac{S_+ - S_-}{2i} = \frac{\hbar}{2}\begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$$

Ainsi,

$$\mathbf{S} = \frac{\hbar}{2}\begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}\hat{\imath} + \frac{\hbar}{2}\begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}\hat{\jmath} + \frac{\hbar}{2}\begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}\hat{k} = \frac{\hbar}{2}(\sigma_x\hat{\imath} + \sigma_y\hat{\jmath} + \sigma_z\hat{k})$$

où les σ_i sont les matrices de Pauli.

Exercice 3

a)

Soit $\hat{u} = \sin\theta\cos\phi\hat{\imath} + \sin\theta\sin\phi\hat{\jmath} + \cos\theta\hat{k}$ un vecteur untité d'orientation arbitraire, alors

$$S_u = \hat{u}\cdot\hat{S} = \frac{\hbar}{2}\begin{pmatrix} \cos\theta & \sin\theta\cos\phi - i\sin\theta\sin\phi \\ \sin\theta\cos\phi + i\sin\theta\sin\phi & -\cos\theta \end{pmatrix} = \frac{\hbar}{2}\begin{pmatrix} \cos\theta & \sin\theta e^{-i\phi} \\ \sin\theta e^{i\phi} & -\cos\theta \end{pmatrix}$$

Puisque S^2 est proportionnel à la matrice identité, ses vecteurs propres sont $|\uparrow\rangle = \begin{pmatrix}1\\0\end{pmatrix}$ et $|\downarrow\rangle = \begin{pmatrix}0\\1\end{pmatrix}$.

Pour trouver les valeurs propres de S_u, on résout l'équation $det(S_u - \lambda I) = 0$. On trouve alors $\lambda_\pm = \pm\frac{\hbar}{2}$.

Pour trouver les vecteurs propres associés $v_\pm$ on résout le système matriciel $S_u v_\pm = \lambda_\pm v_\pm$:

$$\frac{\hbar}{2}\begin{pmatrix}\cos\theta & \sin\theta e^{-i\phi}\\ \sin\theta e^{i\phi} & -\cos\theta\end{pmatrix}\begin{pmatrix}a\\b\end{pmatrix} = \frac{\hbar}{2}\begin{pmatrix}a\\b\end{pmatrix} \Leftrightarrow \begin{pmatrix}a\cos\theta + b\sin\theta e^{-i\phi}\\ a\sin\theta e^{i\phi} - b\cos\theta\end{pmatrix} = \begin{pmatrix}a\\b\end{pmatrix} \tag{1}$$

$$\Leftrightarrow \begin{cases}a\cos\theta + b\sin\theta e^{-i\phi} = a\\ a\sin\theta e^{i\phi} - b\cos\theta = b\end{cases} \tag{2}$$

$$\Rightarrow \begin{cases}a = b\frac{e^{-i\phi}}{\sin\theta}(1+\cos\theta)\\ b \text{ quelconque}\end{cases} \tag{3}$$

Notons que ceci est vrai seulement si $\sin\theta \neq 0$. Si $\sin\theta = 0$ et $\theta = 2k\pi$, a est quelconque et $b = 0$. Si toutefois, $\sin\theta = 0$ et $\theta = (2k+1)\pi$, b est quelconque et $a = 0$. Pour tenir compte de ces contraintes on peut choisir le vecteur propre unitaire suivant :

$$|\uparrow\rangle_u = \begin{pmatrix}\cos(\theta/2)\\ \sin(\theta/2)e^{i\phi}\end{pmatrix} = \cos(\theta/2)|\uparrow\rangle + \sin(\theta/2)e^{i\phi}|\downarrow\rangle$$

En suivant exactement la même méthode pour l'autre valeur propre, on trouve le deuxième vecteur propre :

$$|\downarrow\rangle_u = \begin{pmatrix}\sin(\theta/2)\\ -\cos(\theta/2)e^{i\phi}\end{pmatrix} = \sin(\theta/2)|\uparrow\rangle - \cos(\theta/2)e^{i\phi}|\downarrow\rangle$$

Puisque ces vecteurs propres sont des combinaisons linéaires des vecteurs propres de S^2, ce sont bien des vecteurs prorpes communs aux deux matrices.

b)

Puisque $|\uparrow\rangle_u = \cos(\theta/2)|\uparrow\rangle + \sin(\theta/2)e^{i\phi}|\downarrow\rangle$ est écrit en fonction des vecteurs propres de S_z, si on mesure S_z sur l'état $|\uparrow\rangle_u$ on obtient $\hbar/2$ avec une probabilité $\cos^2(\theta/2)$ et $-\hbar/2$ avec une probabilité $\sin^2(\theta/2)$.

Si on mesure maintenant S_x, il est plus simple d'écrire le vecteur $|\uparrow\rangle_u$ en fonction des vecteurs propres de S_x qui sont :

$$|\chi_+\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}\begin{pmatrix}1\\1\end{pmatrix} \left(\text{valeur propre : } \frac{\hbar}{2}\right) \quad \text{et} \quad |\chi_-\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}\begin{pmatrix}1\\-1\end{pmatrix} \left(\text{valeur propre : } -\frac{\hbar}{2}\right)$$

Ainsi, $|\uparrow\rangle_u = \frac{1}{\sqrt{2}}\big(\sin(\theta/2) - \cos(\theta/2)e^{i\phi}\big)|\chi_+\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}}\big(\sin(\theta/2) + \cos(\theta/2)e^{i\phi}\big)|\chi_-\rangle$ et donc on obtiendra $\hbar/2$ avec une probabilité $|\frac{1}{\sqrt{2}}\big(\sin(\theta/2) - \cos(\theta/2)e^{i\phi}\big)|^2$ et $-\hbar/2$ avec une probabilité $\left|\frac{1}{\sqrt{2}}\big(\sin(\theta/2) + \cos(\theta/2)e^{i\phi}\big)\right|^2$.

Finalement, si on mesure S_z d'abord, puis S_x, voyons les résultats qu'on obtient :

Si S_z nous donne $\hbar/2$ (probabilité $\cos^2(\theta/2)$) on se retrouve dans l'état $|\uparrow\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|\chi_+\rangle + |\chi_-\rangle)$. Alors, S_x nous donnera $\hbar/2$ et $-\hbar/2$ avec un probabilité 1/2.

Si S_z nous donne $-\hbar/2$ (probabilité $\sin^2(\theta/2)$) on se retrouve dans l'état $|\downarrow\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|\chi_+\rangle - |\chi_-\rangle)$. Alors, S_x nous donnera $\hbar/2$ et $-\hbar/2$ avec un probabilité 1/2.

Au final, pour connaître la probabilité totale d'une mesure, il faut multiplier les probabilités. Par exemple, la probabilité d'avoir $\hbar/2$ aussi bien pour S_z que pour S_x sera $\frac{1}{2}\cos^2(\theta/2)$.

Exercice 4

a)

$$H = \gamma \mathbf{S} \cdot \mathbf{B} = \gamma \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} \sigma_x & \sigma_y & \sigma_z \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 0 & 0 & B \end{pmatrix} = \gamma \frac{\hbar}{2} B \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

Les valeurs propres de l'hamiltonien sont $\pm \frac{\gamma B \hbar}{2}$ et ses vecteurs propres sont les états $|\uparrow\rangle$ et $|\downarrow\rangle$ (les mêmes vecteurs propres que S_z).

b)

L'état $|+\rangle_u$ est l'état $|\uparrow\rangle_u$ trouvé à l'exercice précédent et on se souvient que

$$|\uparrow\rangle_u = \cos(\theta/2)|\uparrow\rangle + \sin(\theta/2)e^{i\phi}|\downarrow\rangle$$

.

De plus, on se souvient que de façon générale, un état propre de l'hamiltonien évolue de la façon suivante :

$$|\psi(t)\rangle = e^{-i\lambda t}|\psi(0)\rangle$$

où λ est la valeur propre associée.

Ainsi, l'état $|+\rangle_u$ évolue comme

$$|+(t)\rangle_u = \cos(\theta/2)e^{-i\frac{\hbar}{2}\gamma Bt}|\uparrow\rangle + \sin(\theta/2)e^{i\phi}e^{i\frac{\hbar}{2}\gamma Bt}|\downarrow\rangle = e^{-i\frac{\hbar}{2}\gamma Bt}\Big(\cos(\theta/2)|\uparrow\rangle + \sin(\theta/2)e^{i\phi}e^{i\hbar\gamma Bt}|\downarrow\rangle\Big)$$

On peut ignorer la phase globale et simplement dire que l'état évolue comme

$$|+(t)\rangle_u = \cos(\theta/2)|\uparrow\rangle + \sin(\theta/2)e^{i\phi}e^{i\hbar\gamma Bt}|\downarrow\rangle$$