

*TD 9: Orbitales atomiques*  
*Théorie des perturbations stationnaire de niveaux dégénérés*

---

Questions à préparer : 1-1, 1-2, 2-1.

L'**effet Stark** (1913) est la levée de dégénérescence des niveaux d'énergie d'un atome d'Hydrogène en présence d'un champ électrique constant  $\mathcal{E}$ . Ce champ doit être assez fort pour négliger les effets de structure fine, mais pas trop fort pour ne pas ioniser l'atome :  $10^5 V/m < \mathcal{E} < 10^7 V/m$ .

Référence : [1], chap. XI, et chap E-XII, page 1267.

## 1 Rappels sur les fonctions d'ondes électroniques de l'atome d'Hydrogène

On considère le modèle de l'atome d'Hydrogène décrivant l'état spatial d'un électron en orbite autour d'un proton dans  $\mathbb{R}^3$  :

$$\hat{H}_0 = \frac{\hat{p}^2}{2m} - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r}$$

Les niveaux d'énergie de  $\hat{H}_0$  sont

$$E_n = -\mathcal{R} \frac{1}{n^2}, \quad n = 1, 2, \dots$$
$$\mathcal{R} = \frac{m}{2\hbar^2} \left( \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \right)^2 = 13,6 \text{ eV} \quad : 1 \text{ Rydberg}$$

En coordonnées sphériques, les premières fonctions d'ondes  $\psi_{n,l,m}(r, \theta, \varphi) = R_{n,l}(r)Y_{l,m}(\theta, \varphi)$  avec  $l = 0 \rightarrow n - 1$ ,  $m = -l \rightarrow +l$ , sont données par<sup>1</sup>

$$R_{1,0}(r) = 2 \left( \frac{1}{a} \right)^{3/2} e^{-r/a} \quad Y_{0,0}(\theta, \varphi) = 1/\sqrt{4\pi}$$
$$R_{2,0}(r) = 2 \left( \frac{1}{2a} \right)^{3/2} \left( 1 - \frac{r}{2a} \right) e^{-\frac{r}{2a}} \quad Y_{1,0}(\theta, \varphi) = \sqrt{\frac{3}{4\pi}} \cos \theta$$
$$R_{2,1}(r) = \frac{1}{\sqrt{3}} \left( \frac{1}{2a} \right)^{3/2} \left( \frac{r}{a} \right) e^{-\frac{r}{2a}} \quad Y_{1,\pm 1}(\theta, \varphi) = \mp \sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin \theta e^{\pm i\varphi}.$$

1. Quelle est la dégénérescence du niveau d'énergie  $E_n$  ?
2. Dessiner l'allure des fonctions  $R_{1,0}(r)$ ,  $R_{2,0}(r)$ ,  $R_{2,1}(r)$ ,  $\psi_{1,0,0}(r, \theta, \varphi)$ ,  $\psi_{2,0,0}(r, \theta, \varphi)$ ,  $\psi_{2,1,0}(r, \theta, \varphi)$ , et préciser la parité de la fonction  $\psi_{n,l,m}$  (i.e. son comportement sous l'inversion  $\vec{x} \rightarrow (-\vec{x})$  ?

---

1. avec  $a = (4\pi\epsilon_0)\hbar^2/(me^2) = 0,52 \text{ \AA}$ : rayon de Bohr

## 2 Perturbation au premier ordre de niveaux dégénérés $E_2$

Soit  $\hat{H}_0$  le Hamiltonien de l'atome d'hydrogène précédent et  $\hat{H} = \hat{H}_0 + \hat{H}_1$  sa modification en présence du **champ électrique  $\mathcal{E}$  selon  $z$** .

1. Donner l'expression de  $\hat{H}_1$ . On traite  $\hat{H}_1$  comme une perturbation. Montrer que le niveau  $E_1$ ,  $n = 1$ , n'est pas modifié au premier ordre.
2. On s'intéresse maintenant au niveau  $E_2$ ,  $n = 2$  qui est dégénéré (de multiplicité 4, sans tenir compte du spin). Ecrire le système d'équations linéaires qui détermine la modification de l'énergie  $E_2$  sous l'effet de la perturbation  $\hat{H}_1$ , au premier ordre<sup>2</sup>. Aide :  $\int_0^{+\infty} x^4(1-x/2)e^{-x}dx = -36$  et  $\int_0^\pi \cos^2\theta \sin\theta d\theta = 2/3$ .
3. Résoudre ces équations, et déduire que le champ  $\mathcal{E}$  lève partiellement la dégénérescence du niveau  $E_2$ .
4. Dessiner l'allure des fonctions d'ondes  $\psi$  obtenues, et interpréter.

## 3 Perturbation au deuxième ordre de $E_1$

On appelle  $\vec{P} = -e\vec{r}$  le **moment dipolaire** électrique, où  $\vec{r}$  est la coordonnée de l'électron. On considère l'état fondamental  $n = 1$  de  $\hat{H} = \hat{H}_0 + \hat{H}_1$  c'est à dire l'équation de Schrödinger stationnaire  $\hat{H}\psi_1 = E_1\psi_1$  avec  $\psi_1, E_1$  qui dépendent du **champ électrique  $\mathcal{E}$  selon  $z$** .

1. Exprimer  $\hat{H}$  à partir de  $\vec{P}$  et montrer que  $\langle \psi_1 | P_z | \psi_1 \rangle = -\frac{dE_1}{d\mathcal{E}}$ .
2. Donner l'expression de  $E_1(\mathcal{E})$  au deuxième ordre des perturbations. En déduire que  $E_1(\mathcal{E})$  est de la forme  $E_1(\mathcal{E}) = E_1(0) - \frac{1}{2}\alpha(4\pi\epsilon_0)\mathcal{E}^2 + o(\mathcal{E}^3)$ , avec  $\alpha$  appelé **polarisabilité** que l'on exprimera.
3. En introduisant la relation de fermeture sur les états propres  $\psi_{n,l,m}$  de  $\hat{H}_0$  et en supposant grossièrement que  $(E_1^{(0)} - E_n^{(0)})$  est de l'ordre de 1 Rydberg  $\mathcal{R}$  pour tout  $n$  montrer que l'on obtient

$$\alpha = \frac{2}{(4\pi\epsilon_0)\mathcal{R}} \langle \psi_{1,0,0} | P_z^2 | \psi_{1,0,0} \rangle$$

4. Montrer que dans un milieu isotrope  $\langle P_z^2 \rangle = 1/3 \langle \vec{P}^2 \rangle$  et donner l'expression de  $\alpha$  en fonction du rayon de Bohr  $a = (4\pi\epsilon_0)\hbar^2/(me^2) = 0,52 \text{ \AA}$ . Comparer avec la valeur expérimentale  $\alpha = 6,6 \cdot 10^{-31} m^3 = 4,4 a^3$ .

## Références

- [1] C. Cohen-Tannoudji, B. Diu, and F. Laloe. *Mécanique quantique*.

---

2. rappel : il faut écrire la matrice de  $H$  dans la base des 4 vecteurs propres de  $H_0$  d'énergie  $E_2$ . Cela donne une matrice  $4 \times 4$  qu'il faut diagonaliser. Les valeurs propres sont les niveaux d'énergie recherchés, au 1er ordre en théorie des perturbation. Les vecteurs propres sont les états stationnaires. On observera ici que cette matrice contient deux termes diagonaux et un bloc  $2 \times 2$  que l'on peut diagonaliser facilement.