

PHYSIQUE ATOMIQUE ET SUBATOMIQUE

Partiel du 3 mars 2008

TOUT DOCUMENT INTERDIT - PARTIES INDEPENDANTES - DUREE 1H30

Partie 1 : Etude d'un état excité du tritium (10 pts)

L'atome de tritium est un isotope de l'hydrogène avec un noyau constitué d'un proton et de deux neutrons, autour duquel gravite un électron. Un neutron est une particule de même masse que le proton et de même spin. Dans tout le problème, on considérera la masse réduite  $\mu$  du système noyau - électron.

1. Donner la valeur de la masse réduite  $\mu$  ainsi que le rayon de Bohr associé :  $a_\mu = a_0 (m_e/\mu)$

$$\mu = \left[ \sum_{i=1}^N \left( \frac{1}{m_i} \right) \right]^{-1} \quad \text{ici } m_{\text{noy}} = m_p + 2m_p \approx 3m_p$$

$$\mu = \frac{3m_e m_p}{m_e + 3m_p} = \frac{m_e}{1 + \frac{m_e}{3m_p}} \quad \text{comme } m_p \gg m_e \quad \mu \approx m_e \quad \text{et } a_\mu \approx a_0 \quad (0,5 \cdot 10^{-10} \text{ m})$$

2. Donner l'expression des niveaux d'énergie du tritium en fonction du nombre quantique principal  $n$ , de  $\mu$ ,  $c$  et  $\alpha$ . On précisera la nature et la valeur de ce dernier paramètre.

$$E_n = - \frac{m_e c^2 \alpha^2}{2} \frac{Z^2}{n^2} \quad \left\{ \begin{array}{l} Z=1 : \text{chs du noyau} \\ \alpha : 1/137 \text{ constante de struct. fine} \\ m_e c^2 : \text{mrs de masse de } e^- \\ n : \text{nb. quantique principale} \end{array} \right.$$

3. Calculer l'énergie du niveau de configuration  $3d$ . Que représente  $d$ ? Quelle serait la valeur de cette énergie pour un atome d'hydrogène dans la même configuration ?

$$3d : n=3 \quad E_3 = -13,6 \times \frac{1}{9} = -1,51 \text{ eV}$$

$d$  : nb. quantique orbitale comme  $n = m_e$  m énergie pour H

4. Les états quantiques correspondants à la configuration  $3d$  sont-ils dégénérés ? Le cas échéant, donner la valeur de cette dégénérescence:

- a. en ne tenant pas compte du spin du noyau. Préciser la base des vecteurs associés.

$$\left\{ |2, 3, \begin{pmatrix} -2 \\ -1 \\ 0 \\ 1 \\ 2 \end{pmatrix}, \frac{1}{2}, \begin{pmatrix} -\frac{1}{2} \\ \frac{1}{2} \end{pmatrix} \rangle \right\} \quad \left\{ \begin{array}{l} \text{car } \ell=2 \quad -2 < m_\ell < 2 \\ s = \frac{1}{2} \quad m_s = -\frac{1}{2} < m_s < \frac{1}{2} \\ D_g = (2\ell+1)(2s+1) = \frac{4}{2} \cdot 2 = 4 \end{array} \right.$$

- b. en tenant compte du spin du noyau. On ne demande pas ici de décrire la base.

$$\left\langle I_N = I_{\text{noy}} = \frac{3}{2} \Rightarrow d_g = (2\ell+1)(2s+1)(2I+1) = 40 \right.$$

5. Calculer l'énergie de la transition radiative d'un état excité du tritium de configuration  $3d$  vers un état de configuration  $3p$ . Commenter le résultat. Cette transition est cependant observable ; justifier succinctement ce fait expérimental.

Si on utilise (3) on trouve  $\Delta E = 0 \Rightarrow E_n = 0$  !

Pourtant  $3d \rightarrow 3p$  existe !  $\Rightarrow$  tenir compte des corrections Relativiste i.e.  $w_{\text{fin}}, w_{\text{so}}, w_{\text{d}}$   
 $n=3 \rightarrow \left\{ \begin{array}{l} 3d \\ 3p \\ 3s \end{array} \right\}$  levée de dg.

6. Quels sont les vecteurs de la base associés à la configuration  $3p$  si l'on ne tient pas compte du spin de noyau ?

$$3P \quad m=3 \quad \ell=1 \quad m_\ell = 0, \pm 1 \quad |m, \ell, \overset{\curvearrowright}{s}, m_s, m_s\rangle$$

$$\text{BASE: } \left| 3, 1, \begin{pmatrix} -1 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}, \frac{1}{2} \begin{pmatrix} -\frac{1}{2} \\ \frac{1}{2} \end{pmatrix} \right\rangle \quad \boxed{dg = 6}$$

7. Que représentent les quantités  $\Psi$ ,  $\Psi\Psi^*$ ,  $\Psi\Psi^* d^3V$ ? Donner l'expression de la densité de probabilité de présence d'un électron dans la configuration  $3p_0$ ?

$\Psi$ : Fonction d'onde (PAS physique en  $\mathbb{C}^m$  complexe)

$\Psi\Psi^*$ : densité de PROBA. elem de presence

$\Psi\Psi^* d^3V$ : PROBABILITÉ de presence  $\left| d^3P(r, \theta, \varphi) = R(r) r^2 dr Y(\theta, \varphi) \sin\theta d\theta d\varphi \right.$

8. Quelle est la signification physique de la normalisation des fonctions d'ondes? Calculer la valeur de  $K$  pour la fonction d'onde  $\Psi(3p_0)$  en normalisant sa partie angulaire.

$$\int_V \Psi\Psi^* dV = 1 = \langle \Psi | \Psi \rangle \quad \text{l'électron est quelque part!}$$

Normalisation de  $Y(\theta, \varphi)$

$$\iint_{\theta, \varphi} Y^* Y \sin\theta d\theta d\varphi = 1$$

$$1 = \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^\pi \left( \frac{K\sqrt{\pi}}{27} \right)^2 \cos^2\theta \sin\theta d\theta$$

$$1 = 2\pi \left( \frac{\sqrt{\pi}}{27} \right)^2 \frac{K^2}{3} \left[ -\cos^3\theta \right]_0^\pi = \frac{4\pi^2}{3 \times 27^2} K^2$$

$$K^2 = \frac{3 \times 27^2}{4\pi^2}$$

$\Rightarrow$

$$\boxed{K = \frac{\sqrt{3}}{2} \frac{27}{\pi}}$$

9. Donner les 3 distances qui correspondent aux valeurs extrémales de la densité de probabilité pour l'orbitale  $3p_0$ . On remarquera que:  $\frac{d^2(f(r))}{dr^2} = 2f(r) \frac{df(r)}{dr}$

radiale

$$dP(r) = R^2(r) r^2 dr \quad f(r) = r R(r)$$

$$\left. \frac{d^2 P(r)}{dr^2} \right|_{r=r_p} = 0 = 2r_p (R(r_p)) \frac{d}{dr} (r R(r))$$

1<sup>er</sup> solution :  $R(r_p) = 0 \Rightarrow \left(1 - \frac{2r_p}{6a_0}\right) = 0 \Rightarrow \boxed{r_{p1} = 6a_0}$

2<sup>e</sup> solution :  $\left. \frac{d}{dr} (r R(r)) \right|_{r=r_p} = 0 = \frac{d}{dr} \left( r^2 - \frac{r^3}{6a_0} \right) e^{-r/3a_0}$

$$\Rightarrow \left( 2r - \frac{r^2}{2a_0} \right) e^{-r/3a_0} - \frac{1}{3a_0} \left( r^2 - \frac{r^3}{6a_0} \right) e^{-r/3a_0} = 0$$

$$\Leftrightarrow 2r - \frac{r^2}{2a_0} - \frac{r^2}{3a_0} + \frac{r^3}{18a_0^2} = 0 \Leftrightarrow 0 = 36a_0^2 - \frac{5 \times 18}{6a_0} a_0^2 + r^2 = 0$$

soit  $\boxed{r^2 - 15a_0 r + 36a_0^2 = 0}$   $\Delta = 81a_0^2 \Rightarrow \begin{cases} \boxed{r_{2p} = 12a_0} \\ \boxed{r_{p3} = 3a_0} \end{cases}$

10. Donner, sans la calculer, l'expression de la valeur moyenne de  $r$  en notation de Dirac ainsi que son pendant en notation intégrale.

$$\langle r \rangle = \frac{\langle \Psi_{3p_0} | r | \Psi_{3p_0} \rangle}{\langle \Psi_{3p_0} | \Psi_{3p_0} \rangle} = \frac{\iiint \Psi^* r \Psi d^3v}{\iiint \Psi \Psi^* d^3v}$$

Avec  $d^3v = r^2 \sin\theta dr d\theta d\varphi$  et si  $\Psi_{3p_0}$  normalisée

$$\iint \Psi_{3p_0}^* \Psi_{3p_0} d^3v = 1$$

**Données :** fonction d'onde de l'état  $3p_0$ ,

$$\Psi_{3p_0}(r, \theta, \varphi) = \frac{8\sqrt{2}}{3} \frac{Zr}{a_\mu} \left(1 - \frac{Zr}{6a_\mu}\right) \exp\left(-\frac{Zr}{3a_\mu}\right) Y(\theta, \varphi) \quad \text{et} \quad Y(\theta, \varphi) = \frac{K\sqrt{\pi}}{27} \cos(\theta)$$

avec  $Y(\theta, \varphi)$  la partie angulaire de la fonction d'onde et  $K$  une constante positive.

# Partie : effet de taille du TRITON

Distribution de charge  $\rho = \frac{3q}{4\pi R_p^3} \Rightarrow$  champs sur niveaux  $2s$  et  $2p$

1) l'effet partiel de dégénérescence  $\Rightarrow$   $2s$  /  $2p$

2)  $V(r) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r} \quad r \geq R_p \Rightarrow U(r) = \frac{-q^2}{4\pi\epsilon_0 r} = -\frac{e^2}{r}$

$V(r) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{2R_p} \left( 3 - \frac{r^2}{R_p^2} \right) \quad r < R_p \Rightarrow U(r) = -\frac{q^2}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{2R_p} \left( 3 - \frac{r^2}{R_p^2} \right)$   
 $= -\frac{e^2}{2R_p} \left( 3 - \frac{r^2}{R_p^2} \right)$

Hamiltonien  $H_{\text{eff}} = T + U = \frac{p^2}{2m} + U(r)$

$r \geq R_p \quad H_{\text{eff}} = \frac{p^2}{2m} - \frac{e^2}{r} = H_0 \Rightarrow W = 0$  pour  $r \geq R_p$

$r < R_p \quad H_{\text{eff}} = \frac{p^2}{2m} - \frac{e^2}{2R_p} \left( 3 - \frac{r^2}{R_p^2} \right)$

3)  $W = 0$  pour  $r \geq R_p$

$W = H_{\text{eff}} - H_0 = \frac{p^2}{2m} - \frac{e^2}{2R_p} \left( 3 - \frac{r^2}{R_p^2} \right) - \left( \frac{p^2}{2m} - \frac{e^2}{r} \right) = \underbrace{-\frac{3e^2}{2R_p}}_{\text{cte}} + \left( \frac{e^2}{r} + \frac{e^2 r^2}{2R_p^3} \right)$   
 pour  $r < R_p$

4)  $\Delta E = \langle \Psi | W | \Psi \rangle$

$\Delta E = \int_0^{2\pi} \int_0^\pi \int_0^{R_p} Y_e^{m*}(\theta, \varphi) Y_e^m(\theta, \varphi) \sin\theta d\theta d\varphi \int_{R_p}^{\infty} R_{mp}^*(z) W(z) R_{mp}(z) r^2 dz$   
 (partiel angulaire = 1)

$= \int_0^{R_p} |R_{mp}(z)|^2 W(z) r^2 dz = \langle R_{mp}(z) | W(z) | R_{mp}(z) \rangle$

$$\begin{aligned}
 \Delta E_{23} &\approx \int_0^{R_p} \frac{1}{2a_\mu^3} W(r) r^2 dr \\
 &= \frac{1}{2a_\mu^3} \int_0^{R_p} \left[ -\frac{3e^2 r^2}{2R_p} + e^2 r + \frac{e^2 r^4}{2R_p^3} \right] dr \\
 &= \frac{1}{2a_\mu^3} \left\{ \left[ -\frac{e^2 r^3}{R_p} \right]_0^{R_p} + \left[ \frac{e^2 r^2}{2} \right]_0^{R_p} + \left[ \frac{e^2 r^5}{10R_p^3} \right]_0^{R_p} \right\} \\
 &= \frac{1}{2a_\mu^3} \left\{ -\frac{e^2 R_p^2}{2} + \frac{e^2 R_p^2}{2} + \frac{e^2 R_p^2}{10} \right\} = \frac{e^2 R_p^2}{20a_\mu^3} \left( = \frac{q^2}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{20} \frac{R_p^2}{a_\mu^3} \right) \\
 &= \frac{e^2 R_p^2}{20a_\mu^3} = \frac{e^2 R_p^2}{2 \cdot 10 \cdot 20 a_\mu^3} \cdot \frac{e^2}{\hbar^2} = \frac{E_I}{10} \left( \frac{R_p}{a_\mu} \right)^2 = \frac{E_I}{10} \left( \frac{R_p}{a_0} \right)^2
 \end{aligned}$$

AN:  $\Delta E_{23} = \frac{136}{10} \left( \frac{1,5 \cdot 10^{-5}}{0,53} \right)^2 \sim 1,09 \cdot 10^{-9} \text{ eV!} \Rightarrow$  *fortan mit  
negligabel.*  
 $\frac{136}{4} \sim 34 \text{ eV}$

$\Delta E_{2p} \approx 0$