

A) 1) m. F. m. mi Hyperfine  $\Rightarrow$  m et l et m<sub>e</sub>

2)  $m=2 \Rightarrow m_l = 0, \pm 1 \Rightarrow \begin{cases} |200\rangle & |210\rangle & |211\rangle \\ |21-1\rangle & & \end{cases}$   
 $l = 0, \pm 1$

\* B; 3 vecteurs pour  $l = 1$   $P_{g\downarrow}; P_{g\downarrow}; P_{g\downarrow}$   
 $|210\rangle; |211\rangle; |21-1\rangle$

qui sont vecteurs propres

$$H_0 |m_l\rangle = E_{m_l} |m_l\rangle$$

avec ici  $E_{m_l} = -13,6 \frac{Z^2}{m^2}$  et  $m=2$

3) VALEURS PROPRES  $E_{m=2} = -\frac{13,6}{4} = -3,4 \text{ eV}$   
 QUADRUPLE VP.

1 énergie 4 états quantiques  $\Rightarrow$  dégénérée

B) 4)  $\vec{E} = E \vec{e}_z = \frac{-e}{4\pi\epsilon_0} \times \frac{\vec{e}_z}{d^2} \xrightarrow{\text{distance He+ à Hα}}$   $\vec{n} \cdot \vec{e}_z = \frac{-e}{4\pi\epsilon_0} \frac{\vec{n} \cdot \vec{e}_z}{d^2} \xleftarrow{A > 0}$

2)  $W_s = q \vec{E} \cdot \vec{n} = q \frac{e}{4\pi\epsilon_0} \times \frac{\vec{n} \cdot \vec{e}_z}{d^2} = \left( \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \right) \frac{\vec{n} \cdot \vec{e}_z}{d^2}$

3) Forme en matrice de DIRAC

$$\langle m'_l m'_e | \frac{A}{d^2} \cos |m_l m_e\rangle = \frac{A}{d^2} \langle R_{m'_e} | \vec{n} | R_{m_e} \rangle \times \langle Y_{l'm'_e} | \cos |Y_{l'm_e}\rangle$$

les 16 éléments sont donc :  $\frac{A}{d^2} \langle R_{m'_e} | \vec{n} | R_{m_e} \rangle \langle Y_{l'm'_e} | \cos |Y_{l'm_e}\rangle$

CORRECTION PB 1 SUITE

(2)

Notation intégrale

$$\langle \psi' | \frac{Ar}{d^2} \cos\theta | \psi \rangle = \frac{A}{d^2} \int_0^\pi R_{me}^* r^3 R_{me} dr \times \int_0^{2\pi} \int_0^\pi Y_{eme}^* \cos\theta \sin\theta Y_{eme} d\phi d\theta$$

$$\langle \psi' | \frac{Ar}{d^2} \cos\theta | \psi \rangle = \frac{A}{d^2} \int_0^\pi R_{2e}^* r^3 R_{2e} dr \times 2\pi \int_0^\pi Y_{eme}^* Y_{eme} \cos\theta d\theta$$

4)  $\langle Y_{ij} | \cos\theta | Y_{ij'} \rangle = 0$  (puis utiliser les Formules données)

$$\text{pour } l=1 \quad m_p = \pm 1, 0 \quad \text{ou} \quad \text{cte} \int_0^\pi \cos\theta \sin\theta d\theta \quad m_p = 0$$

$$\text{cte} \int_0^\pi \cos\theta \sin^3\theta d\theta \quad m_p = \pm 1$$

$$\langle Y_{ij}, | \cos\theta | Y_{ij'} \rangle \text{ sont toutes nulles SAUF}$$

$$j = j' \text{ et } \Delta l(i, i') = \pm 1$$

i.e.:  $\langle Y_e^{m_e} | \cos\theta | Y_{e+1}^{m_e} \rangle$  et  $\langle Y_e^{m_e} | \cos\theta | Y_{e+1}^{m_e} \rangle$   
 idem  $\langle Y_{e+1}^{m_e} | \cos\theta | Y_e^{m_e} \rangle$  et  $\langle Y_{e+1}^{m_e} | \cos\theta | Y_e^{m_e} \rangle$

Solt:

$$\langle 210 | \cos\theta | 200 \rangle \neq 0$$

$$\langle 200 | \cos\theta | 210 \rangle \neq 0$$

N.B.:  $\begin{cases} l' = l \pm 1 \\ m_{e'} = m_e \end{cases}$

$$\bullet \langle 210 | \cos\theta | 200 \rangle = \int_0^\pi B \cos^2\theta \sin\theta \times \frac{1}{\sqrt{4\pi}} d\theta$$

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

$$= \frac{\sqrt{5}\pi B}{3} \equiv \langle 200 | \cos\theta | 210 \rangle$$

(3)

correction suite:

les deux élts de matrice non nuls sont donc

$$\langle 210 | W_S | 200 \rangle = \frac{\gamma A}{d^2} \times \frac{B}{3} \times \sqrt{3\pi}$$

$$= \sqrt{3\pi} \frac{\gamma AB}{3d^2} = \frac{\kappa}{d^2} = \langle 200 | W_S | 210 \rangle$$

) NON ELLE N'EST PAS DIAGONALE  
 NON CAR " " " DANS CETTE BASE  $\begin{pmatrix} 1 & 1 & 1 \\ 1 & 1 & -1 \\ 1 & -1 & -1 \end{pmatrix}$

$$| 200 \rangle | 210 \rangle | 211 \rangle | 21-1 \rangle$$

$$\begin{pmatrix} 0 & \frac{\kappa}{d^2} & \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \\ \frac{\kappa}{d^2} & 0 & \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \\ \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} & \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \end{pmatrix}$$

) PAR contre  $| 211 \rangle$  et  $| 21-1 \rangle$  sont vecteurs propres

1 FAUT DIAGONALISER

$$A = \begin{pmatrix} 0 & \kappa/d^2 \\ \kappa/d^2 & 0 \end{pmatrix} \rightarrow \det(A - \lambda I) = 0$$

$$\begin{vmatrix} -\lambda & \frac{\kappa}{d^2} \\ \frac{\kappa}{d^2} & -\lambda \end{vmatrix} = 0 = \lambda^2 - \frac{\kappa^2}{d^4} \quad \boxed{\lambda_{\pm} = \pm \frac{\kappa}{d^2}}$$

$$(A - \lambda_r) v_r = 0$$

0 vecteurs propres :  $x = y \Rightarrow | V_r \rangle = | 200 \rangle + | 210 \rangle$   
 $\Rightarrow -\lambda x + \frac{\kappa}{d^2} y = 0 \Rightarrow x = y \Rightarrow | V_r \rangle = 1/\sqrt{2}(| 200 \rangle + | 210 \rangle)$

(4)

corr solte:

$$\text{idem} \quad \text{Pour } \lambda_{-} = -\frac{\kappa}{d^2} \quad |V-\rangle = |200\rangle - |210\rangle$$

norme  $|V-\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|200\rangle - |210\rangle)$

dans cette base :  $\{|V+\rangle; |V-\rangle; |211\rangle; |21-1\rangle\}$

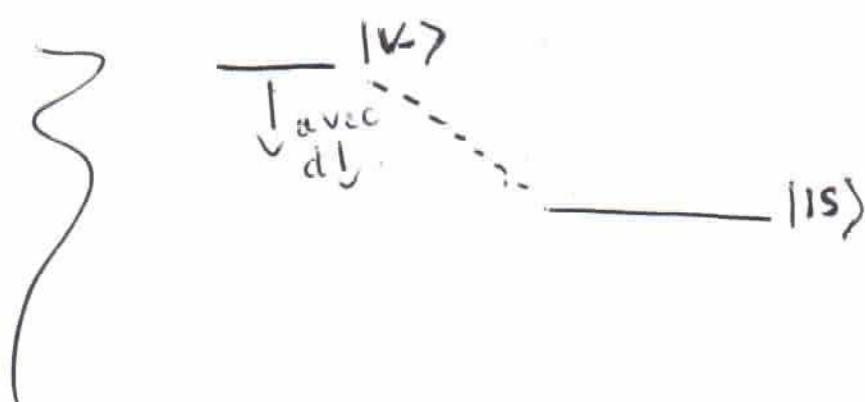
la matrice est diagonale :

$$H_S = \begin{pmatrix} \frac{\kappa}{d^2} & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -\frac{\kappa}{d^2} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

7)  $\frac{H_a^*}{-3,4 \text{ ev}} : \frac{\uparrow \frac{\kappa}{d^2}}{|V+\rangle} |211\rangle |21-1\rangle$   
 $\frac{-\kappa}{d^2} |V-\rangle \xrightarrow{\text{avec } d} \frac{H_c^+}{-13,6} |1s\rangle$

+ d↓ et plus l'état associé à  $|V-\rangle$  tend vers l'état 1s de  $H_c^+$  (du point de vue énergie)

=> si on diminue d on doit pouvoir former un état lié entre  $H_a^*$  et  $H_c^+$  soit la molécule :  $H_2^+$



## S8– 19. Fusion nucléaire dans le Soleil

1. En tenant des lois de conservation, les nucléides à identifier sont respectivement le deutérium  ${}^2_1\text{H}$  et l'hélium  ${}^3_2\text{He}$ .

2. Le taux de défaut de la somme des masses des particules par seconde, associée au rayonnement du Soleil, vaut :

$$\dot{\mu} = \frac{\mathcal{P}_r}{c^2} = \frac{3,9 \times 10^{26}}{9 \times 10^{16}} = 4,33 \times 10^9 \text{ kg} \cdot \text{s}^{-1}$$

3. La variation de la somme des énergies de masse est :

$$-\mu c^2 = \sum_f m_f c^2 - \sum_i m_i c^2 = m_{Ar} c^2 + m_e c^2 - m_{Cl} c^2$$

avec  $\mathcal{E}_{l,Cl} = 17 m_p c^2 + 20 m_n c^2 - m_{Cl} c^2$  et  $\mathcal{E}_{l,Ar} = 18 m_p c^2 + 19 m_n c^2 - m_{Ar} c^2$ . Par conséquent, l'énergie de liaison de la réaction est :

$$\mathcal{E}_l = \sum_f m_f c^2 - \sum_i m_i c^2 = 18 m_p c^2 + 19 m_n c^2 - \mathcal{E}_{l,Ar} + m_e c^2 - 17 m_p c^2 - 20 m_n c^2 + \mathcal{E}_{l,Cl}$$

soit :

$$\mathcal{E}_l = m_p c^2 - m_n c^2 + m_e c^2 + \mathcal{E}_{l,Cl} - \mathcal{E}_{l,Ar}$$

En effectuant, on trouve pour  $\mathcal{E}_l$  et pour l'énergie libérée  $Q$  :

$$\mathcal{E}_l = \sum_f m_f c^2 - \sum_i m_i c^2 = 815,4 \text{ keV} \quad \text{d'où} \quad Q = -815,4 \text{ keV}$$

Une telle réaction est endoénergétique.

## Produit de désintégration

