

# Corrigé du Partiel 2 Spé

①.

## Partie Cours :

Seulement la question 3 sera corrigée, car le reste des réponses est sur vos polycopiés.

### 3) Configuration électronique :

Cadmium :  $\text{Cd} (Z = 48)$ .

$$\begin{cases} n = 1, 2, \dots, \infty \\ l = 0, \dots, n-1 \\ -l \leq m_l \leq +l. \end{cases}$$

$n=1$   $l=0$   $m_l=0$   $\boxed{\uparrow\downarrow}$  1s

$n=2$   $\begin{cases} l=0 & m_l=0 \\ l=1 & m_l=0, \pm 1 \end{cases}$   $\boxed{\uparrow\downarrow}$  2s

$\boxed{\uparrow\downarrow\uparrow\downarrow\uparrow\downarrow}$  2p

$n=3$   $\begin{cases} l=0 & m_l=0 \\ l=1 & m_l=0, \pm 1 \end{cases}$   $\boxed{\uparrow\downarrow}$  3s

$\boxed{\uparrow\downarrow\uparrow\downarrow\uparrow\downarrow}$  3p

$\begin{cases} l=2 & m_l=0, \pm 1, \pm 2 \end{cases}$   $\boxed{\uparrow\downarrow\uparrow\downarrow\uparrow\downarrow\uparrow\downarrow}$  3d.

$n=4$   $\begin{cases} l=0 & m_l=0 \\ l=1 & m_l=0, \pm 1 \end{cases}$   $\boxed{\uparrow\downarrow}$  4s

$\boxed{\uparrow\downarrow\uparrow\downarrow\uparrow\downarrow}$  4p

$\begin{cases} l=2 & m_l=0, \pm 1, \pm 2 \\ l=3 & m_l=0, \pm 1, \pm 2, \pm 3 \end{cases}$   $\boxed{\uparrow\downarrow\uparrow\downarrow\uparrow\downarrow\uparrow\downarrow\uparrow\downarrow}$  4d

$\boxed{\phantom{\uparrow\downarrow}\phantom{\uparrow\downarrow}\phantom{\uparrow\downarrow}\phantom{\uparrow\downarrow}\phantom{\uparrow\downarrow}\phantom{\uparrow\downarrow}\phantom{\uparrow\downarrow}\phantom{\uparrow\downarrow}}$  4f.

(nbre de cases quantique = nbre de  $m_l$ ).

$n=5$   $\boxed{\uparrow\downarrow}$  5s

Cd:  $1s^2 2s^2 2p^6 3s^2 3p^6 4s^2 3d^{10} 4p^6 5s^2 4d^{10}$

$\text{Co}^{2+}$ : ( $Z = 27$ ) mais il n'y a que  $25e^-$  à répartir  
car un ion positif, donc perte d' $e^-$

(25e<sup>-</sup>)

②

↑↓ 1s

↑↓ 2s

↑↓↑↓↑↓ 2p

↑↓ 3s

↑↓↑↓↑↓ 3p

↑↑↑↑↑ 3d

↑↓ 4s

□□□ 4p.

Co<sup>2+</sup>: 1s<sup>2</sup> 2s<sup>2</sup> 2p<sup>6</sup> 3s<sup>2</sup> 3p<sup>6</sup> 4s<sup>2</sup> 3d<sup>5</sup>.

Ex1:

1a)  $E_n = - \frac{13,6}{n^2}$  (en eV).

$\underline{n=1}$   $E_1 = - \frac{13,6}{1^2} = -13,6$  eV.

$\underline{n=2}$   $E_2 = - \frac{13,6}{4} = -3,4$  eV.

$\underline{n=3}$   $E_3 = - \frac{13,6}{9} \approx -1,5$  eV.

b) 2<sup>ème</sup> état excité:  $n=3$

état fond:  $n=1$ .

\_\_\_\_\_  $n=3$  (2<sup>ème</sup> état excité)

\_\_\_\_\_  $n=2$

\_\_\_\_\_  $n=1$  état fondamental

$$E_{\text{phot}} = \Delta E = E_3 - E_1 = \frac{hc}{\lambda_{3,1}}$$

$$= (-1,5) - (-13,6) = 12,1 \text{ eV}$$

il faut un photon avec une énergie de 12,1 eV pour exciter l'atome d'hydrogène de l'état fond vers le

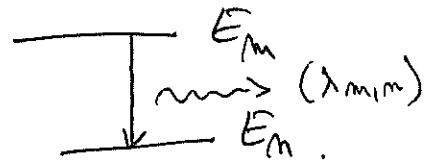
Deuxième état excité.

(3)

$$c) \quad \Delta E = E_{ph} = E_3 - E_1 = \frac{hc}{\lambda_{photon}}.$$

$$\boxed{\lambda_{photon} = \frac{hc}{E_3 - E_1}} \quad (E_3 - E_1 \text{ en joules}).$$

$$2a) \quad \Delta E = h\nu_{min} = \frac{hc}{\lambda_{min}}.$$



$$\left[ -\frac{13,6}{n^2} - \left( -\frac{13,6}{m^2} \right) \right] \times e = \frac{hc}{\lambda_{min}}.$$

pour convertir l'eV en joule.

$$\text{d'où} \quad \boxed{\frac{1}{\lambda_{min}} = \frac{13,6 \cdot e}{h \cdot c} \left( \frac{1}{m^2} - \frac{1}{n^2} \right)}.$$

$\parallel$   
 $R_H$

$$b) \quad \text{Série Lyman} \quad \begin{matrix} m = 2, 3, \dots \\ n = 1. \end{matrix}$$

1<sup>ère</sup> raie :  $m = 2 \rightarrow n = 1$

$$\frac{1}{\lambda_{2,1}} = R_H \left( 1 - \frac{1}{4} \right) = \frac{3}{4} R_H$$
$$\left[ \lambda_{2,1} = \frac{4}{3 R_H} \right]$$

2<sup>de</sup> raie :  $m = 3 \rightarrow n = 1$

$$\frac{1}{\lambda_{3,1}} = R_H \left( 1 - \frac{1}{9} \right) = \frac{8}{9} R_H \Rightarrow \lambda_{3,1} = \frac{9}{8 R_H}$$

3<sup>ème</sup> raie :  $m=4 \rightarrow n=1$ .

(4)

$$\frac{1}{\lambda_{4,1}} = R_H \left[ 1 - \frac{1}{16} \right] = \frac{15}{16} R_H.$$

$$\left[ \lambda_{4,1} = \frac{16}{15 R_H} \right].$$

Domaine spectral : U.V.

3a) Pour un hydrogénéoïde de numéro atomique  $Z$ , on a  $E_n = - \frac{13,6}{n^2} \cdot Z^2$ .

$$\text{d'où} \left[ \frac{1}{\lambda_{m,n}} = R_H \cdot Z^2 \cdot \left( \frac{1}{n^2} - \frac{1}{m^2} \right) \right].$$

b) série K : transitions vers  $n=1$

1<sup>ère</sup> raie :  $\frac{1}{\lambda_{2,1}} = R_H \cdot Z^2 \left( 1 - \frac{1}{4} \right)$

avec  $Z^2 = 4$  car  $Z_{\text{He}} = 2$ .

$$\frac{1}{\lambda_{2,1}} = 4 R_H \left( \frac{3}{4} \right) \rightarrow \left[ \lambda_{2,1} = \frac{1}{3 R_H} \right]$$

2<sup>ème</sup> raie :  $\frac{1}{\lambda_{3,1}} = 4 R_H \left( 1 - \frac{1}{9} \right) = \frac{8}{9} \cdot 4 R_H$

$$= \frac{32 R_H}{9} \rightarrow \left[ \lambda_{3,1} = \frac{9}{32 R_H} \right]$$

3<sup>ème</sup> raie :  $\frac{1}{\lambda_{4,1}} = 4 R_H \cdot \left( \frac{15}{16} \right) = \frac{15 R_H}{4}$

$$\left[ \lambda_{4,1} = \frac{4}{15 R_H} \right]$$

## Ex 2 Mécanique quantique.

(5)

$$1) \quad -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2 \psi}{dx^2} + E_p \psi = E \psi. \quad *$$

$E_p$  = énergie potentielle de l'e<sup>-</sup> ou de la particule.  
 $\psi$  = fonction d'onde qui décrit l'état de l'e<sup>-</sup> (ou de la particule).

$E$  = énergie totale =  $E_c + E_p$ .

$\frac{d^2 \psi}{dx^2}$  = Laplacien de  $\psi$ . (à une dimension  $x$ )

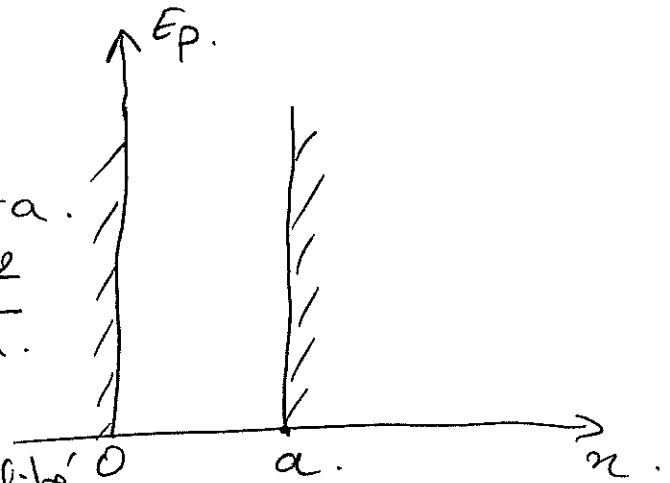
2) a) on a  $E_p = 0$  entre 0 et  $a$ .

$$\text{d'où } E = E_c = \frac{1}{2} m v^2 = \frac{p^2}{2m}.$$

$$\text{car } p = m v.$$

par ailleurs  $p = \hbar k$ . (Dualité onde corpuscule).

$$\Rightarrow \frac{p^2}{2m} = \frac{\hbar^2 k^2}{2m}.$$



\* devient:

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2 \psi}{dx^2} + 0 \cdot \psi = \frac{\hbar^2 k^2}{2m} \psi.$$

$$-\frac{d^2 \psi}{dx^2} - k^2 \psi = 0 \Rightarrow$$

$$\boxed{\frac{d^2 \psi}{dx^2} + k^2 \psi = 0}$$

b) Solution générale:

(6).

$$\psi(x) = A \sin(kx) + B \cos(kx).$$

Conditions aux limites:

$$\psi(0) = 0 \Rightarrow 0 = B \cos(0) = B$$

$$\boxed{B = 0}$$

$$\psi(a) = 0 = A \sin(ka) = 0.$$

$$\sin(ka) = 0 \Rightarrow ka = n\pi.$$

$n = \text{entier}.$

$$\boxed{k = \frac{n\pi}{a}}$$

c) 
$$\boxed{\psi_n(x) = A \sin\left(\frac{n\pi}{a} \cdot x\right)}$$

$$E_n = \frac{\hbar^2 k^2}{2m} = \frac{\hbar^2 \cdot n^2 \pi^2}{2m \cdot a^2}.$$

$$\boxed{E_n = \left( \frac{\hbar^2 \pi^2}{2m a^2} \right) n^2}$$

Ex3

1-a) 
$$W_{1 \rightarrow 2} = - \int_1^2 P dV = - \int_{V_1}^{V_2} \frac{RT}{V} \cdot dV$$

$$W_{1 \rightarrow 2} = - RT \ln\left(\frac{V_2}{V_1}\right). \quad (V_2 < V_1) \Rightarrow W_{12} > 0 \text{ le gaz reçoit du travail}$$

b)  $dT = 0 \Rightarrow dU = 0$  et donc  $\Delta U = 0$ . pour être comprimé  
( $dU = cv dt$ )

2 - dilatation isobare dP=0.

(7).

$$W_{1 \rightarrow 2} = - \int_{V_1}^{V_2} P dV = - P(V_2 - V_1).$$

$$V_2 > V_1 \Rightarrow W_{1 \rightarrow 2} < 0.$$

le système cède du travail vers l'extérieur suite à sa dilatation.

3 - a)  $W_{1 \rightarrow 2} = - \int_{V_1}^{V_2} P dV$

avec  $PV^\gamma = \text{cte} = K. \Rightarrow P = \frac{K}{V^\gamma}.$

d'où  $W_{1 \rightarrow 2} = - \int_{V_1}^{V_2} \frac{K}{V^\gamma} \cdot dV = -K \cdot \left[ \frac{V^{-\gamma+1}}{-\gamma+1} \right]_{V_1}^{V_2}.$

$$= \frac{K}{\gamma-1} \left( V_2^{-\gamma+1} - V_1^{-\gamma+1} \right).$$

avec  $K = P_1 V_1^\gamma = P_2 V_2^\gamma.$

$$W_{1 \rightarrow 2} = \frac{1}{\gamma-1} \left( P_2 V_2^\gamma \cdot V_2^{-\gamma+1} - P_1 V_1^\gamma \cdot V_1^{-\gamma+1} \right).$$

$$\boxed{W_{1 \rightarrow 2} = \frac{1}{\gamma-1} (P_2 V_2 - P_1 V_1)}$$

b) transformation adiabatique.  $Q_{1 \rightarrow 2} = 0.$

$\Delta U_{1 \rightarrow 2} = W_{1 \rightarrow 2} + Q_{1 \rightarrow 2} \quad (1^{\text{er}} \text{ principe}).$

$$\boxed{\Delta U_{1 \rightarrow 2} = W_{1 \rightarrow 2} = \frac{1}{\gamma-1} (P_2 V_2 - P_1 V_1)}$$

