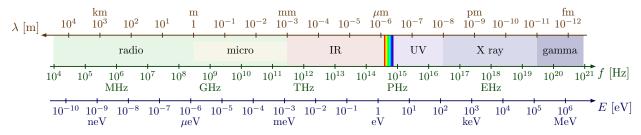
### Architecture de la matière 1 —

# Le modèle quantique

# Les interactions radiation électromagnétique - matière

Radiation électromagnétique : forme de déplacement d'énergie dans l'espace.

Aspect ondulatoire: onde caractérisé par : sa vitesse c, sa fréquence  $\nu$ , sa longueur d'onde  $\lambda$ , son amplitude...



**Aspect corpusculaire :** photon associé à une radiation de longueur d'onde  $\nu$ , tel que  $E=h.\nu$ 

### 1. Mise en oeuvre de la spectroscopie

Pour l'émission, on a dans l'ordre : source à analyser, fente, achromat (lentille convergente), prisme, achromat, écran. On peut avoir : un spectre continu (ex. lumière visible), ou un spectre de raies (ex. vapeur métallique excitée).

(Avec  $n' \leq n$ , car descend du niveau  $n \ge n'$ ), Formule de Ritz-Balmer ou de Rydberg:

$$\frac{1}{\lambda} = R_x Z^2 \left( \frac{1}{n'^2} - \frac{1}{n^2} \right)$$

n' = 2: Balmer n' = 1: Lyman

n'=4: Brackett n'=3: Paschen

Pour l'absorption, on place une source de lumière blanche, puis on place la cuve de la substance absorbante avant le prisme. On a alors un spectre discontinu.

(Part toujours de l'état fondamental, monte jusqu'au niveau n)

$$\frac{1}{\lambda} = R_x Z^2 \left( 1 - \frac{1}{n^2} \right)$$

Pour les hydrogénoïdes, on utilise Z (numéro athomique) et  $R_x \approx R_H$ .

Raie de tête : du niveau  $n' + 1 \rightarrow n'$  Raie limite : du niveau  $\infty \rightarrow n'$ 

# Interprétation théorique : le modèle de Bohr pour l'atome d'hydrogène

### Trois hypothèses:

- L'électron gravite autour du noyau sur une orbite circulaire de rayon r, à vitesse v.
- Le rayon de Bohr r est quantifié (seuls certaines valeurs possibles).
- Si r est constant, l'élection ne rayonne pas d'énergie (état stationnaire).

#### Limites:

- Raie = ensemble de sous raies très fines.
- Spectre d'émission modifié dans un champ magnétique ou électrique intense.
- Ne fonctionne pas pour les atomes polyélectroniques.

# Présentation des résultats : diagramme d'énergie de Grotrian

L'énergie d'un niveau s'exprime à partir de celle du niveau  $1:E_n=\frac{E_1}{n^2}$  (pour les Hydrogénoïdes).

L'énergie d'ionisation correspond à la transition  $1 \to \infty$ .

On a donc  $E_{incident} = E_{ionisation} + E_c$ 

### - Architecture de la matière 2 -

# Le modèle ondulatoire de l'atome

# Édification de la mécanique quantique

Modèles de l'atome non viables  $\rightarrow$  mécanique quantique, propre aux atomes et molécules (tout système influençé par un quantum  $h.\nu$ ).

# Particule ou onde? Relation de Bröglie

Dualité onde-corpuscule (onde, caractérisé par  $\nu$ ,  $\lambda$ , c; corpuscule, caractérisé par  $E=h.\nu=\frac{h.c}{\lambda}$ ).

Relation de Bröglie :  $\lambda = \frac{h}{m.v} = \frac{h}{p}$ 

Pour les photons (masse nulle), on utilise ka quantité de mouvement p.

### De la notion d'orbite à la notion d'orbitale

Principe d'indétermination d'Heisenberg : dans la théorie quantique, la position et la vitesse ne sont pas déterminés, on parle donc de densité électronique (probabilité de présence). La densité électronique définie une orbitale.

L'équation de Schrödinger lie l'énergie d'un électron et sa probabilité de présence en différents points, avec la fonction d'onde  $\Psi(x,y,z)$ .

- La probabilité de présence ne peut prendre qu'une seule valeur par point de l'espace.
- La probabilité de présence ne peut pas présenter de discontinuité.
- En explorant tout l'espace, la probabilité de présence doit être égale à 1 (évènement certain).

### Nombres quantiques:

Symbole	Nom	Représentation	Valeurs possibles	
n	principal	Taille de l'orbitale	$n \ge 1$	
l	secondaire (ou azimutal)	Type d'orbitale	$0 \le l \le n - 1$	
$m_l \text{ (ou } m)$	magnétique ou orbital	Orientation de l'orbitale	$-l \le m_l \le l$	
$s  ext{ (ou } m_s)$	spin	Rotation de l' $e^-$ sur lui même	+1/2 ou $-1/2$	

#### Différentes orbitales:

l	Nom	Origine	Forme
0	s	sharp	Sphérique
1	p	principal	Deux ellipsoïdes, ou haltères
2	d	diffuse	
3	f	fundamental	

### Architecture de la matière 3 —

# Atomes polyélectroniques, configuration électronique

# Approximation monoélectronique. Charge nucléaire effective

Pour les atomes à plusieurs électrons, les spectres d'absorption et d'émission sont nettement plus complexes, et l'équation de Schrödinger est trop complexe pour être résolue.

On fait donc une approximation monoélectronique en remplaçant l'ensemble noyau + autres électrons par un noyau fictif de **charge nucléaire effective**  $Z^*$ .

Les autres électrons exercent sur un électron particulier, un **effet d'écran** représenté par la constante d'écran  $\sigma$ :  $Z^* = Z - \sigma$ .

# Orbitales atomiques

Pour les atomes polyélectroniques, les énergies dépendent de n, de l et de  $Z^*$ .

### Organisation du nuage électronique

Couche électronique (ou période):

n	1	2	3	4	5	6	7
Symbole	K	L	Μ	N	О	Р	Q
Valeurs de $l$	1	2	3	4	4	3	2
Valeurs de $m_l$	1	4	9	14	14	9	4
Électrons	2	8	8	18	18	32	32

Dans une période n, il y a  $n^2$  valeurs de  $m_l$  possibles, soit  $2n^2$  électrons, mais l'ordre de remplissage modifie le nombre d'électrons dans chaque période

Sous-couches:

1	0	1	2	3	4	5
Symbole	s	p	d	f	g	h
Valeurs de $m_l$	1	3	5	7		
Valeurs de $m_s$	2	6	10	14		

Dans une sous-couche l, il y a 2l + 1 valeurs de  $m_l$  possibles, soit 2(2l + 1) électrons.

Principe de Pauli: un atome ne peut pas avoir deux électrons avec les quatre mêmes nombres quantiques (trivial).

### 1. Règle de Klechkowski

Le remplissage se fait à (n+l) croissant, et à n croissant en cas d'égalité :

Ordre de remplissage des couches :

Couche	n	$\begin{vmatrix} S \\ l=0 \end{vmatrix}$	ous-c 1	ouche 2	3	Remplissage			
K L M N O P	1 2 3 4 5 6 7	$egin{array}{ c c c c c c c c c c c c c c c c c c c$	2p 3p 4p 5p 6p 7p	3d 4d 5d 6d	4f $5f$	$egin{array}{ c c c c } 1s \\ 2s \\ 3s \\ 4s \\ 5s \\ 6s \\ 7s \\ \hline \end{array}$	4f $5f$	3d $4d$ $5d$ $6d$	2p 3p 4p 5p 6p 7p

### 2. Règle de Hund

Toutes les orbitales d'une sous-couche doivent être occupées chacune par un électron célibataire avant que l'une d'elles puisse être occupé par deux électrons appariés (on remplis d'abord toutes les cases quantiques de la sous-couche avant d'apparier les électrons de spin opposé).

### 3. Exceptions aux règles de remplissage

La sous-couche d est particulièrement stable lorsqu'elle est pleine ou remplie à moitié (5 ou 10 électrons)

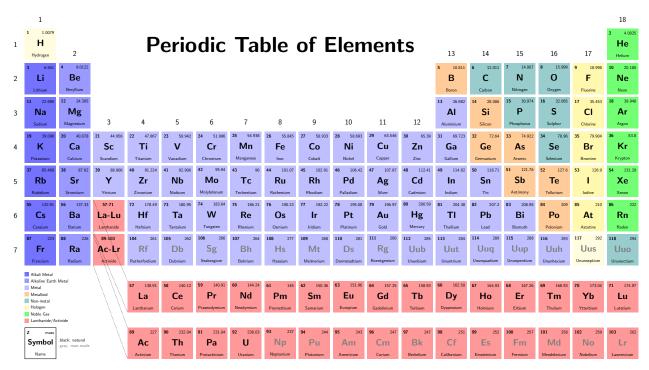
- Le chrome (Cr) a 5 électrons 3d et seulement unn électron 4s
- Le cuivre (Cu) a dix électrons 3d et seulement un électron 4s

# La Classification Périodique des Éléments

### Présentation

Classement des éléments par numéro atomique Z croissant. Un peu plus de 100 éléments dont 90 existent naturellement.

### Construction et description



- Période ou couche : ligne horizontale, correspond au nombre quantique n
- Groupe ou famille : colonne verticale (propriétés chimiques semblables).
- Bloc : correspond au nombre quantique l (bloc s, p, d, et f)

Une couche est pseudo-saturée si la couche est bel et bien pleine, mais qu'il reste la sous-couche d ou f à remplir. La couche n=3 est pseudo-saturée si s et p sont remplies, mais pas d.

# Familles principales

T '11	D :::	C	
Famille	Position	Structure	Couleur
Alcalins	groupe 1	$ns^1$	Bleu
Alcalino-terreux	groupe 1 groupe 2	$ns^2$	Violet foncé
Halogènes	groupe 17	$ns^2 np^5$	Jaune
Gaz rares ou nobles	groupe 18	$ns^2 np^6$	Vert
Lanthanides (terres rares)	bloc $f$ , période 6	$6s^2 \ 4f^x$	Rouge
Actinides (terres rares)	bloc $f$ , période 7	$7s^2 5f^x$	Rouge

### 1. Métaux de transition

Ce sont les éléments du groupe 3 à 11 (bloc d, dernière colonne exclue).

Les métaux de transition interne sont les lanthanides et les actinides (terres rares, bloc f, deux dernières colonnes exclues).

Les éléments sont métalliques jusqu'à la couche 12. Le bloc d se divise ensuite en diagonale selon la **règle de** Sanderson :

L'élément sera métallique si le nombre d'électrons  $N_e$  sur sa couche de n le plus élevé  $(ns^a np^b$  avec  $N_e = a + b)$  est inférieur ou égal au numéro de la période.

Les éléments métalliques ont tendance à former des ions positifs (pour avoir la configuration électronique du gaz inerte qui les précède).

Architecture de la matière 5

# Propriétés physiques des éléments

### Charge nucléaire effective

Règles de slater (empiriques) permettent de calculer la constante d'écran  $\sigma_i$  et la charge nucléaire effective  $Z^* = Z - \sigma_i$  agissant sur le  $i^{\text{ème}}$  électron.

— On écrit la configuration électronique de l'élément sous forme de groupe :

$$(1s)(2s, 2p)(3s, 3p)(3d)(4s, 4p)(4d)(4f)(5s, 5p)(5d)$$

- Les électrons du même groupe apportent une contribution de 0,35 et 0,30 pour la couche 1s.
- Les électrons des groupes de gauche apportent chacun une contribution dépendant des groupes et périodes relatives.

### Rayon atomique

C'est la moitié de la distance séparant deux atomes engagés dans une liaison simple.

- Dans une période donnée (ligne, n fixé), le rayon atomique est **décroissant** (Diminue quand Z augmente).
- Dans un groupe donné (colonne), le rayon atomique est **croissant** (Augmente avec Z).

En effet, plus Z est grand, plus il y a de protons qui attirent les électrons.

Mais quand n augmente, une nouvelle orbite plus large est ajoutée : le rayon atomique augmente d'un coup.

# Énergie d'ionisation

Énergie correspondant à la réaction  $A_{(gaz)} \longrightarrow A_{(gaz)}^+ e^-$ 

- Dans une période donnée (ligne, n fixé), l'énergie d'ionisation est **croissante** (Augmente avec Z).
- Dans un groupe donné (colonne), l'énergie d'ionisation est **décroissante** (Diminue quand Z augmente).
- Pour les élément de transition, l'énergie d'ionisation augmente moins vite.

Évolue dans le sens inverse du rayon atomique : plus Z est grand, plus l'atome se rétrécit, donc il est plus difficile de lui retirer un électron.

Mais quand n augmente, une nouvelle orbite plus large est ajoutée, avec des électrons plus facile à retirer.

# Électronégativité

On utilise l'échelle de Pauling : l'électronégativité s'exprime en fonction des propriétés des molécules diatomiques.

- Pour les groupes 1, 2, 13 à 18 (bloc s et p), l'électronégativité augmente d'un groupe à l'autre (de gauche à droite), et décroit d'une période à l'autre (de haut en bas).
- L'électronégativité varie peu dans les éléments de transition (groupe 3 à 12, bloc d), mais sera maximale en bas à droite, et minimale en bas à gauche.

Le sens de variation est le même que pour l'énergie d'ionisation, excepté pour le bloc d.

#### Architecture de la matière 6 -

# Spectroscopie des rayons X

# Les rayons X : nature et production

Radiations inférieures à 10nm. Rayons X de spectroscopie/radiocristallographie : 10nm (quelques keV). On produit les rayons X par accélération d'électrons : ils partent de la cathode (filament chauffé), et arrivent sur l'anticathode ou anode.

# Spectre d'émission des rayons X

#### 1. Fond continu

 $\Rightarrow$  Émis par l'électron ralentis dans la cible. L'énergie des rayons X produits ne peut pas dépasser l'énergie de l'électron incident, on a donc  $\frac{hc}{\lambda_c} \le U$  (avec U la tension d'accélération).

Il vient  $\lambda \geq \frac{hc}{eU}$ . Le fond continu n'est donc présent qu'après une certaine longueur d'onde  $\lambda_0$  (seuil).

### 2. Le spectre de raies caractéristiques

Lors de l'expérience de spectroscopie, un électron de couche interne est arraché et une réorganisation électronique emmet des raies caractéristiques de l'élément constituant l'anticathode. Séries de raies : K, L, M, N...

Couplage spin-orbite : cinquième nombre quantique  $j = \left| l \pm \frac{1}{2} \right|$ . Les niveaux p, d, et f sont donc dédoublés.

**Règles de selection** :  $\Delta l = \pm 1$  et  $\Delta j = 0$  ou  $\pm 1$ . De plus, les probabilités de transitions intra couche sont tellement faibles qu'elles ne seront pas considérées.

Les transitions sont identifiées par deux lettres et éventuellement un indice, par exemple :  $K-L_2$  ou  $L_2-M_1$ .

# La loi de Moseley pour l'émission des rayons X

La fréquence des raies est liée au numéro atomique par la loi de Moseley :  $\sqrt{\nu} = a(Z-b)$ , a et b constantes pour une raie donnée (mais garder un domaine de valeurs de Z faible pour limiter les écarts à la linéarité).

Ceci découle de la généralisation de la formule de Ritz-Balmer :  $\nu_{n\to n'}=cR_X(Z-\sigma)^2\left(\frac{1}{n'^2}-\frac{1}{n^2}\right)$ .

# Atténuation des rayons X

On place un filtre devant le faisceau de rayons X: les photons interagissent alors avec les atomes par effet photoélectrique et diffusion.

- <u>Interaction photoélectrique</u>: photon absorbé et électron arraché:  $E_{\text{inscident}} = E_{\text{électron}} + E_c$ . Lors de la réorganisation des couches, est émis un rayonnement de fluorescence caractéristique du filtre.
- <u>Diffusion</u>: photon absorbé, un électron absorbe une partie de l'énergie et est éjecté, et le reste de l'énergie contribue à l'émission d'un photon secondaire.

### 1. Loi de Beer Lambert

 $I = I_0 \exp(-\mu l)$  avec  $\mu$  le coefficient d'atténuation linéique. Dans le cas d'un faisceau large, il faut ajouter à l'intensité transmise, celle du rayonnement diffusé.

Plus Z de l'élément absorbant est faible plus  $\mu$  est petit, et plus  $\lambda$  de la radiations est faible (soit E grand), plus  $\mu$  est petit.

#### 2. Monochromatisation d'un faisceau de RX

Le coefficient d'atténuation linéique décroit brusquement quand  $\lambda$  dépasse la longueur d'onde d'un niveau (car l'énergie n'est plus suffisante pour arracher les électrons du niveau). On peut donc utiliser ces discontinuités pour monochromatiser le faisceau.

Par exemple pour absorber la raie K-L on doit avoir :  $\lambda_{K$ -M (anticathode)  $< \lambda_{K}$  (absorbant)  $< \lambda_{K$ -L (anticathode) Généralement, le métal de Z' = Z - 1 peut satisfaire.