# Méthodes d'analyse physico-chimique des matériaux

Pr M. IDIRI

Année universitaire 2019-2020

### Plan de cours

#### Introduction générale

Chapitre 1: Notions générales sur les rayonnements et la matière

**Chapitre 2: Interaction rayonnements-matière** 

Chapitre 3: Spectrométrie des rayons X

**Chapitre 4: Microscopie Electronique** 

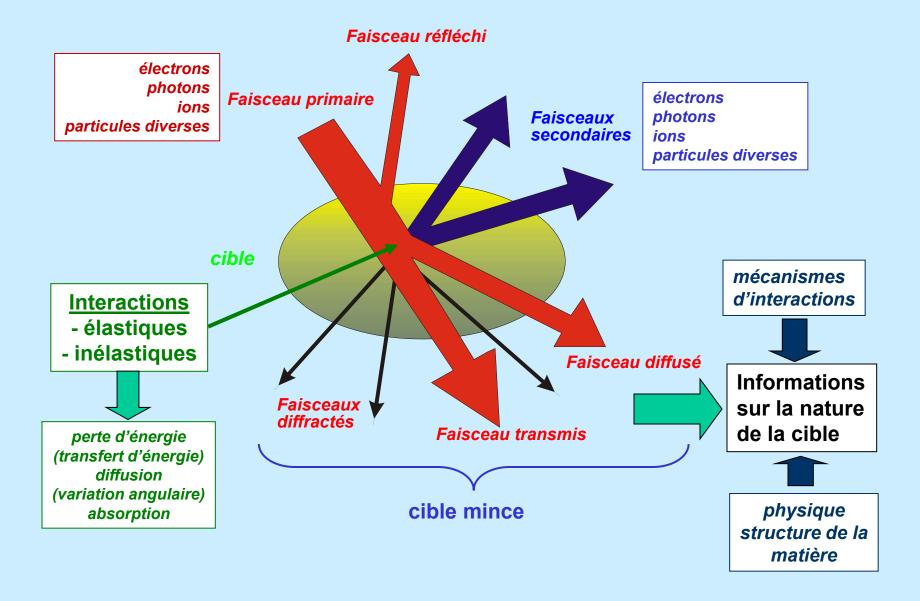
Chapitre 5: Spectrométrie d'absoption atomique

#### Conclusion

## Introduction générale

- Un matériau désigne toute matière utilisée pour réaliser un objet au sens large, ce dernier est souvent une pièce d'un sous-ensemble. C'est donc une matière de base sélectionnée en raison de propriétés particulières et mise en œuvre en vue d'un usage spécifique.
- Les ingénieurs tous secteurs confondus sont confrontés à des questions de choix et d'optimisation de matériaux pour des usages de plus en plus ciblés et des secteurs d'application de plus en plus exigeants.
- d'où la nécessité d'avoir outil d'accompagnement sur <u>les méthodes d'analyse des</u> <u>matériaux les plus répondus</u>, les procédés et les voies d'amélioration pour concevoir et mettre en œuvre des matériaux innovants performants et à haute valeur ajoutée

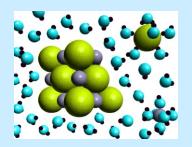
## Les techniques expérimentales (analyse et observation) Principe général de fonctionnement



## Chapitre 1: Notions générale sur les rayonnements et la matière

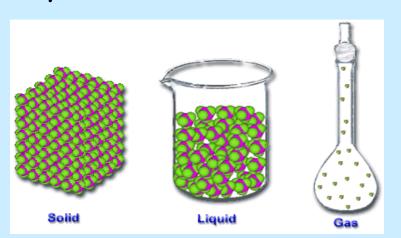
1- rappel sur quelques notions sur la matière

>Toute la matière est composée de particules (atomes, ions ou molécules)

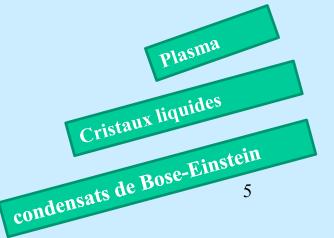




> Il y a 6 états de la matière:

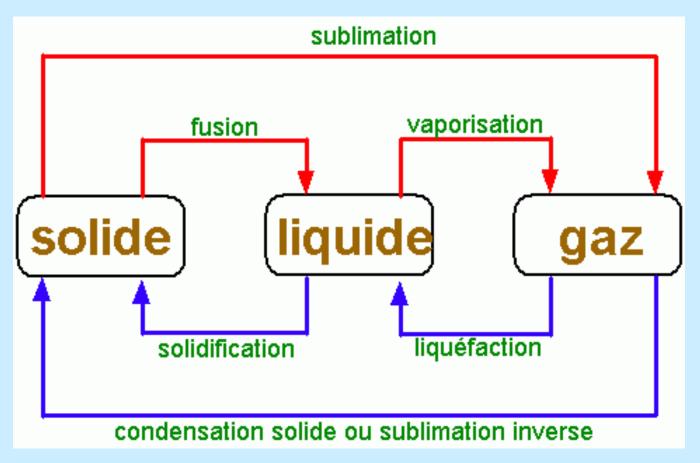


aussi

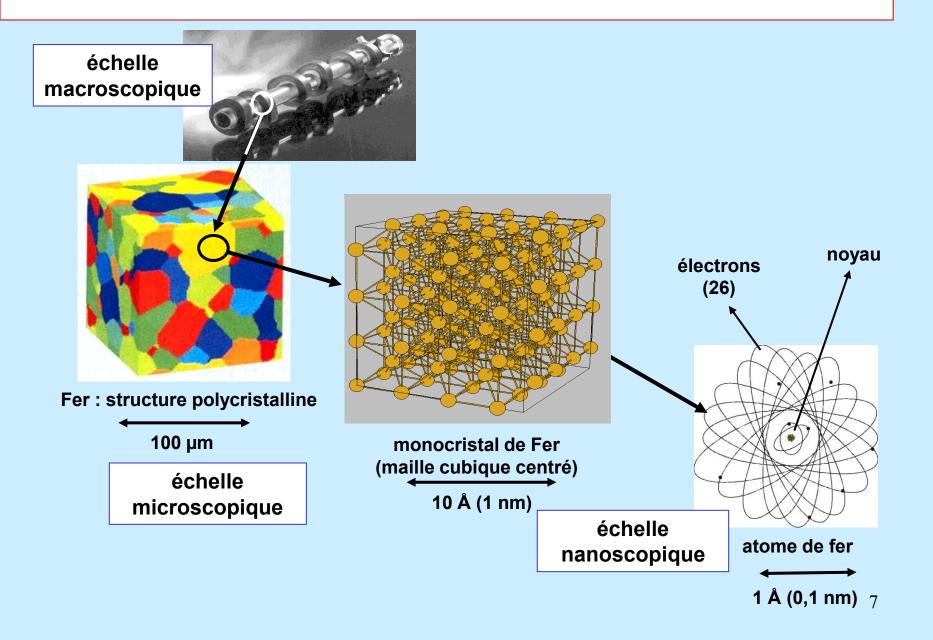


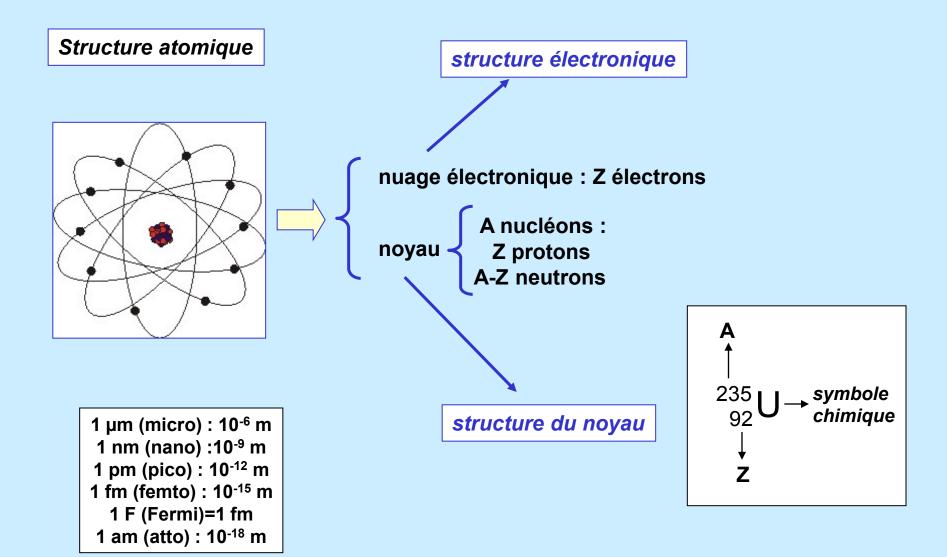
## Chapitre 1: Notions générales sur les rayonnements et la matière

#### Changement d'état

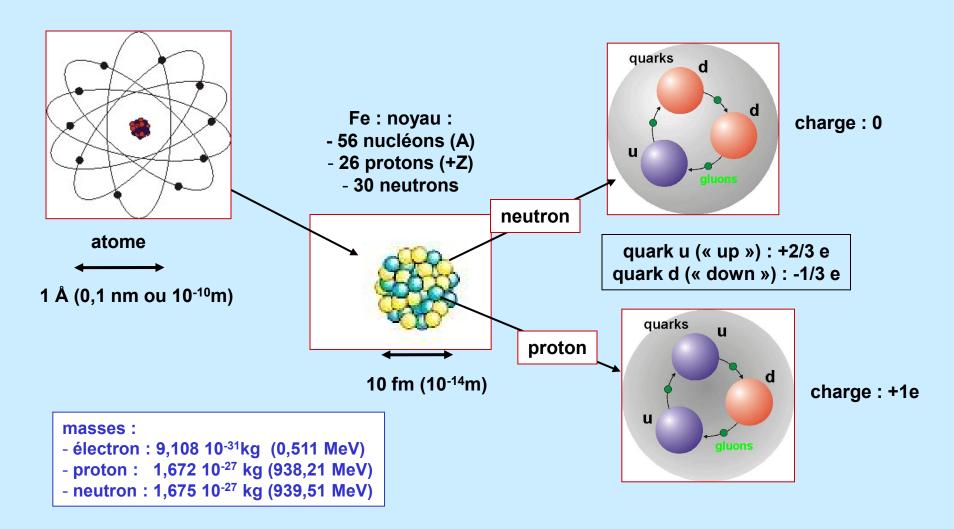


#### Rappels sur la structure de la matière (exemple de matériaux métalliques)





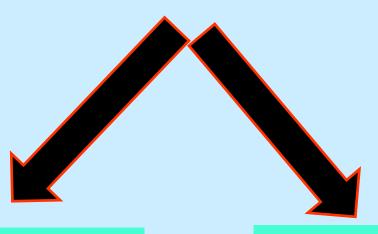
#### Structure du noyau



nucléon : 3 quarks liés par un échange de gluons + des paires « quarks-antiquarks » virtuels

#### 2- Rappels sur les rayonnements

#### **Nature des rayonnements**



Rayonnements électromagnétiques

Exemple: Rayon X, IR, UV, Visible, .....

Rayonnements corpusculaires

**Exemple**: électrons, neutrons

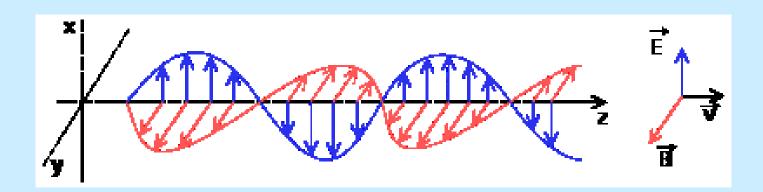
#### 2-1. Rayonnements électromagnétiques

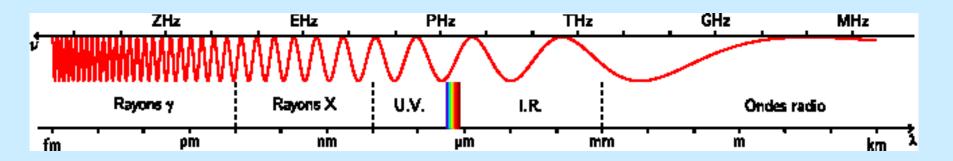
- ✓ Ils ont constitués par un champ électromagnétique sinusoïdal de fréquence v ou de langueur d'onde  $\lambda$ , se propageant dans le vide à la vitesse c, vitesse de la lumière.
- ✓ L'énergie du rayonnement est quantifiée et son transport a lieu sous forme de photons. Chaque photon transporte une énergie E donnée par :

$$E = h v (1.1)$$

h: constante de Planck

$$h = 6.6 10-34 j.s$$





#### Domaine du spectre électromagnétique

- ✓ <u>Ondes radioélectriques ou ondes hertziennes</u> : oscillations d'électrons au sein d'un circuit électrique comme une antenne.
- ✓ <u>Micro-ondes</u>: oscillations d'électrons au sein de composants électriques spécifiques
- ✓ <u>Infrarouge</u>: oscillations de particules, vibration moléculaire, transitions d'électrons de valence au sein d'atomes ou de molécules
- ✓ <u>Lumière visible:</u> transitions d'électrons de valence de haute énergie, qui ont la particularité d'être détectées par l'œil humain.
- ✓ <u>Ultraviolet:</u> transitions d'électrons de valence d'atomes ou de molécules de plus haute énergie encore, et donc non observables par l'œil humain.
- ✓ <u>Rayons X:</u> transitions d'électrons des couches profondes au sein d'un atome, accélération ou décélération d'électrons libres de haute énergie.
- ✓ <u>Rayons gamma</u>: transitions au sein du noyau atomique, souvent émis lors de la désexcitation de noyaux-fils issu de la désintégration radioactive d'un noyau instable, de façon spontanée ou sous l'effet d'une accélération au sein d'un accélérateur de particules.

#### 2-2. Rayonnements corpusculaires

- ✓ Le rayonnement corpusculaire est un rayonnement d'énergie électromagnétique par l'intermédiaire de <u>particules subatomiques</u> en mouvements rapides.
- ✓ Ils sont constitués par des corpuscules de masse m animés d'une vitesse v ayant une énergie :

$$E_c = \frac{1}{2} \text{ mv}^2$$
 (1.2)

✓ Pour tout corpuscule en mouvement correspond une onde associée, de longueur d'onde λ, suivant la relation (Louis DE BROGLIE 1924):

$$\lambda = h/mv$$
 (1.3)

 $\checkmark$  Les particules peuvent être électriquement chargées ou neutres ( électron, positron, proton, neutron, Particule  $\alpha$  )

#### 2-3. Relation entre l'Energie et la longueur d'onde

#### ✓ Cas de rayonnement électromagnétique

$$E = h v = hc/\lambda \qquad (1.4)$$

#### ✓ Cas de rayonnement électronique

$$E_c = \frac{1}{2} mv^2 = eV$$
 (1.5)

V : tension d'accélération

M: masse de l'électron

v : vitesse de l'électron



$$v = \sqrt{2eV/m}$$



$$\lambda = \frac{h}{mv} = \frac{h}{\sqrt{2\text{meV}}}$$

## 3. Relation entre l'Energie et la longueur d'onde

Avec la correction de relativité de la masse:

$$m = m_{0/\sqrt{1-v^2/c^2}}$$

Ou m<sub>0</sub> est la masse de l'électron au repos

✓ Si on substitue les constantes h, e,  $m_0$ , et c par leur valeur numérique et qu'on exprime l'énergie en eV, <u>la relation (1.7)</u> devient :

$$\lambda = \frac{12.26}{\sqrt{E_c(1+0.979.10^{-6}E_c)}}$$

NB: Pour les énergies inférieures à 100keV on peut négliger la correction de la relativité de la masse de l'électron et utiliser la relation simplifiée :

$$\lambda = \frac{12.26}{\sqrt{E_{c}(eV)}}$$
 (1.10)

Voici la valeur calculée de la longueur d'onde associée à un électron pour quelques valeurs de l'énergie, avec et sans correction de la relativité ; l'emploi de la formule (1-10) est justifié en dessous de 100keV

E (eV)	λ(Å)	λ(Å)	
	non corr	corr	
10 <sup>2</sup>	1.236	1.236	
10 <sup>4</sup>	0.1236	0.1220	
10°	0.0387	0.0370	
10 <sup>6</sup>	0.0122	0.0087	

#### ✓ Cas du rayonnement neutronique

**❖** Les neutrons utilisés pour la diffraction sont les neutrons thermiques sortant du modérateur d'une pile atomique ; ces neutrons ayant subi un grand nombre de collisions avec les atomes du modérateur sont en équilibre thermique avec ces atomes et leur énergie cinétique moyenne est :

$$\frac{1}{2} M_{\rm n} v^2 = 3/2 kT$$

M<sub>n</sub> : masse du neutron, k la constante de Boltzman, T la température absolue

**❖** Leur longueur d'onde moyenne sera donc.

$$\lambda = \frac{h}{M_{\rm n}v} = \sqrt{\frac{h^2}{3M_0kT}}$$

### 1.-4 : Classification des rayonnements suivant leur énergie

Energie (eV)	Rayons électromagnétiques	Rayons corpus culaires	Classifications	action
10 <sup>8</sup>	– Rayon γ		Grande Energie	
10 <sup>5</sup> 10 <sup>3</sup> 10 <sup>4</sup>	Ra yon X	<b>.</b>	Moyenne Energie	
10² 10	U.V	Electrons		
1 10 <sup>-1</sup> 10 <sup>-2</sup>	Visible I.R	Neutrons	Faible Energie	
10 <sup>-3</sup> 10 <sup>-4</sup> 10 <sup>-3</sup> 10 <sup>-6</sup>	Ondes hertziennes	thermiques	-	
10-7	_			

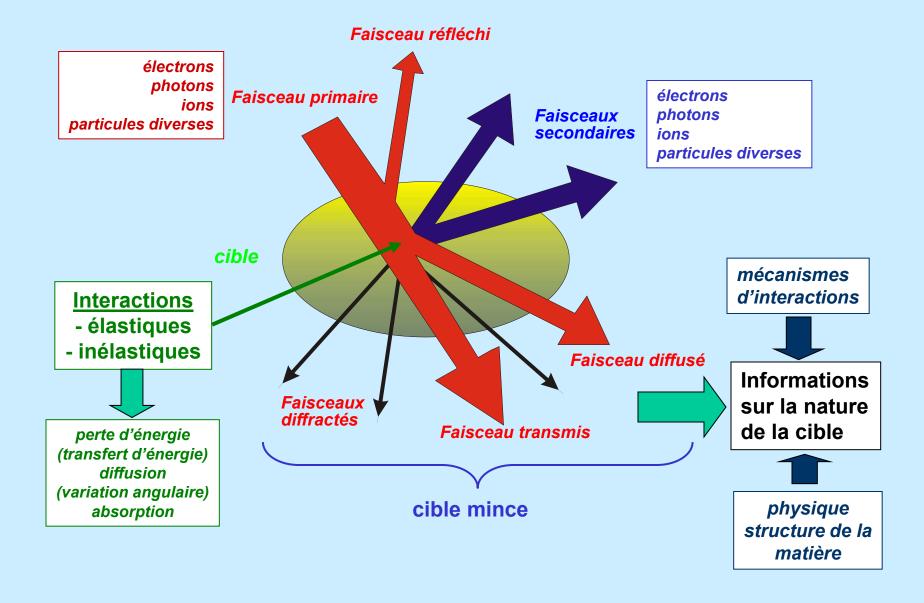
## Chapitre 2: Notions sur l'interaction rayonnements avec la matière

### <u>Objectif</u>

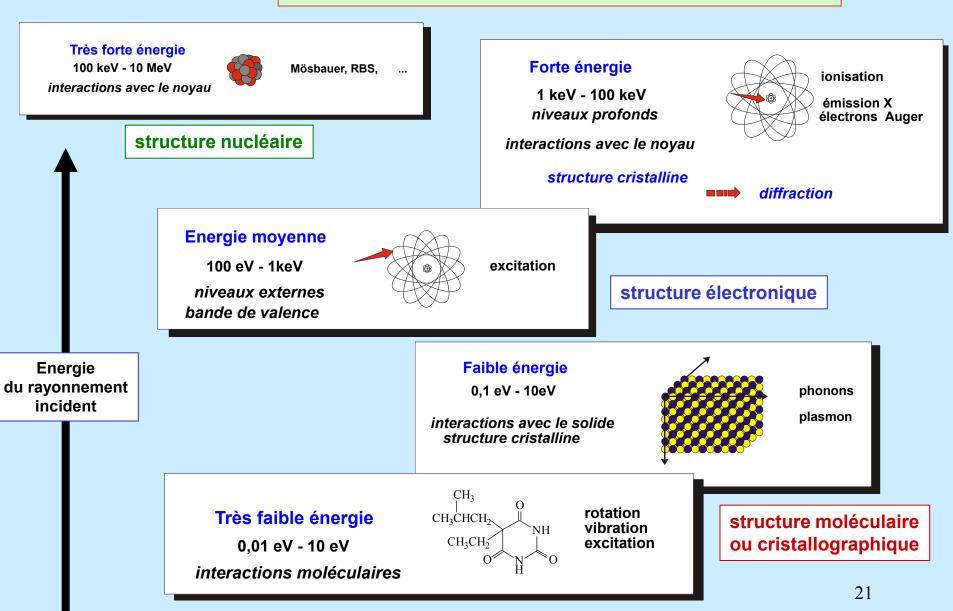
- ✓ Pouvoir citer et décrire les phénomènes d'interaction rayonnement matière
  - > Particules chargées
  - >Photons
  - ➤ Neutrons
- ✓ Pouvoir définir les grandeurs utilisées en interaction rayonnement matière

## <u>Plan</u>

- √ Généralités
- ✓ Interactions des particules chargées avec la matière
  - Interactions des particules chargées lourdes (proton, α , ion)
  - Interactions des électrons avec la matière
- ✓ Interactions des photons avec la matière
  - Types d'interactions
  - Faisceau de photons dans la matière
- ✓ Interactions des neutrons avec la matière
  - Types d'interactions
  - Pénétration des neutrons dans la matière



#### Mécanismes mis en jeu en fonction de l'énergie



- ❖ l'action d'une irradiation dépend des ionisations et excitations des atomes le long des trajectoires des particules ionisantes
- ❖ Un rayonnement est dite <u>ionisant</u> s'il est susceptible <u>d'arracher</u> des électrons à la matière

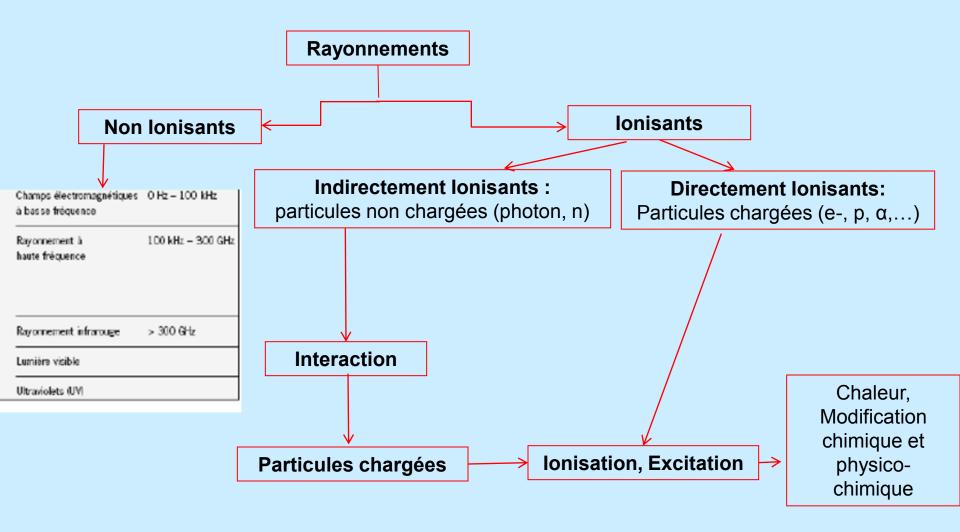
### Mais, il faut que:

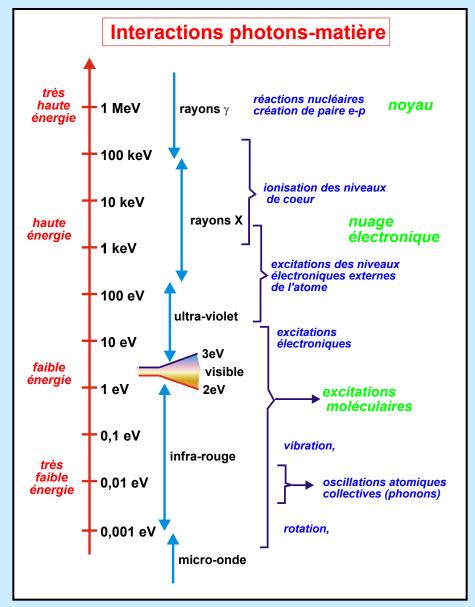
$$E_R > E_L$$

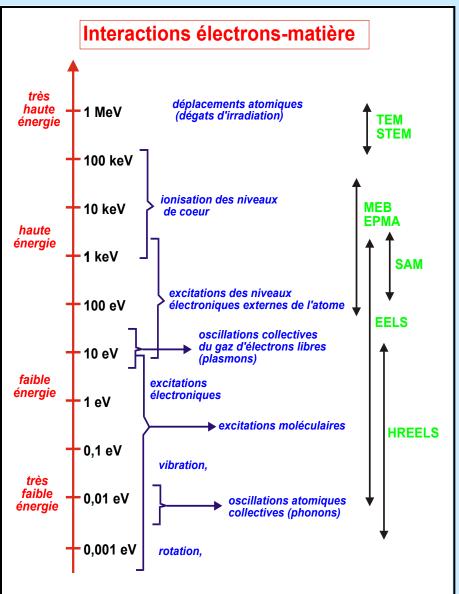
**E**<sub>R</sub>: Energie du rayonnement

E<sub>L</sub>: Energie de liaison des électrons considérés

(Au minimum 10eV)







## Électrons, protons, ions neutrons

 $\begin{array}{c} \text{masse: m} \\ \text{vitesse:} \tilde{\textbf{V}} \end{array}$ 

quantité de mouvement :  $\stackrel{P}{P} = \stackrel{\rho}{m_V^0}$ 

longueur d'onde associée :  $\lambda = \frac{h}{mv} = \frac{h}{\sqrt{2mE}}$ 

vecteur d'onde :  $k = \frac{2\pi}{\lambda}$ 

$$E_{_{C}}\!\!=\!\!\frac{\eta^{2}k^{2}}{2m}\!\!=\!\!\frac{p^{2}}{2m}$$

$$(\eta = \frac{h}{2\pi})$$

#### photons

fréquence : v (Hz)

pulsation :  $\omega = 2\pi v$ 

longueur d'onde :  $\lambda = \frac{C}{V}$ 

vecteur d'onde :  $k = \frac{2\pi}{\lambda} = \frac{\omega}{C}$ 

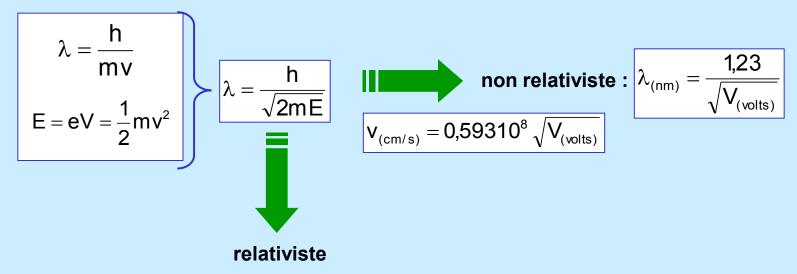
nombre d'onde (cm<sup>-1</sup>) :  $\tilde{v} = \frac{1}{\lambda}$ 

 $\text{énergie}: \quad E = h\nu = \eta\omega = \frac{hc}{\lambda}$ 

 $\widetilde{\nu}_{\text{cm}^{\text{--}1}} = 8065 E_{\text{eV}}$ 

 $E_{eV} = \frac{12400}{\lambda_{nm}}$ 

#### électron et longueur d'onde



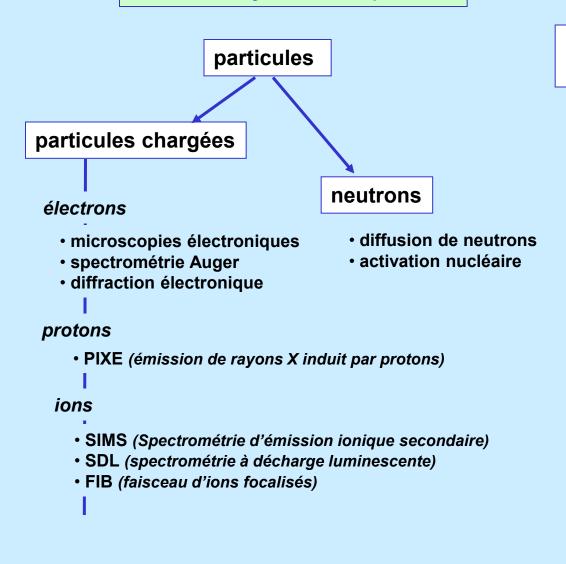
$$m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

$$\lambda_{(nm)} = \frac{1,23}{\sqrt{V + 10^{-6} \, V^2}}$$

	non-relativiste		relativiste		
Energie	λ	v	λ	v	Δν
( keV)	(nm)	(km/s)	(nm)	(km/s)	
10	0,0123	59 300	0, 0112	58 500	1
50	0,0055	132 600	0,0054	124 200	6
100	0,0039	187 500	0,0037	164 400	12
1000	0,0012	593 000	0,0009	282 300	52

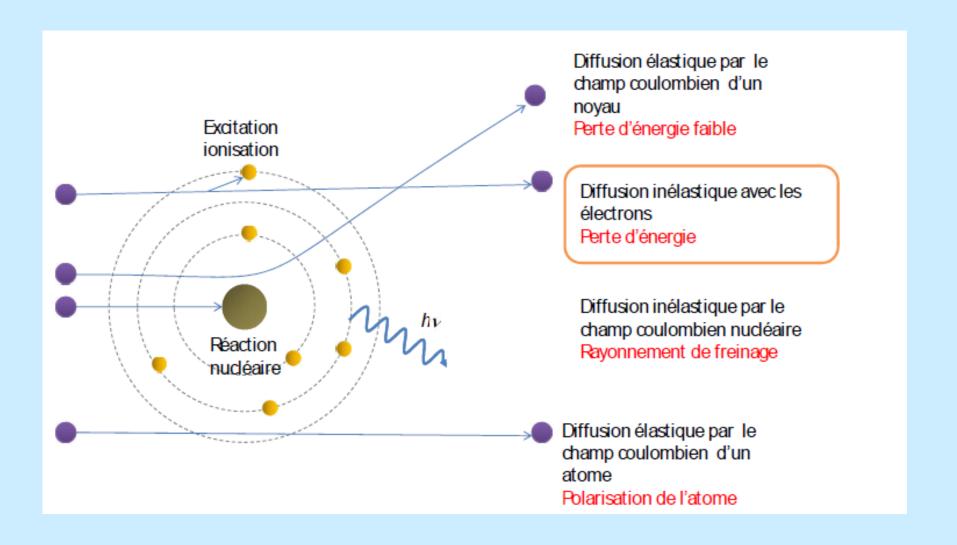
#### Interactions rayonnement-matière

nature du rayonnement primaire



### rayonnements électromagnétiques micro-onde Infra-rouge spectrométries d'absorption (IR et Raman) spectrométries d'émission (étincelle, ICP) **Ultra-violet** spectrométrie de fluorescence UV Rayons X • spectrométrie de fluorescence X spectrométrie de photoélectrons diffraction X Rayons y

spectrométrie Mössbauer



#### Transfert d'énergie linéique (LET):

✓ Lorsqu on s intéresse au milieu absorbant (et non plus à la particule), on utilise le LET (Linear Energy Transfer)

✓ Définition : énergie moyenne déposée localement (ionisation excitation) au milieu absorbant par une particule d'énergie spécifiée qui traverse une distance donnée dans le milieu

LET = dE/dx [J.m-1]

Souvent exprimé en keV/µm

- 2- Interaction des particules chargées avec la matière
  - ✓ Interaction : transfert d'énergie du rayonnement incident au milieu traversé
    - Électrons atomiques
    - Noyaux
  - ✓ Dépendance : nature et énergie rayonnement, matière
  - √ Trois aspects sont à considérer :
    - Interaction elle-même : mécanisme
    - Conséquences sur la particule : ralentissement aboutissant à son arrêt
    - Conséquences sur le milieu : énergie déposée
    - ➤ Aboutissement aux effets des radiations
      - ➤ Interactions des particules chargées avec la matière sont à caractère obligatoire. Pour les autres elle est aléatoire

#### Notion du pouvoir d'arrêt:

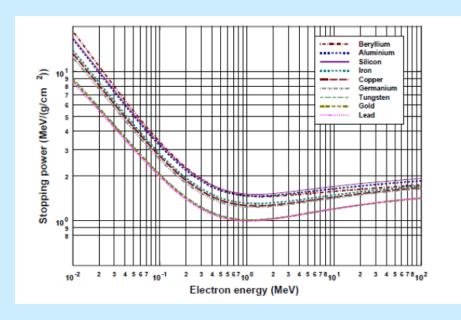
✓ Les interactions aboutissent à un transfert d'énergie de la particule aux électrons atomiques et (dans une moindre mesure) aux noyaux de la matière

✓ L'énergie perdue par unité de longueur parcourue est défini par le pouvoir

d'arrêt S, tel que:

$$S = \frac{dE}{dl}$$
Pouvoir d'arrêt linéaire : S
$$[J.m^{-1}] \text{ ou } [\text{MeV.cm}^{-1}]$$
Pouvoir d'arrêt massique : S/ $\rho$ 

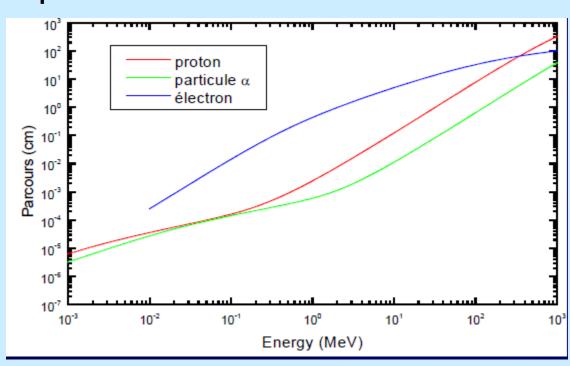
$$[J.m^{2}.kg^{-1}] \text{ ou } [\text{MeV.cm}^{2}.g^{-1}]$$



#### **Parcours**

- □ Particules chargées perdent leur énergie progressivement en (pénétrant dans la matière et finissent par êtres arrêtées.
- □ Notion de parcours : distance au-delà de laquelle des particules sont totalement absorbées par la matière

$$R = \int_{0}^{R} dx = \int_{0}^{E_{0}} \left(\frac{dE}{dx}\right)^{-1} dE$$

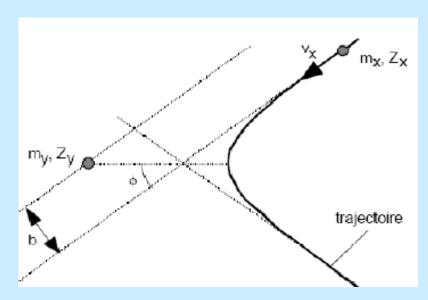


#### Interaction avec électrons du milieu

- ☐ Interaction coulombienne où la particule chargée cède son énergie au milieu
  - Ionisation : éjection d'un électron du cortège électronique
  - Excitation : transfert d'un électron sur une couche électronique

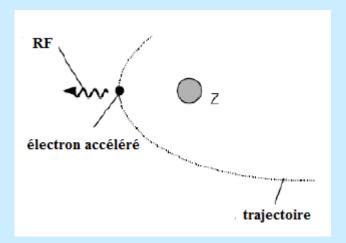
différente

- ☐ Particule ralenti progressivement avant de s'arrêter lorsque l'épaisseur du milieu sera suffisante
- ☐ Perte d'énergie par collision caractérisée par le pouvoir d'arrêt par collision



#### Interactions avec noyaux du milieu

- Particule interagit avec champ coulombien du noyau
  - Particule a proximité du noyau peut subir une accélération ou décélération
  - Changement de vitesse se traduit par une émission électromagnétique (rayonnement de freinage: RF ) donc une perte d'énergie
  - Intensité rayonnement de freinage proportionnelle à (Zmilieu /Mparticule )
- □ Perte d'énergie radiative Caractérisée par le pouvoir d'arrêt par radiation
- ☐ Direction d'émission du *RF* tend à être de plus en plus dans la direction incidente de la particule quand l'énergie de cette dernière augmente



#### Ralentissement des particules

- □ Différents mécanismes d'interactions
- ☐ Le pouvoir d'arrêt comporte différente composantes

$$\frac{S_{(total)}}{\rho} = \frac{S_{coll}}{\rho} + \frac{S_{rad}}{\rho} + \frac{S_{mucl}}{\rho} = \frac{1}{\rho} \cdot \left(\frac{dE}{dx}\right)_{coll} + \frac{1}{\rho} \cdot \left(\frac{dE}{dx}\right)_{rad} + \frac{1}{\rho} \cdot \left(\frac{dE}{dx}\right)_{mucl}$$

- □ Pouvoir d'arrêt électronique (ou de collision) dû aux collisions avec les électrons atomiques
- □ Pouvoir d'arrêt radiatif provenant des émissions de rayonnement de freinage
- □ Pouvoir d'arrêt nucléaire dû aux collisions élastiques coulombienne dans lesquelles l'énergie est transférée aux atomes

35

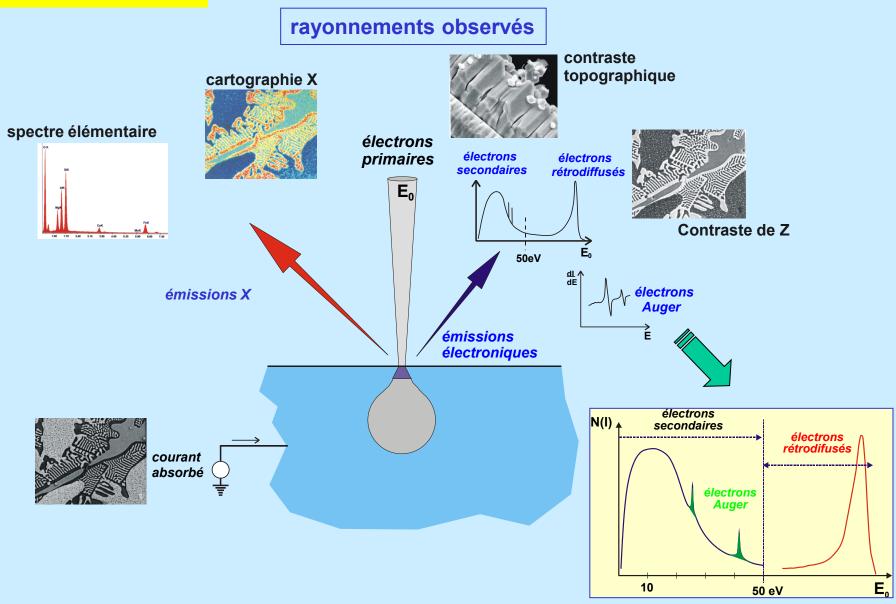
#### Cas des particules chargées lourdes

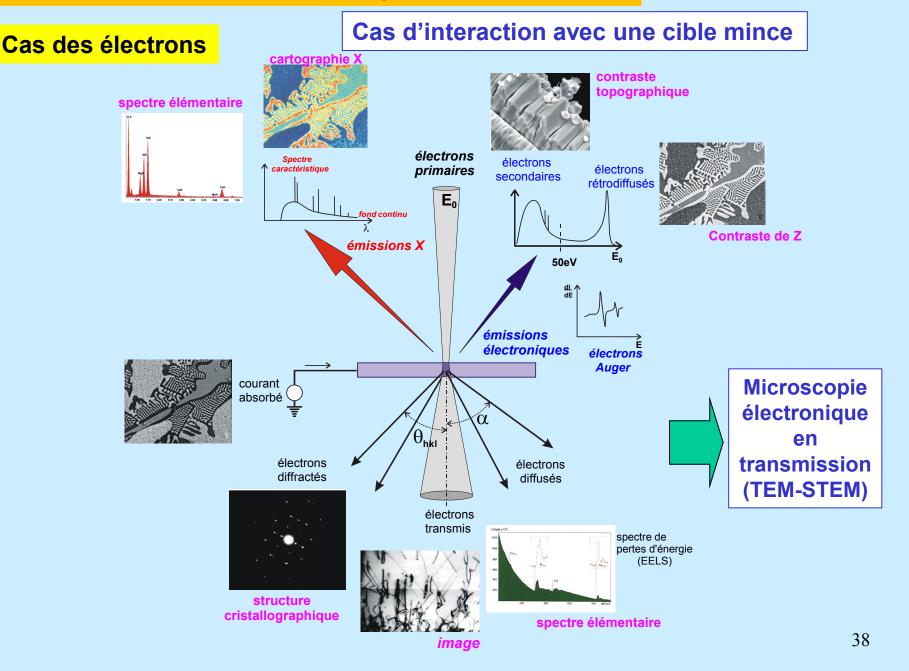
- □ Perte d'énergie par choc coulombien avec les électrons atomiques est le phénomène prépondérant
- □ Pouvoir d'arrêt
  - Provient presque exclusivement de la composante coulombienne
  - Uniquement à faible énergie que composante nucléaire non négligeable
- ☐ Existence d'une trajectoire rectiligne
  - Perte d'énergie par choc sur les électrons
  - Perte d'énergie faible à chaque choc
  - Particule ne subit qu'une faible déviation



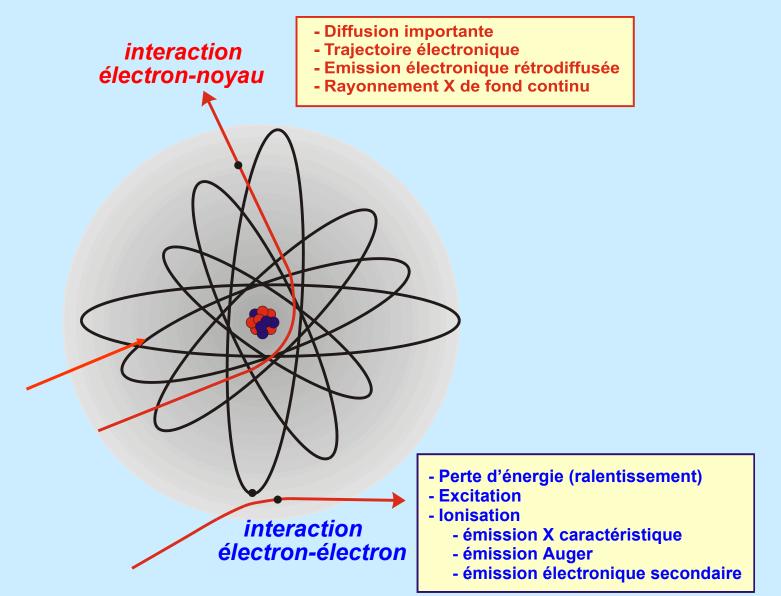
Cas des électrons

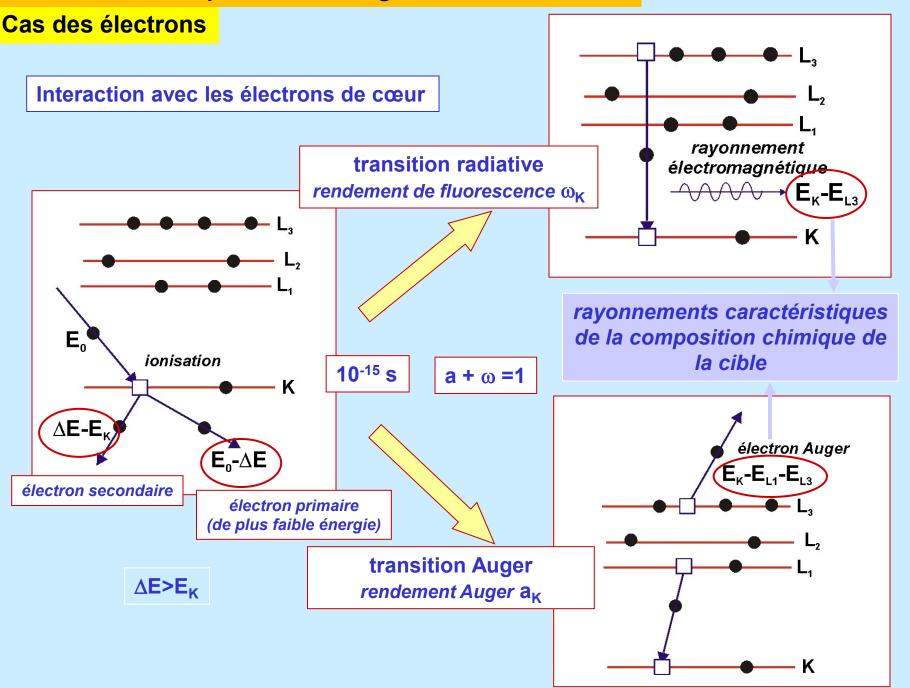
Cas d'interaction avec une cible massive





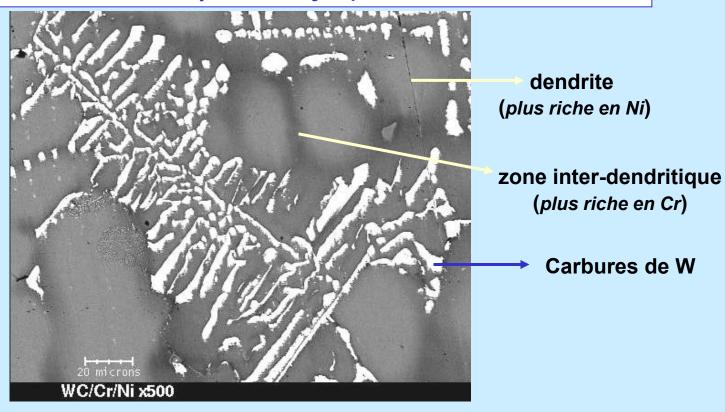
## Cas des électrons





Cas des électrons

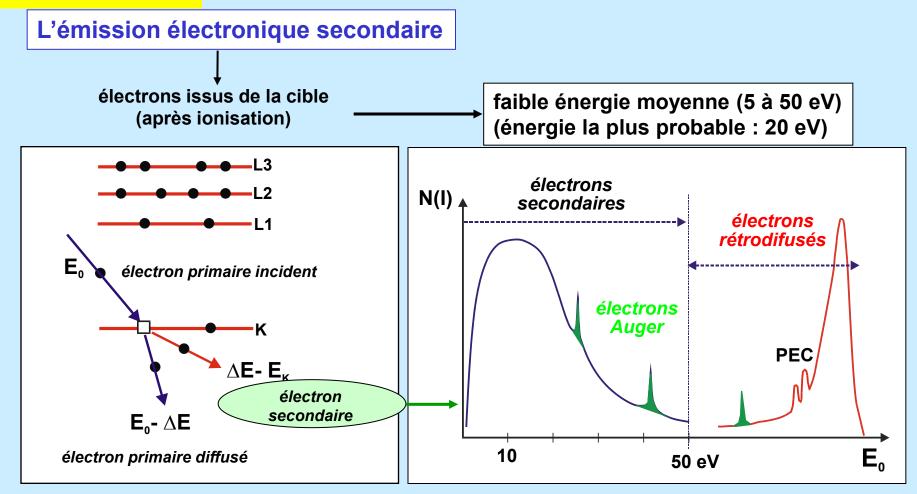
Contraste de nombre atomique : électrons rétrodiffusés (interaction élastique e- / noyau)



Visualisation de carbures de W dans une matrice Cr-Ni par détection des électrons rétrodiffusés :

Les carbures WC ont un Z plus élevé que la matrice Cr-Ni (70 contre 25), ils ont une plus forte émission rétrodiffusé. On peut même observer les dendrites de solidification de l'alliage (la dendrite est plus riche en Ni)

## Cas des électrons



Spectre d'émission électronique de surface

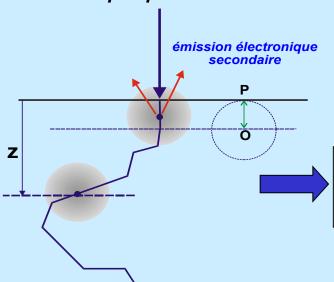
- pas d'influence directe de Z
- très sensible aux défauts de surface

## Cas des électrons

Conséquence de la faible énergie des électrons secondaires

libre parcours moyen faible (quelques nm)

l'électron secondaire perd rapidement toute son énergie sur quelques dizaines de nm...



Seuls, les secondaires émis près de la surface auront une probabilité non-nulle de s'échapper et d'être détactés

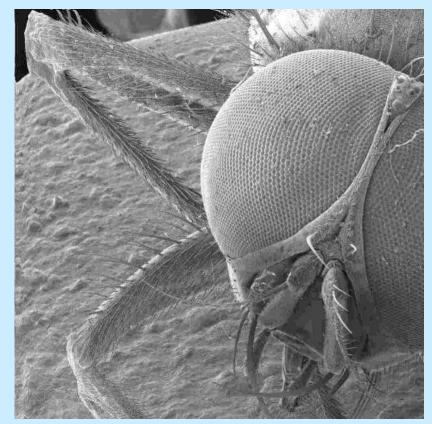
**Emission de surface** 



de petits défauts de surface auront une forte influence sur l'émission par une absorption plus ou moins grande



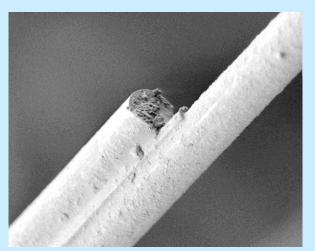
# Cas des électrons



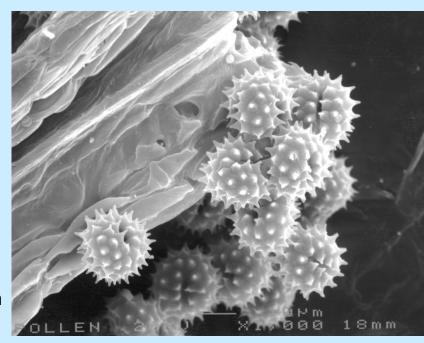
tête de mouche

Images en électrons secondaires

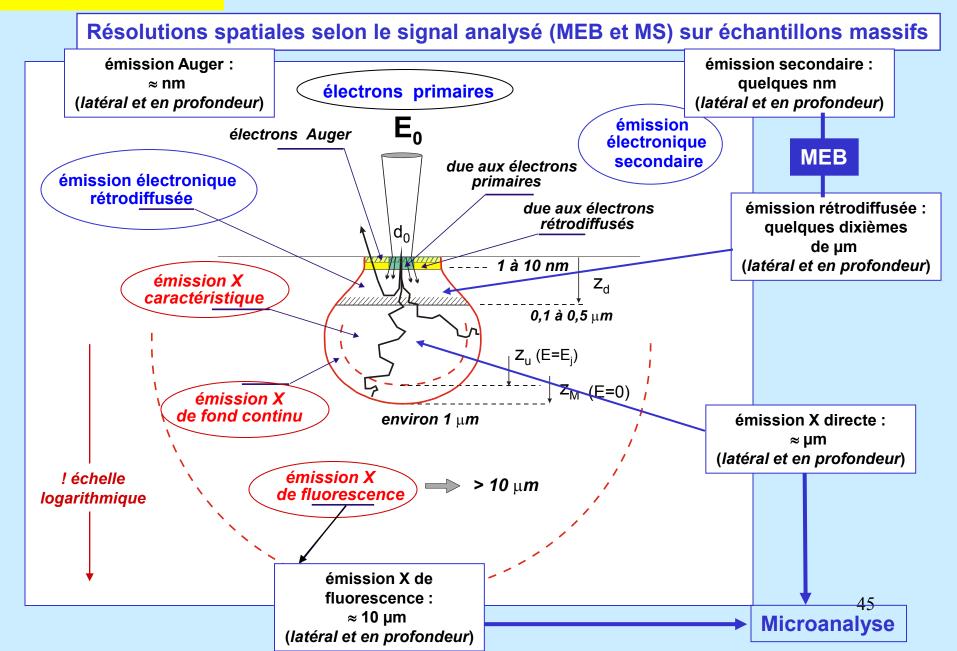
grains de pollen



fibre de verre

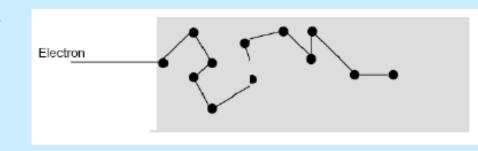


## Cas des électrons



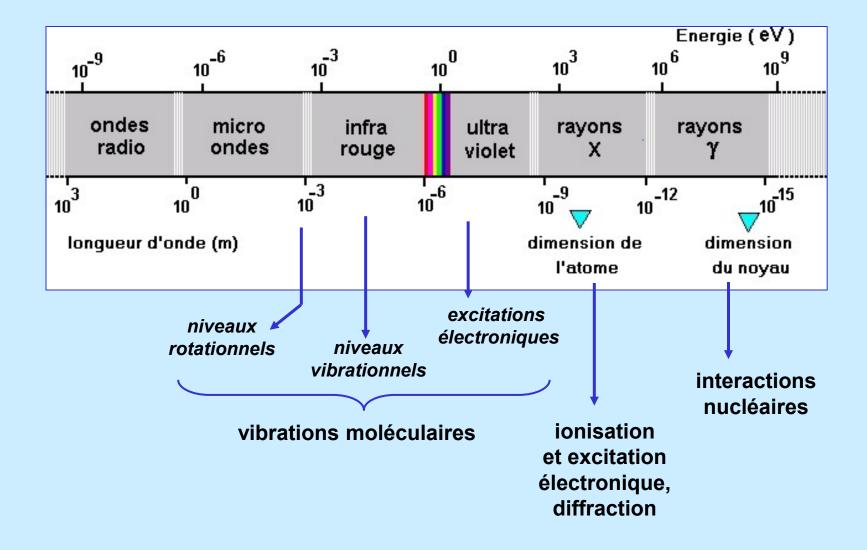
## Cas des électrons

- Phénomène prédominant Cas des électrons
  - Jusqu'à énergie moyenne (< 10 MeV dans Pb) : interactions avec les électrons atomiques sont prédominantes
  - Énergie importante (> 10 MeV dans Pb) : rayonnement de freinage prédomine
- □ Pouvoir d'arrêt :  $\frac{S_{rad}}{S_{coll}} \approx \frac{T.Z}{700}$
- **☐** Trajectoire
  - Lors d'une collision, le changement de trajectoire est important dans le cas des électrons
  - Trajectoire brisée avec possibilité de rétrodiffusion



## Rayonnements électromagnétiques

- ☐ Rayons X : origine électronique
  - Rayonnement de freinage (rayons X continus)
  - ■Transitions entre les couches électroniques (retour à l'état fondamental)
- Rayons γ : origine nucléaire
  - Transitions nucléaires (radioactivité)
  - Photons d'annihilation (combinaison positon avec électron)
- Rx et Rγ : même comportement vis à vis de la matière
- □ Quelque soit l'origine : E = hv = (hc)/λ
- ☐ Interaction de type aléatoire (non obligatoire)

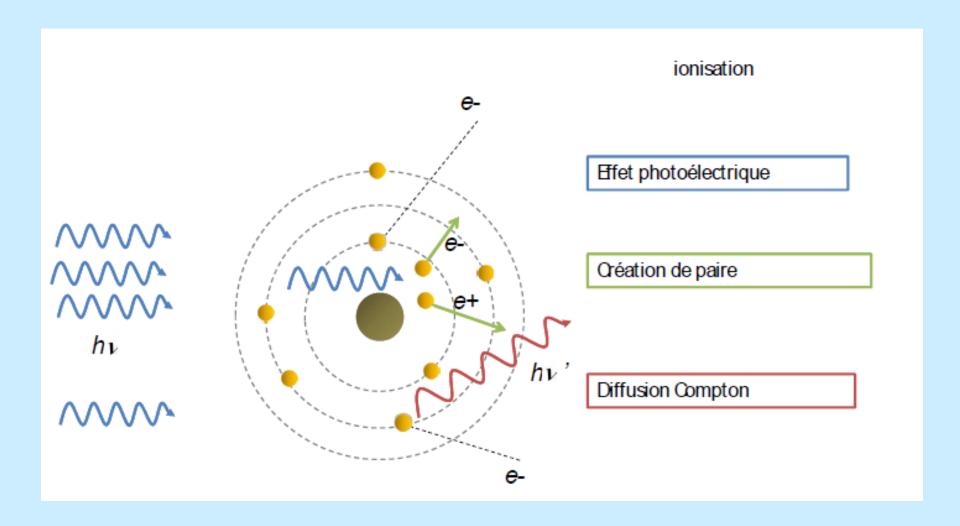


# Classification des rayonnements électromagnétiques

Domaine	Energie	Fréquence	Longueur d'onde	Nombre d'onde
	(eV)	(Hz)		(cm <sup>-1</sup> ou Kayser)
Radiofréquences	4 10 <sup>-6</sup> – 10 <sup>-6</sup>	10 <sup>5</sup> – 3 10 <sup>8</sup>	3000m –1m	3 10 <sup>-6</sup> – 0,01
Micro-ondes	10 <sup>-6</sup> – 10 <sup>-3</sup>	3 10 <sup>8</sup> – 3 10 <sup>11</sup>	1m – 1mm	0,01 – 10
IR lointain	1,2 10 <sup>-3</sup> – 0,05	3 10 <sup>11</sup> – 1,2 10 <sup>13</sup>	1mm – 25µm	10 – 400
IR moyen	0,05 — 0,6	1,2 10 <sup>13</sup> - 1,5 10 <sup>14</sup>	25μm – 2 μm	400 – 5000
IR proche	0,6 – 1,9	1,5 10 <sup>14</sup> - 4,6 10 <sup>14</sup>	2µm – 0,65µm	5000 – 15500
visible	1,9 – 3,1	4,6 10 <sup>14</sup> - 7,5 10 <sup>14</sup>	0,65μm – 0,38μm	15500 – 25000
proche UV	3,1 – 4,1	7,5 10 <sup>14</sup> – 10 <sup>15</sup>	0,38µm – 0,30µm	25000 – 120 000
UV moyen	4,1 – 15	10 <sup>15</sup> – 3,6 10 <sup>15</sup>	0,30µm – 200nm	inusité
UV lointain	15 – 100	3,6 10 <sup>15</sup> - 2,4 10 <sup>16</sup>	200nm – 10nm	inusité
Rayons X mous	100 – 1000	2,4 10 <sup>16</sup> - 2,4 10 <sup>17</sup>	10nm – 1,2nm	inusité
Rayons X moyens	1000 <b>–</b> 5 10 <sup>4</sup>	2,4 10 <sup>17</sup> – 1,2 10 <sup>19</sup>	1,2nm – 0,02nm	inusité
rayons X durs	5 10 <sup>4</sup> – 10 <sup>5</sup>	1,2 10 <sup>19</sup> – 2,4 10 <sup>19</sup>	0,02nm – 0,012nm	inusité
Rayons γ	10 <sup>4</sup> – 5 10 <sup>8</sup>	2 10 <sup>18</sup> - 1,2 10 <sup>23</sup>	0,1nm – 6 10 <sup>-5</sup> nm	inusité

10<sup>-6</sup> eV → 10<sup>8</sup> eV 10<sup>5</sup> Hz → 10<sup>23</sup> Hz 10<sup>-5</sup> nm → 10<sup>3</sup> m

# **Interactions photons - matière**



# **Interactions photons - matière**

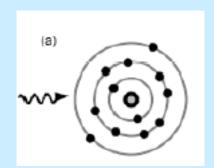
☐ Différents mécanismes d'interaction en fonction de l'énergie du photon et du lieu d'interaction

	Énergie perdue par un photon d'énergie initiale <b>E</b> <sub>0</sub>			
	0	0 < E < E <sub>0</sub>	E <sub>0</sub>	
Lieu d'interaction	Diffusion Élastique	Diffusion Inélastique	Absorption	
Electrons	Thomson - Rayleigh	Compton	Photoélectrique	
Noyau	-	-	Photonucléaire	
Champ électromagnétique	-	-	Création de paires	

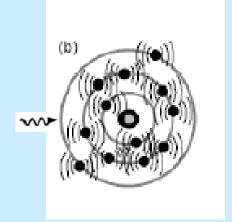
# Diffusion élastique

□ Diffusion Rayleigh

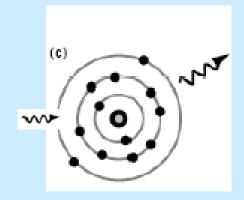
 Photon interagit avec tous les électrons des atomes



Oscillation en phase



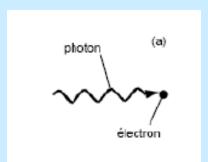
Emission d'un photon



# Diffusion élastique

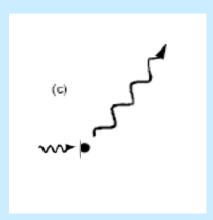
# **☐** Diffusion Thomson

Photon absorbé par un électron atomique



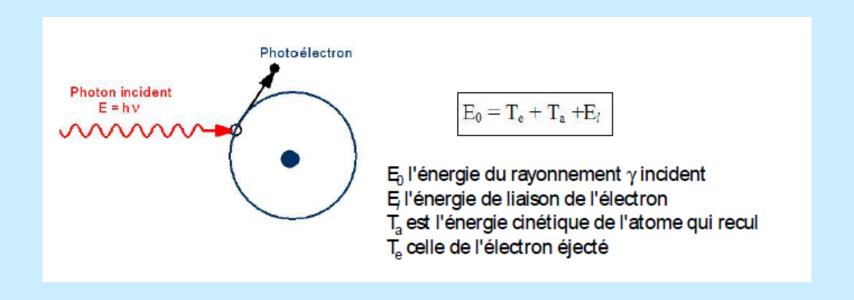
 Mise en oscillation forcée de l'électron

 Réémission d'un photon (même énergie, direction différente)



## Effet photoélectrique

Dans l'effet photoélectrique, un rayonnement X ou γ est totalement absorbé par le milieu et un électron atomique est éjecté.



<u>Exercice</u>: montrer que l'effet photoélectrique ne peut pas avoir lieu sur un électron libre

## Effet photoélectrique

$$E_{\gamma} = \frac{hc}{\lambda}$$

# S l'électron est libre

$$\begin{vmatrix} h\nu + m_e c^2 = m_e c^2 + T_e \Rightarrow h\nu = T_e \\ p_{\gamma} = p_e \Rightarrow h\nu = p_e c \end{vmatrix} \Rightarrow \begin{cases} T_e = p_e c \\ p_e^2 c^2 = T_e (T_e + 2m_e c^2) \end{cases} \Rightarrow m_e c^2 = 0$$

$$\begin{vmatrix} m_e c^2 = m_e c \\ m_e c^2 = 0 \end{vmatrix} \Rightarrow m_e c^2 = 0$$

$$\begin{vmatrix} m_e c^2 = m_e c \\ m_e c^2 = 0 \end{vmatrix} \Rightarrow m_e c^2 = 0$$

$$\begin{vmatrix} m_e c^2 = m_e c \\ m_e c^2 = 0 \end{vmatrix} \Rightarrow m_e c^2 = 0$$

$$\begin{vmatrix} m_e c^2 = m_e c \\ m_e c^2 = 0 \end{vmatrix} \Rightarrow m_e c^2 = 0$$

$$\begin{vmatrix} m_e c^2 = m_e c \\ m_e c^2 = 0 \end{vmatrix} \Rightarrow m_e c^2 = 0$$

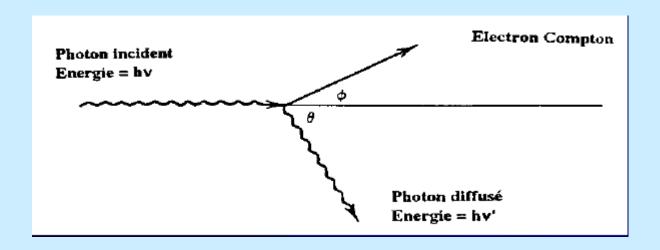
$$\begin{vmatrix} m_e c^2 = m_e c \\ m_e c^2 = 0 \end{vmatrix} \Rightarrow m_e c^2 = 0$$

# L'électron doit être lié à l'atome

$$hv + m_e c^2 = m_e c^2 + T_e' + E_L + T_A \Rightarrow hv = T_e' + E_L + T_A$$
  
 $\vec{p}_{\gamma} = \vec{p}_e' + \vec{p}_A$ 

## **Effet Compton**

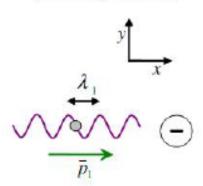
☐ Interaction avec un électron peu lié du milieu absorbeur



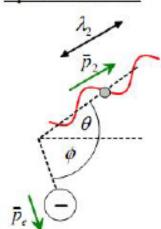
Dans la diffusion Compton, un rayonnement d'énergie  $E_0$  = hv est dévié d'un angle  $\Theta$  par rapport à sa direction incidente et l'électron recul dans la direction  $\emptyset$ .

## **Effet Compton**

#### Avant la collision:



#### Après la collision:



# conservation d'impulsion

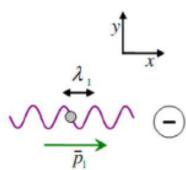
$$\overrightarrow{p_1} = \overrightarrow{p_2} + \overrightarrow{p_e}$$

$$\begin{cases} p_1 = p_2 \cos(\theta) + p_e \cos(\varphi) \\ 0 = p_2 \sin(\theta) - p_e \sin(\varphi) \end{cases} \tag{1}$$

$$p_e^2 = p_1^2 - 2p_1p_2\cos(\theta) + p_2^2$$
 (3)

## **Effet Compton**

#### Avant la collision:



## conservation d'énergie

$$E_1 + m_e c^2 = E_2 + E_e$$

$$p_1 c + m_e c^2 = p_2 c + \sqrt{m_e^2 c^4 + p_e^2 c^2}$$

$$p_e^2 = (p_1 - p_2)^2 + 2m_e c (p_1 - p_2)$$
(4)

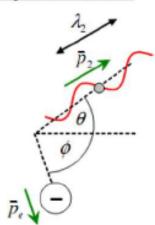
$$p_e^2 = p_1^2 - 2p_1p_2\cos(\theta) + p_2^2$$

$$p_1 - p_2 = \frac{p_1 p_2}{m_e c} [1 - \cos(\theta)]$$

$$p = \frac{h}{\lambda}$$

(3)

#### Après la collision :



$$\lambda_2 - \lambda_1 = \frac{h}{m_e c} \left[ 1 - \cos(\theta) \right]$$

## **Effet Compton**

À partir des lois de conservation d'énergie et d'impulsion l'énergie E, du rayonnement après diffusion d'un angle  $\Theta$  s'écrit:

$$\begin{bmatrix} \lambda_2 - \lambda_1 = \frac{h}{m_e c} [1 - \cos(\theta)] \end{bmatrix} \longrightarrow E'_{\gamma} = \frac{E_{\gamma}}{1 + \varepsilon (1 - \cos(\theta))}$$

$$\varepsilon = \frac{E_{\gamma}}{m_e c^2} \qquad \varepsilon = \frac{h}{m_e c} \times \frac{1}{\lambda} = 0.02426 \text{ Å} \times \frac{1}{\lambda}$$

L'énergie cinétique de l'électron est donc

$$T_{e} = E_{\gamma} - E_{\gamma}^{'}$$

$$T_{e} = E_{\gamma} \frac{\mathcal{E}(1 - \cos(\theta))}{1 + \mathcal{E}(1 - \cos(\theta))}$$

$$T_{e,\max} = E_{\gamma} \frac{2\mathcal{E}}{1 + 2\mathcal{E}}$$
L'énergie cinétique maximale de l'électron

## Création de paires (matérialisation)

## Phénomène

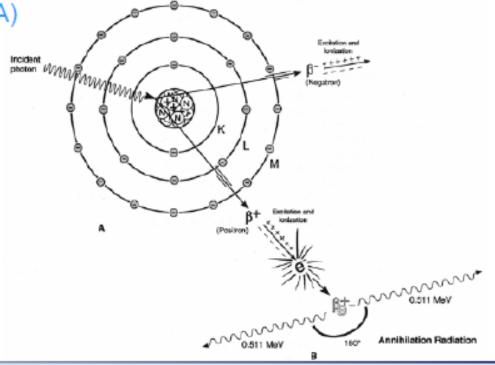
- □ Matérialisation d'une paire électron positon
- Disparition du photon au voisinage du noyau

□ Excédent d'énergie du photon incident est distribué en énergie cinétique

pour l'électron et le positon (A)

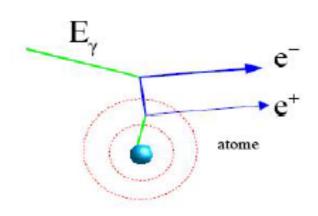
$$hv = T_{e^{-}} + T_{e^{+}} - 2m_{e}c^{2}$$

- Positon rapidement freiné (ionisation + excitation)
- Annihilation positon avec électron du milieu
- Émission de 2 photons de 511 keV (B)



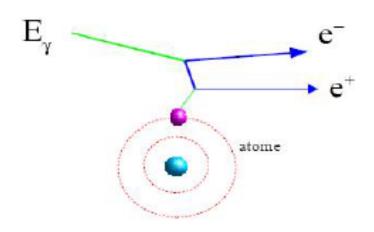
## **Création de paires (matérialisation)**

# la matérialisation d'un photon est impossible dans le vide



Dans le champ du noyau

$$E_{\mathbf{y}} \ge 2 \, m_e + \frac{2 \, m_e^2}{m_N}$$

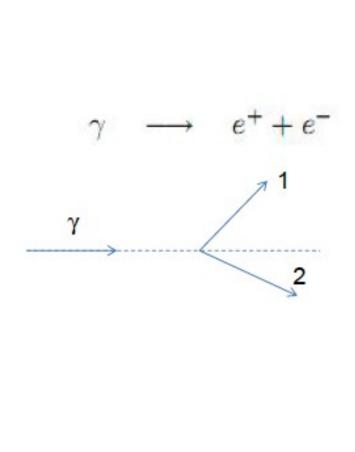


Dans le champ d'un électron

$$E_{\gamma} \ge 4 m_e$$

Exercice: montrer que la matérialisation d'un photon est impossible dans le vide

## Création de paires (matérialisation)



$$E_{\gamma} = E_{1} + E$$

$$\vec{P}_{\gamma} = \vec{P}_{1} + \vec{P}_{2}$$

$$\begin{cases} \frac{h\nu}{c} = P_{1}\cos(\theta_{1}) + P_{2}\cos(\theta_{2}) \\ 0 = P_{1}\sin(\theta_{1}) - P_{2}\sin(\theta_{2}) \end{cases}$$

$$E^{2} = P^{2}c^{2} + m_{0}^{2}c^{4}$$

$$E_{\gamma} = h\nu \qquad P_{\gamma} = \frac{h\nu}{c}$$

$$\cos(\theta_{1}) = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{m_{0}^{2}c^{4}}{E_{1}^{2}}}} > 1$$

## **Création de paires (matérialisation)**

 La matérialisation nécessite donc la présence d'un catalyseur A qui intervient dans le bilan sous la forme

$$\gamma + A \longrightarrow e^+ + e^- + A$$

- Déterminer l'énergie de seuil dans les deux cas suivants :
  - A est un électron au repos.
  - A est un noyau atomique au repos.

$$\begin{cases} E_{\gamma} + E_{N} = E_{1} + E_{2} + E'_{N} \\ \vec{P}_{\gamma} + \vec{P}_{N} = \vec{P}_{1} + \vec{P}_{2} + \vec{P}'_{N} \end{cases}$$

$$E^{2} = P^{2}c^{2} + m_{0}^{2}c^{4}$$

$$E = T + m_{0}c^{2}$$

$$P^{2}c^{2} = T(T + 2m_{0}c^{2})$$

$$T_{N} = 0 \Rightarrow P_{N} = 0 \Rightarrow E_{N} = m_{N}c^{2}$$



$$\left[E_{\gamma,s}\right]_{lab} = 2m_e c^2 \left(1 + \frac{m_e}{m_N}\right)$$

## Création de paires (matérialisation)

Quel que soit le référentiel considéré, il existe une quantité invariante faisant intervenir l'énergie totale d'un système et sa quantité de mouvement totale.

$$\left(\sum_{i} E_{i}\right)^{2} - \left(\sum_{i} p_{i}\right)^{2} c^{2} = C^{te}$$

$$\left[\left(\sum_{i} E_{i}\right)^{2} - \left(\sum_{i} p_{i}\right)^{2} c^{2}\right]_{lab} = \left[\left(\sum_{i} E_{i}\right)^{2} - \left(\sum_{i} p_{i}\right)^{2} c^{2}\right]_{cdn}$$

$$\left[\left(E_{\gamma} + E_{N}\right)^{2} - \left(p_{\gamma} + p_{N}\right)^{2} c^{2}\right]_{lab} = \left[\left(E_{e^{-}}^{'} + E_{e^{+}}^{'} + E_{N}^{'}\right)^{2} - \left(p_{e^{-}} + p_{e^{+}} + p_{N}^{'}\right)^{2} c^{2}\right]_{cdn}$$

$$E_{N}^{2} = p_{N}^{2} c^{2} + m_{N}^{2} c^{4} = m_{N}^{2} c^{4}$$

$$\Rightarrow E_{N} = m_{N} c^{2}$$

$$\left[\left(E_{\gamma} + m_{N} c^{2}\right)^{2} - \left(p_{\gamma}\right)^{2} c^{2}\right]_{lab} = \left[\left(E_{e^{-}}^{'} + E_{e^{+}}^{'} + E_{N}^{'}\right)^{2}\right]_{cdn}$$

$$\left[\left(2E_{\gamma,s} m_{N} c^{2} + m_{N}^{2} c^{4}\right)\right]_{lab} = \left(2m_{e} c^{2} + m_{N} c^{2}\right)^{2}$$

$$\left[E_{\gamma,s}\right]_{lab} = 2m_{e} c^{2} \left(1 + \frac{m_{e}}{m_{N}}\right)$$

# Fin de la première partie