

PASS

Parcours d'Accès Santé Spécifique

Biophysique UE 11 Cours 4

Pr François Rouzet





Interaction des rayonnements ionisants avec la matière

François Rouzet

Service de Médecine Nucléaire et Biophysique GH Bichat-Claude Bernard

Interaction rayonnements / matière

- Double intérêt :
 - Détection des rayonnements (imagerie)
 - Effets biologiques = radiobiologie / radioprotection
- Rayonnements ionisants
 - Électromagnétiques : photons
 - X, γ, freinage, annihilation
 - Particulaires
 - Chargés : α, β-, β+, protons
 - Neutres: neutrons

Interaction rayonnements / matière

Rayonnements ionisants (seuil>13,6 eV):

- Directement : les particules incidentes chargées,
 provoquent directement (interactions coulombiennes
 obligatoires) une série d'ionisations
 - α , β -, β +, protons
- Indirectement : le rayonnement incident produit (interaction aléatoire) un rayonnement secondaire de particules chargées qui vont à leur tour provoquer une séries d'ionisations
 - Neutrons, Photons

Energie rayonnée

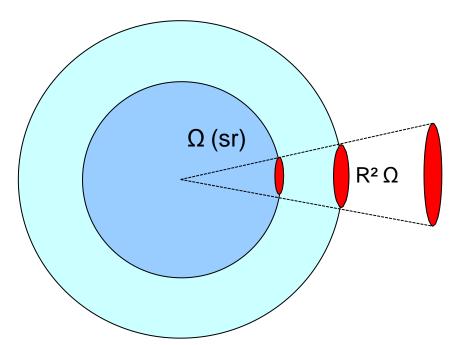
Répartition spatiale de l'énergie rayonnée (source ponctuelle)

Flux énergétique (puissance) : quantité d'énergie émise par unité de temps $\Phi = dE/dt$ (W [J/s])

Intensité (puissance angulaire) : flux d'énergie dans un angle solide Ω

 $J = d\Phi/d\Omega (W/sr)$

 Ω : angle solide exprimé en stéradian (sr), correspond au rapport entre la surface de la calotte sphérique (S) et le carré du rayon. S = R² Ω

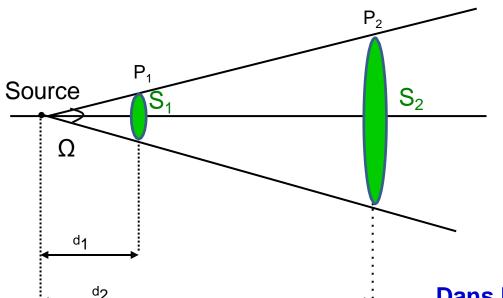


Energie rayonnée

Répartition spatiale de l'énergie rayonnée (source ponctuelle)

Fluence énergétique : quantité d'énergie par unité de surface

$$F = dE/dS (J/m^2)$$



$$F_1 = dE/dS_1$$
 et $F_2 = dE/dS_2$

$$\frac{F_1}{F_2} = \frac{S_2}{S_1} = \frac{d_2^2 \Omega}{d_1^2 \Omega} = \left(\frac{d_2}{d_1}\right)^2$$

Dans le vide, la fluence énergétique décroit comme le carré de la distance à la source

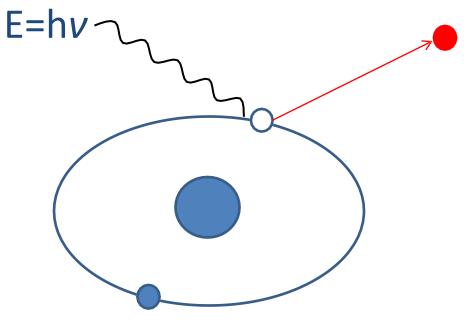
INTERACTION DES PHOTONS AVEC LA MATIÈRE

Interactions élémentaires

- Électrons atomiques
 - Effet photoélectrique
 - Diffusion Compton
- Noyau
 - Création de paires (matérialisation)
 - Réaction photonucléaire
 - => négligeable pour des E (hv) <10 MeV
- Ensemble de l'atome
 - Diffusion Thomson-Rayleigh
 - => négligeable pour des E (hv) >45 keV

Mécanisme : interaction d'un photon incident avec un électron atomique d'une couche profonde

- Éjection de l'électron du cortège électronique, qui devient un photoélectron (ionisation)
- Transfert de la totalité de l'énergie du photon au photoélectron
- Absorption totale du photon (disparition)



Photoélectron

Ec = hv - Wn

Condition

Seuil: $hv \ge Wn$

E=hv : énergie du photon incident

Wn : énergie de liaison de l'électon sur la couche *n*

Conséquences

- Excédent d'énergie conféré au photoélectron sous forme d'énergie cinétique
- Source secondaire d'ionisations et d'excitations du milieu
- Désexcitation du milieu par émission
 - d'un rayonnement de fluorescence (spectre de raies)
 - d'électrons Auger

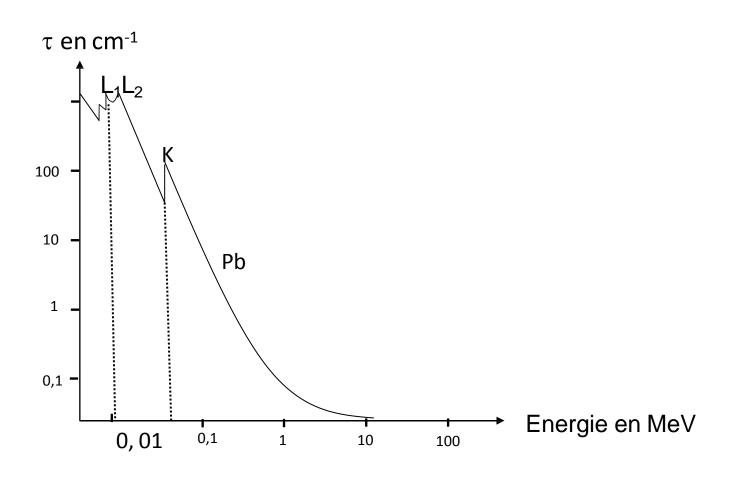
Probabilité d'interaction par effet photoélectrique : τ

- Augmente avec le numéro atomique Z du milieu
- Diminue lorsque l'énergie du rayonnement augmente
- Est proportionnelle à la masse volumique du milieu

$$\tau = \text{Ci. } \rho \cdot \frac{Z^3}{F^3}$$
 (Unité : cm⁻¹)

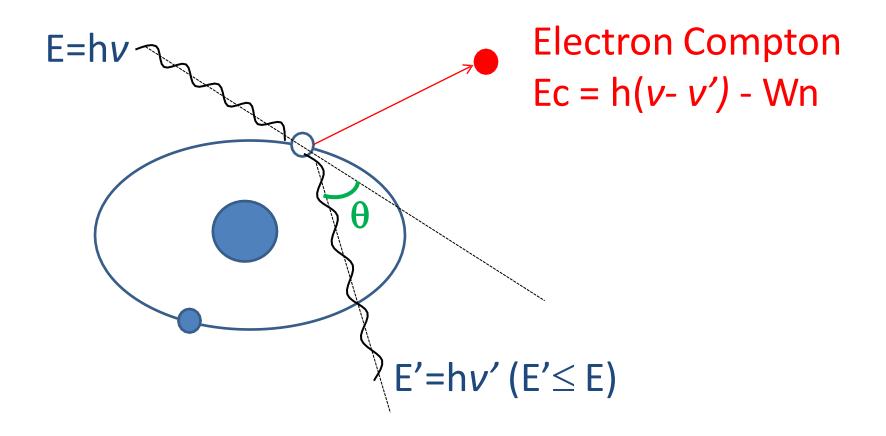
Ci : constante caractéristique de la couche électronique sur laquelle se trouve l'électron

Valeur de τ en fonction de l'énergie du faisceau incident



Mécanisme : interaction d'un photon incident avec un électron peu lié ou libre.

- Le photon incident est diffusé dans une direction différente de la direction initiale et avec une énergie inférieure à l'énergie initiale
- Le transfert d'énergie est partiel, et variable
- L'électron est chassé de son orbite (électron Compton ou électron de recul)



E=hv: énergie du photon incident ; **E'=hv'**: énergie du photon diffusé

Wn : énergie de liaison de l'électon sur la couche *n*

La conservation de l'énergie et de la quantité de mouvement permettent de déterminer la relation entre la direction (θ) et l'énergie (E') du photon diffusé :

$$\frac{1}{E'} - \frac{1}{E} = \frac{1}{m_0 c^2} (1 - \cos \theta)$$

Plus l'énergie du photon incident augmente, plus le photon diffusé sera dirigé vers l'avant

 m_0c^2 : masse de l'électron au repos (511 keV)

 $oldsymbol{ heta}$: angle séparant la direction du photon incident et celle du photon diffusé

Énergie du *photon diffusé* :

$$E' = \frac{E}{1 + \frac{E}{m_0 c^2}} (1 - \cos \theta)$$

Énergie de *l'électron Compton (Ec = E - E')* :

Ec = E -
$$\frac{E}{1 + \frac{E}{m_0 c^2}}$$
 (1-cos θ)

 m_0c^2 : masse de l'électron au repos (511 keV)

 $oldsymbol{ heta}$: angle séparant la direction du photon incident et celle du photon diffusé

Cas particulier : choc tangentiel ($\theta = 0$)

E=h
$$\nu$$
Ec = 0
$$h\nu' = h\nu \text{ (E' = E)}$$

E=hv : énergie du photon incident ; **E'=hv'** : énergie du photon diffusé θ : angle séparant la direction du photon incident et celle du photon diffusé

Cas particulier : choc frontal ($\theta = 180^{\circ}$)

Electron Compton

$$E' = \frac{E}{1 + \frac{2 \cdot E}{m_0 c^2}}$$

Ec = E -
$$\frac{E}{1 + \frac{2 \cdot E}{m_0 c^2}}$$

E=hv : énergie du photon incident ; **E'=hv'** : énergie du photon rétrodiffusé θ : angle séparant la direction du photon incident et celle du photon diffusé $\mathbf{m}_0\mathbf{c}^2$: masse de l'électron au repos (511 keV)

Conséquences

- Les photons diffusés et les électrons Compton ne sont pas mono-énergétiques (spectre continu)
- Les électrons Compton, toujours dirigés vers l'avant,
 épuisent leur énergie cinétique dans le milieu (ionisations + excitations)
- Désexcitation du milieu par émission
 - d'un rayonnement de fluorescence (spectre de raies)
 - d'électrons Auger

Probabilité d'interaction par effet Compton : σ

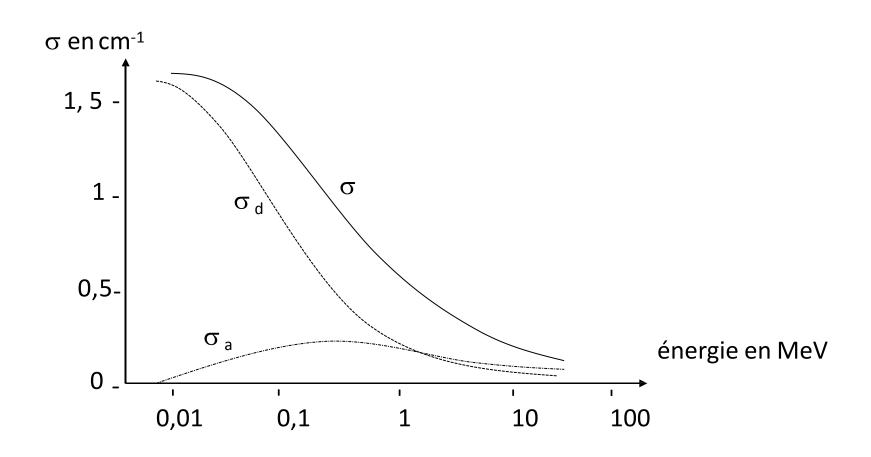
- Est proportionnel au numéro atomique (Z) du milieu
- Diminue lorsque l'énergie (E) du rayonnement augmente

$$\sigma = B \cdot \frac{Z}{E}$$
 (Unité : cm⁻¹)
$$B : constante$$

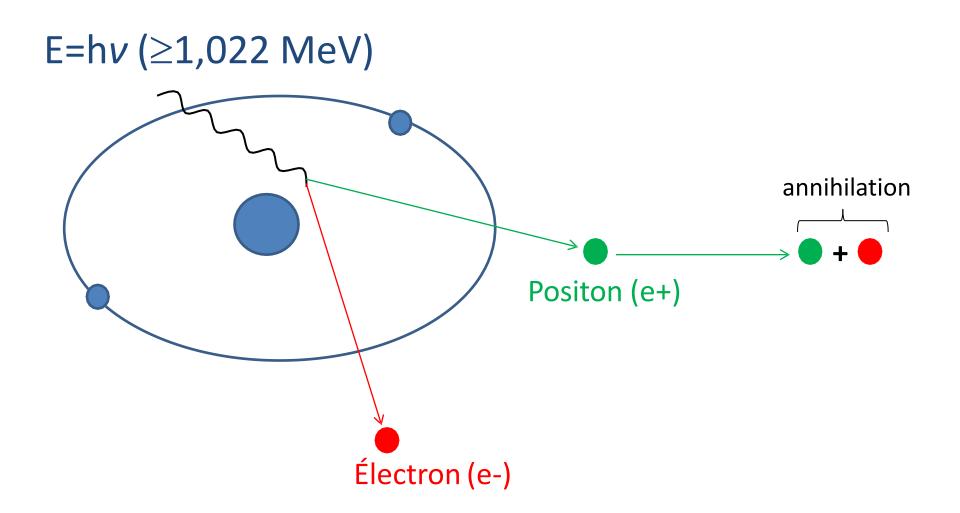
Le coefficient d'atténuation par effect Compton est la somme de 2 composantes :

- Énergie (des photons) diffusée hors du milieu : σ_d
- Énergie (des électrons) *absorbée* dans le mileu : σ_a

Valeur de σ en fonction de l'énergie du faisceau incident



- Mécanisme: interaction d'un photon avec le champ électrostatique d'un noyau, aboutissant à sa matérialisation en 1 électron + 1 positon
- Seuil : l'énergie du photon incident doit être au moins équivalente à la masse au repos de 2 électrons (1,022 MeV)
- L'excédent d'énergie est partagé entre l'électron et le positon sous forme d'énergie cinétique



Conséquences

- L'électron et le positon épuisent leur énergie dans le milieu (ionisations + excitations)
- Désexcitation du milieu par émission d'un rayonnement de fluorescence (spectre de raies) et d'électrons Auger
- Réaction d'annihilation
- > lorsque l'énergie cinétique du positon tend vers 0
- Émission à 180° de 2 photons d'annihilation (511 keV = masse au repos des 2 particules)

Probabilité d'interaction par création de paires : π

- Est nulle pour des valeurs d'énergie (E) < 1,022 MeV
- Est proportionnelle au numéro atomique (Z) du milieu

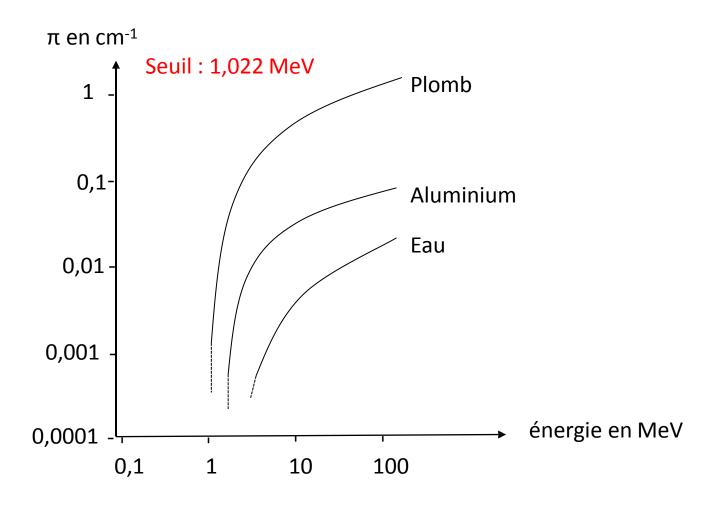
$$\pi = C . Z$$
 (Unité : cm⁻¹)

C : constante

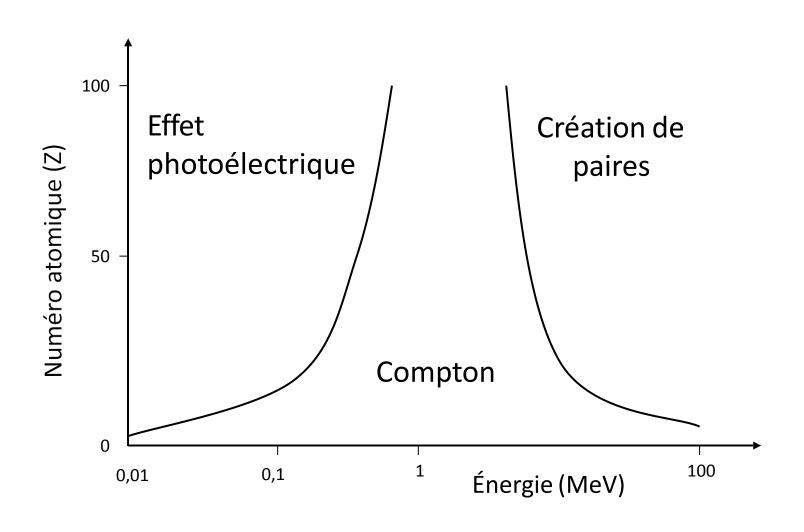
Le coefficient d'atténuation par création de paires est la somme de 2 composantes :

- Énergie (des photons) *diffusée* hors du milieu : π_d
- Énergie (des électrons) *absorbée* dans le mileu : π_a

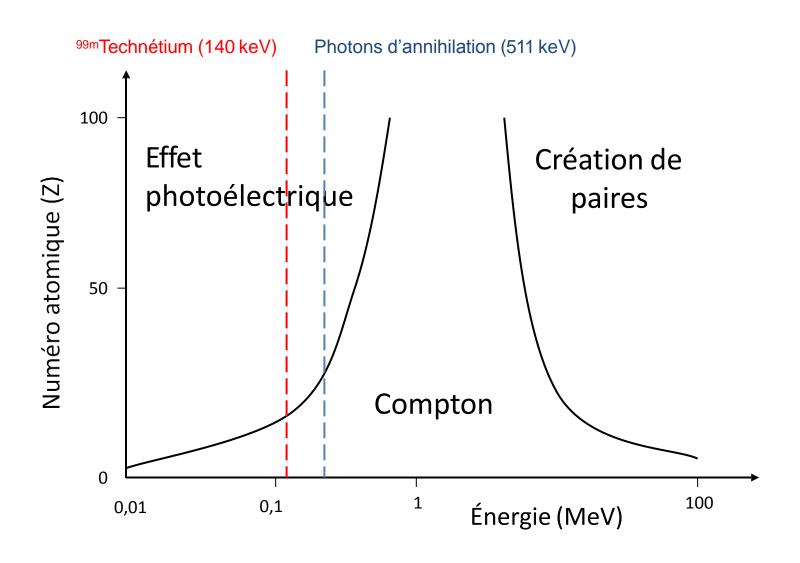
Valeur de π en fonction de l'énergie du faisceau incident



Effet prédominant en fonction de Z et E



Effet prédominant en fonction de Z et E

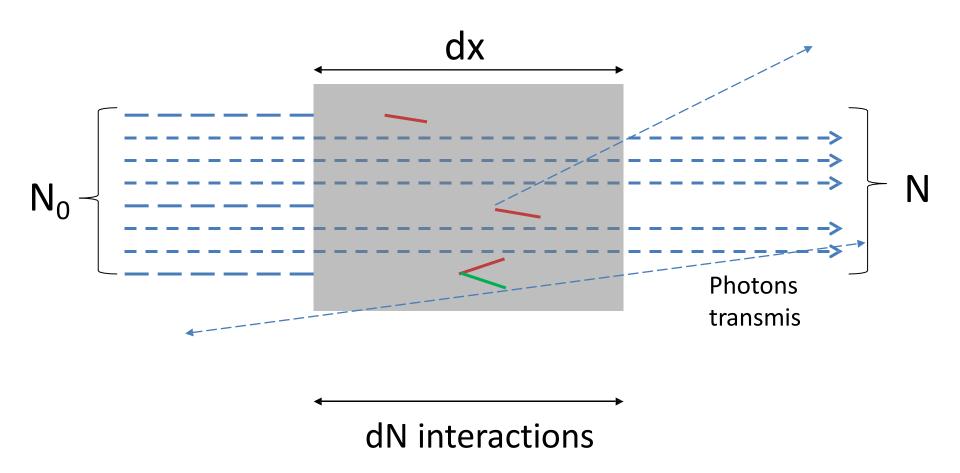


Effet prédominant en fonction de Z et E

- Effet photoélectrique : Effet predominant dans les systèmes de detection des photons (Z élevé).
 Responsable du contraste des images radiographiques et scintigraphiques
- Effet Compton : Effet predominant dans l'eau et les tissus biologiques. Dégrade la qualité des images ("flou")
- Création de paires : marginal car nécessite des énergies qui ne sont que rarement utilisées dans le domaine de l'imagerie

Approche globale

Atténuation d'un faisceau de photons



Coefficient linéique d'atténuation (µ, en cm⁻¹)

Pour un flux de photons monoénergétiques

 N_0 : nombre de photons incidents

N_x: nombre de photons transmis

dN : nombre de photons ayant interagi au cours de la traversée de l'épaisseur dx (dN = N_0 - N_x)

$$\mu = \frac{-dN}{N_0}$$
 et $N_x = N_0 e^{-\mu x}$

Coefficient linéique d'atténuation (µ) : probabilité d'interaction d'un photon par unité de longueur (cm⁻¹)

Il dépend :

- de l'énergie du rayonnement électromagnétique (hv)
- du matériau (Z)

Coefficient linéique d'atténuation (total) :

En pratique :
$$\mu = \tau + \sigma + \pi$$

$$\Rightarrow$$
 $N_x = N_0.e^{-\mu x} = N_0.e^{-\tau x}.e^{-\sigma x}.e^{-\pi x}$

Fraction d'énergie *absorbée* par le milieu (
$$\mu_a = \tau + \sigma_a + \pi_a$$
) \Rightarrow (1 - N_a/N_0) = 1 - $e^{-\mu a x}$ = 1 - ($e^{-\tau x}$. $e^{-\sigma a x}$. $e^{-\pi a x}$)

Fraction d'énergie *diffusée* (
$$\mu_d = \sigma_d + \pi_d$$
)
 $\Rightarrow (1 - N_d/N_0) = 1 - e^{-\mu d \times} = 1 - (e^{-\sigma d \times} \cdot e^{-\pi d \times})$

Coefficient massique d'atténuation

Coefficient massique d'atténuation (μ/ρ , en cm²/g)

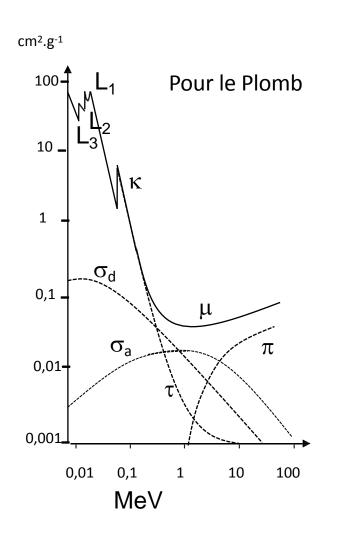
μ dépend de l'état du milieu atténuant (solide, liquide ou gazeux)

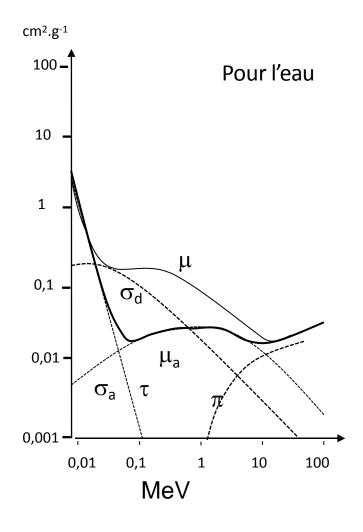
Les coefficients d'atténuation sont généralement exprimés par le coefficient massique : μ/ρ

La décroissance de l'intensité d'un faisceau de photons devient alors :

$$N = N_0 e^{-\mu/\rho (\rho x)}$$

Coefficient massique d'atténuation

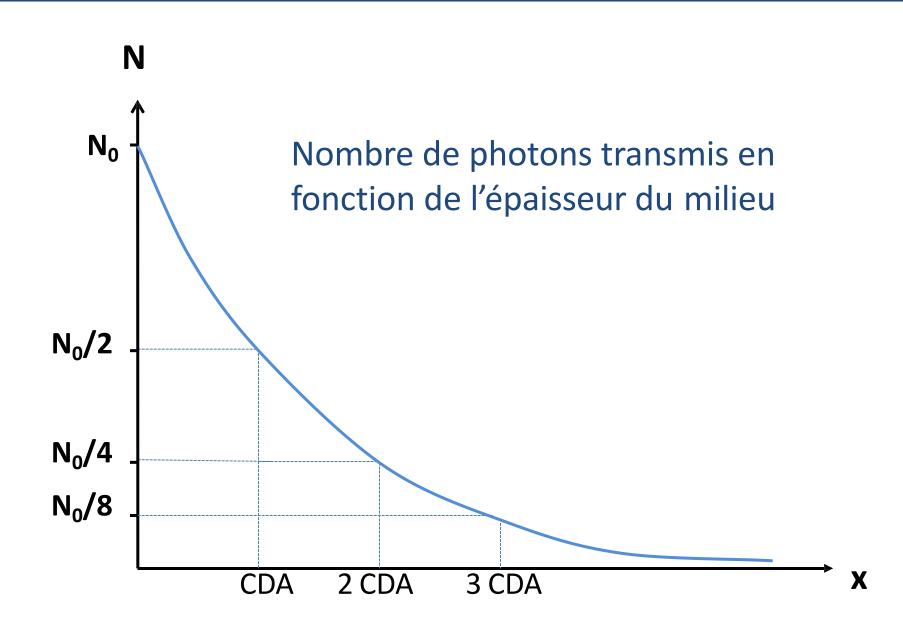




Couche de demi-atténuation (CDA)

- Épaisseur de matériau nécessaire pour atténuer la moitié des photons incidents $(N/N_0 = \frac{1}{2})$
- Unités de longueur (mètre ou cm)
- Pour x = CDA, on a :

$$N_0 e^{-\mu \cdot CDA} = \frac{N_0}{2}$$
 d'où CDA =



Couche de demi-atténuation (CDA)

Pour x = n (entier) CDA

On peut écrire :
$$N = \frac{N_0}{2^n}$$

Donc pour atténuer un faisceau d'un facteur ≈1000 (1024 =2¹º), il faut interposer une épaisseur du milieu correspondant à 10 CDA