

Fusion - Fission :

→ Soyaux stables

→ Soyaux radioactifs : → β^+
→ β^- neutron → proton + e^- + $\bar{\nu}$ anti-neutrino trop de neutrons
→ α :

→ fission spontanée

→ Notes Théorie des collisions Taylor

$$\text{prob. rencontre} = \frac{\text{surface des cibles}}{\text{surface totale}} = \frac{N_{\text{cib}} A}{A_{\text{surface totale}}}$$

nb cibles par unité de surface
A ← aire d'une cible

$$N_{\text{dif}} = N_{\text{inc}} N_{\text{cib}} \sigma$$

Généralisation de la notion de section efficace

Different processus : → diffusion élastique

collision élastique : conservation de l'énergie cinétique des particules
avant = après
($E_{\text{projectile}} = E_{\text{projectile}}$ si la cible a une masse très grande)

→ diffusion inélastique

→ capture (ex: e^- incident capturé)

→ ionisation

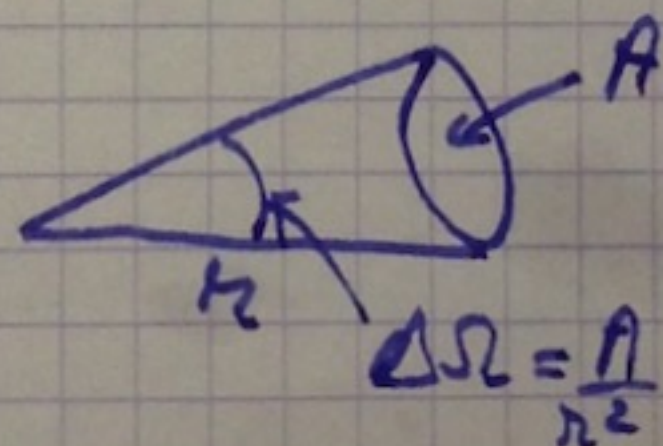
On imagine dans sa tête que une partie de la surface de la cible est liée au processus de capture, une autre à l'ionisation et une autre à la diffusion élastique etc

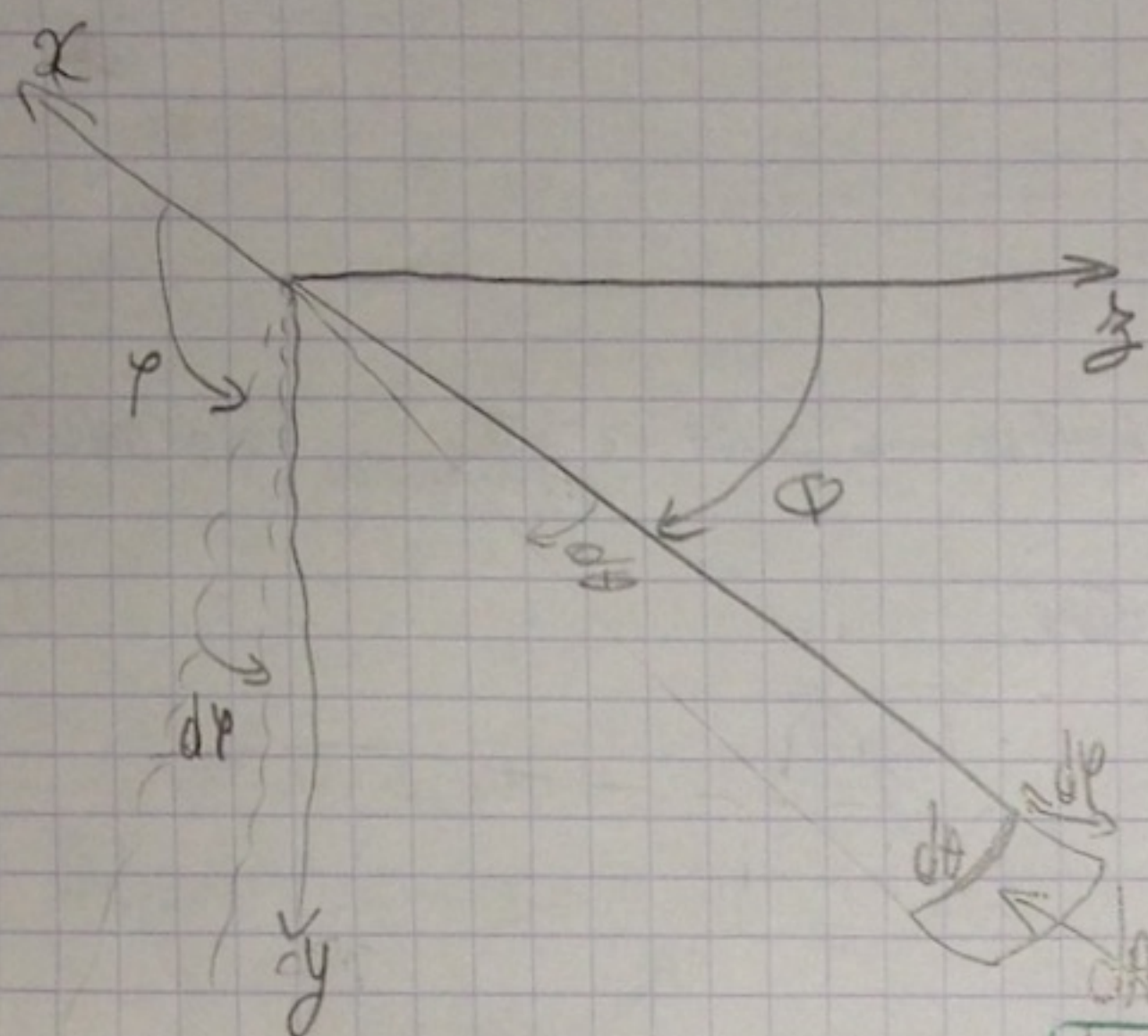
aire effective

$$\sigma_{\text{tot}} = \sigma_{\text{dif}} + \sigma_{\text{capt}} + \sigma_{\text{ionis}}$$

Section efficace différentielles

• ex: diffusion élastique d'une particule α sur des noyaux légers.
• définition angle solide : $\Delta\Omega = \frac{A}{r^2}$

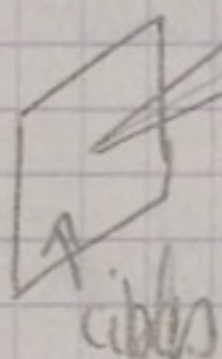
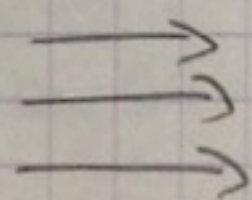




$$dA = r^2 \sin \theta d\theta d\phi$$

$$d\Omega = \frac{dA}{r^2} = \sin \theta d\theta d\phi$$

• Section efficace différentielle:



$$dN_{dif}(\text{dans } d\Omega) = N_{inc} n_{cib} d\sigma(\text{dans } d\Omega)$$

→ section efficace des particules diffusées ds de

$$\text{Donc } d\sigma = \frac{dN_{dif}}{d\Omega} = \frac{d\sigma}{d\Omega}(\theta, \phi) d\Omega$$

$$\text{Donc } dN_{dif}(\text{dans } d\Omega) = N_{inc} n_{cib} \frac{d\sigma}{d\Omega}(\theta, \phi) d\Omega$$

→ section efficace différentielle dépend de θ et ϕ

$$\sigma_{dif} = \int \frac{d\sigma}{d\Omega}(\theta, \phi) d\Omega = \int_{\theta=0}^{\pi} \sin \theta d\theta \int_{\phi=0}^{2\pi} d\phi \frac{d\sigma}{d\Omega}(\theta, \phi)$$

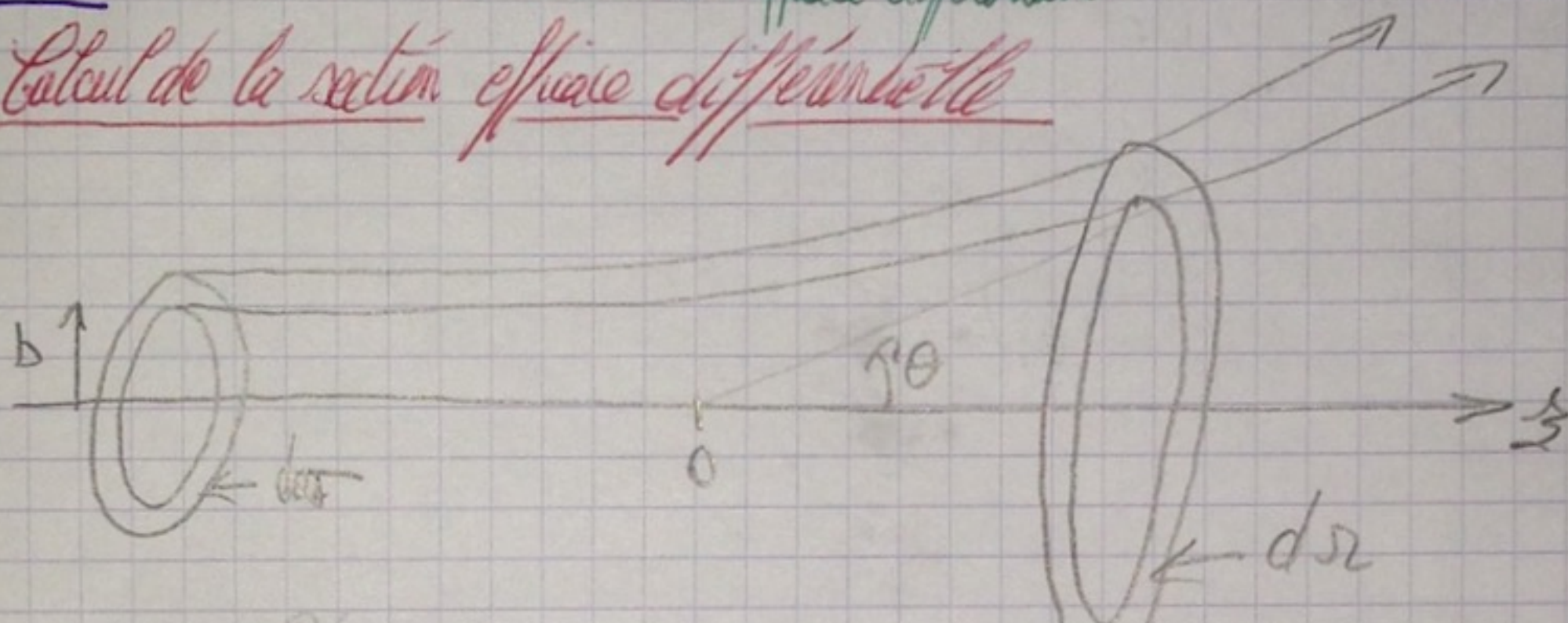
Résumé :

$$N_{\text{dif}} = N_{\text{inc}} n_b \sigma$$

$$dN_{\text{dif}}(\theta, \phi) = N_{\text{inc}} n_b b \left[\frac{d\sigma(\theta, \phi)}{d\Omega} \right] d\Omega$$

↳ section efficace différentielle

Calcul de la section efficace différentielle



Symétrie sphérique : invariance par rotation autour de l'axe z.

$$d\sigma = 2\pi b db$$

$$d\Omega = \int_0^{2\pi} \sin\theta d\theta d\phi = 2\pi \sin\theta d\theta$$

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{b}{\sin\theta} \left| \frac{db}{d\theta} \right|$$

Si on connaît $b(\theta)$, on peut calculer la section efficace de diffusion

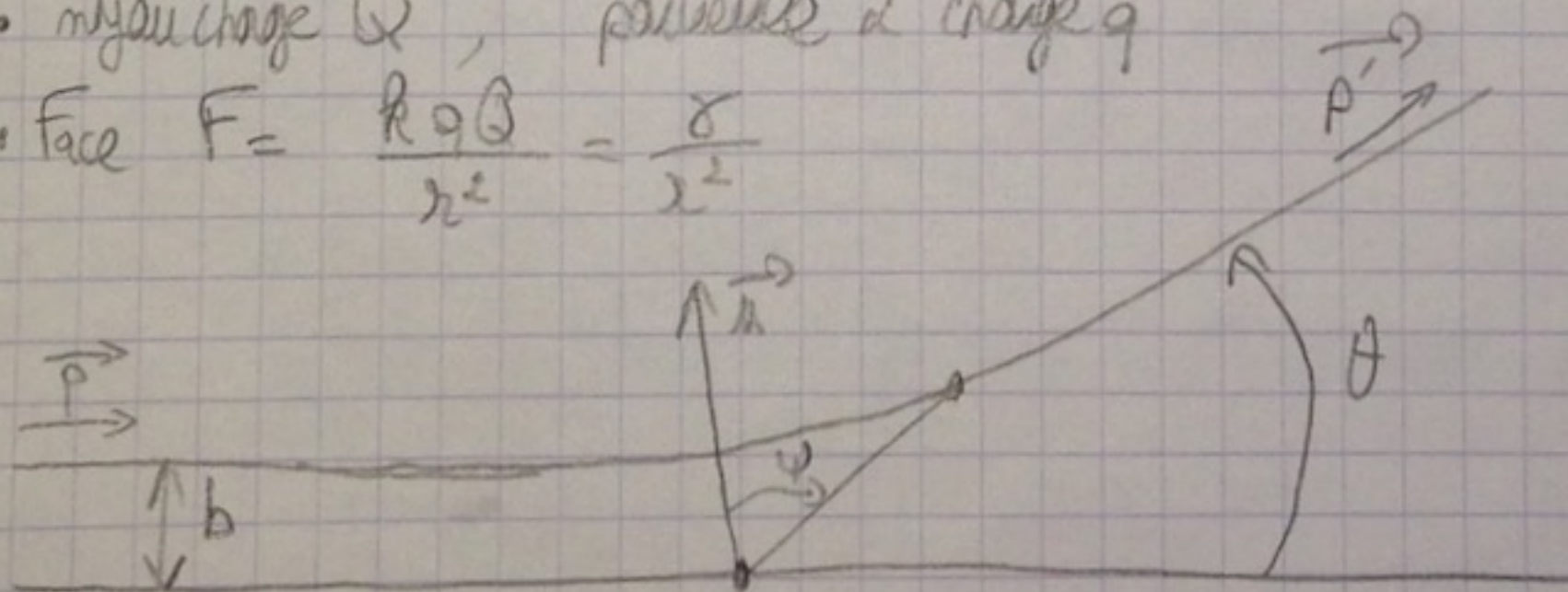
14.6 Diffusion de Rutherford

592 - 595

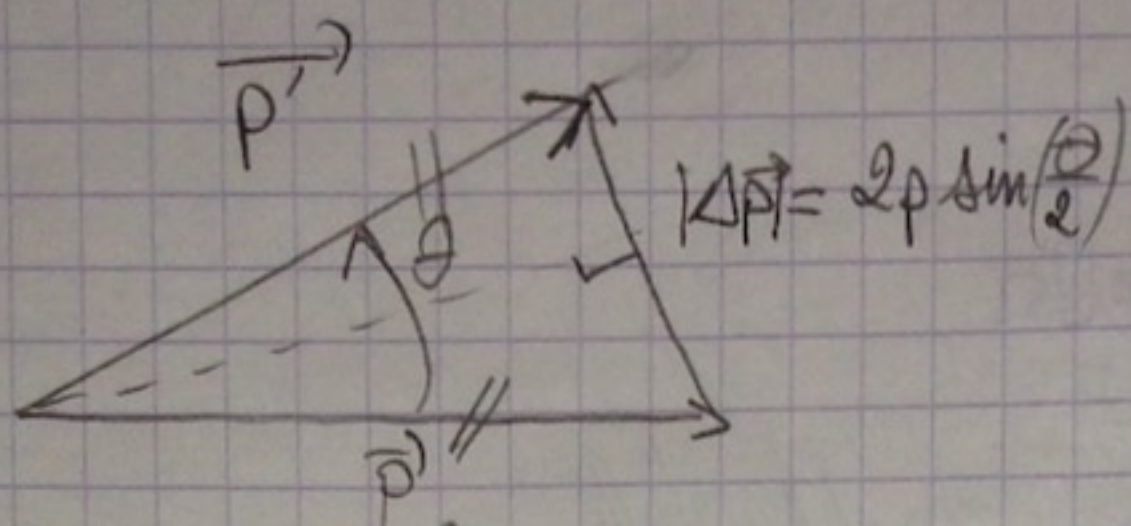
• Diffusion de particules α par des noyaux d'un d'une feuille mince

• noyau charge Q , particule α charge q

• Force $F = \frac{k q Q}{r^2} = \frac{\gamma}{r^2}$



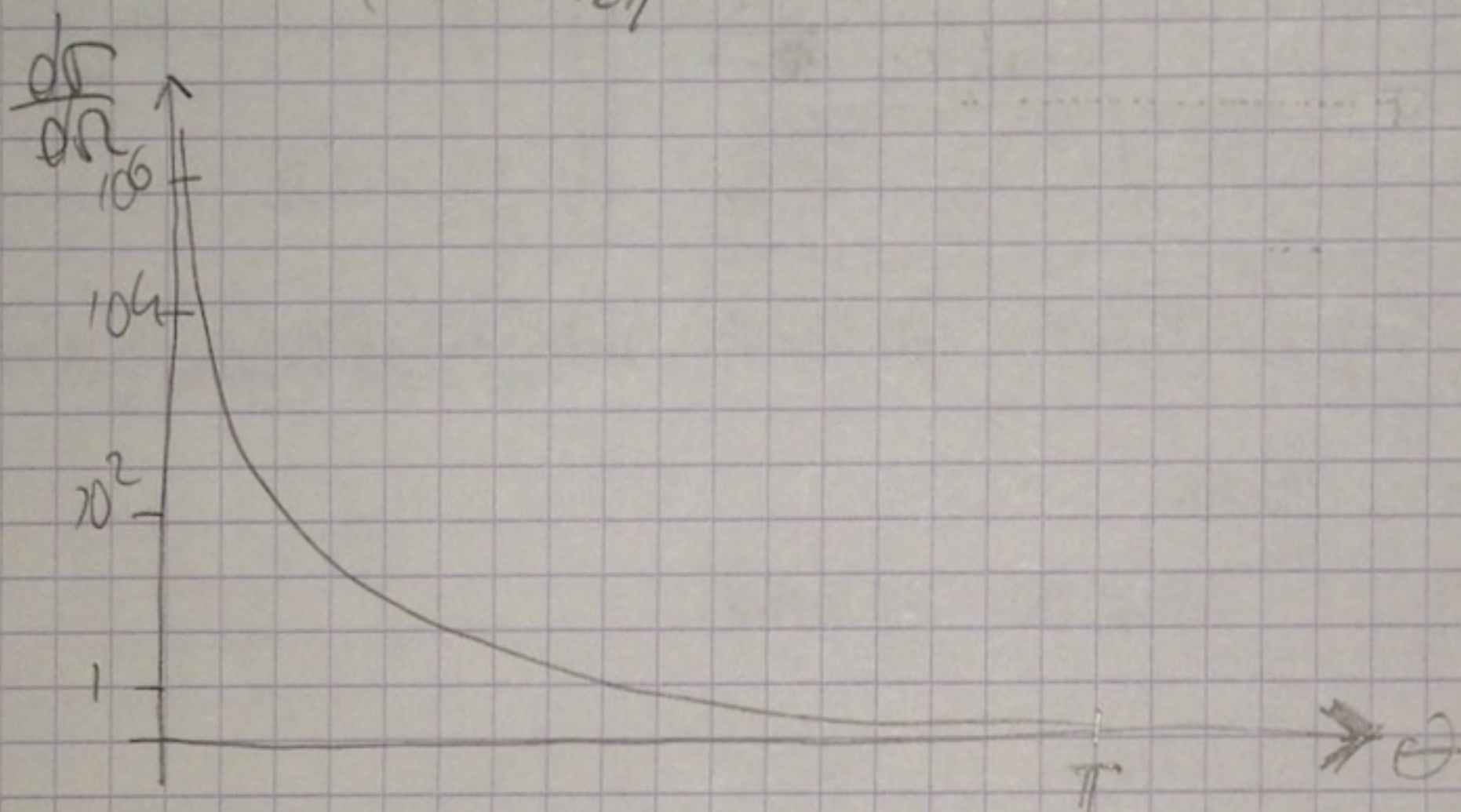
$$\Delta \vec{p} = \vec{p}' - \vec{p}$$



Deplus $\Delta \vec{p} = \int \vec{F} d\vec{r}$
cf Taylor

$$\frac{dr}{d\alpha} = \left(\frac{kqQ}{4\pi\epsilon_0 \sin^2(\frac{\theta}{2})} \right)^2$$

$$R = \frac{1}{4\pi\epsilon_0}$$



Equation de Klein-Gordon

$$E^2 = p^2 c^2 + m^2 c^4$$
$$-\hbar^2 \frac{\partial^2 \psi}{\partial t^2} = c^2 \hbar^2 \Delta \psi + m^2 c^4 \psi$$
$$\Delta \psi - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \psi}{\partial t^2} = \frac{m^2 c^2}{\hbar^2} \psi$$

$$E \leftrightarrow i\hbar \frac{\partial}{\partial t}$$
$$\vec{p} \leftrightarrow -i\hbar \vec{\nabla}$$

Potentiel de Yukawa

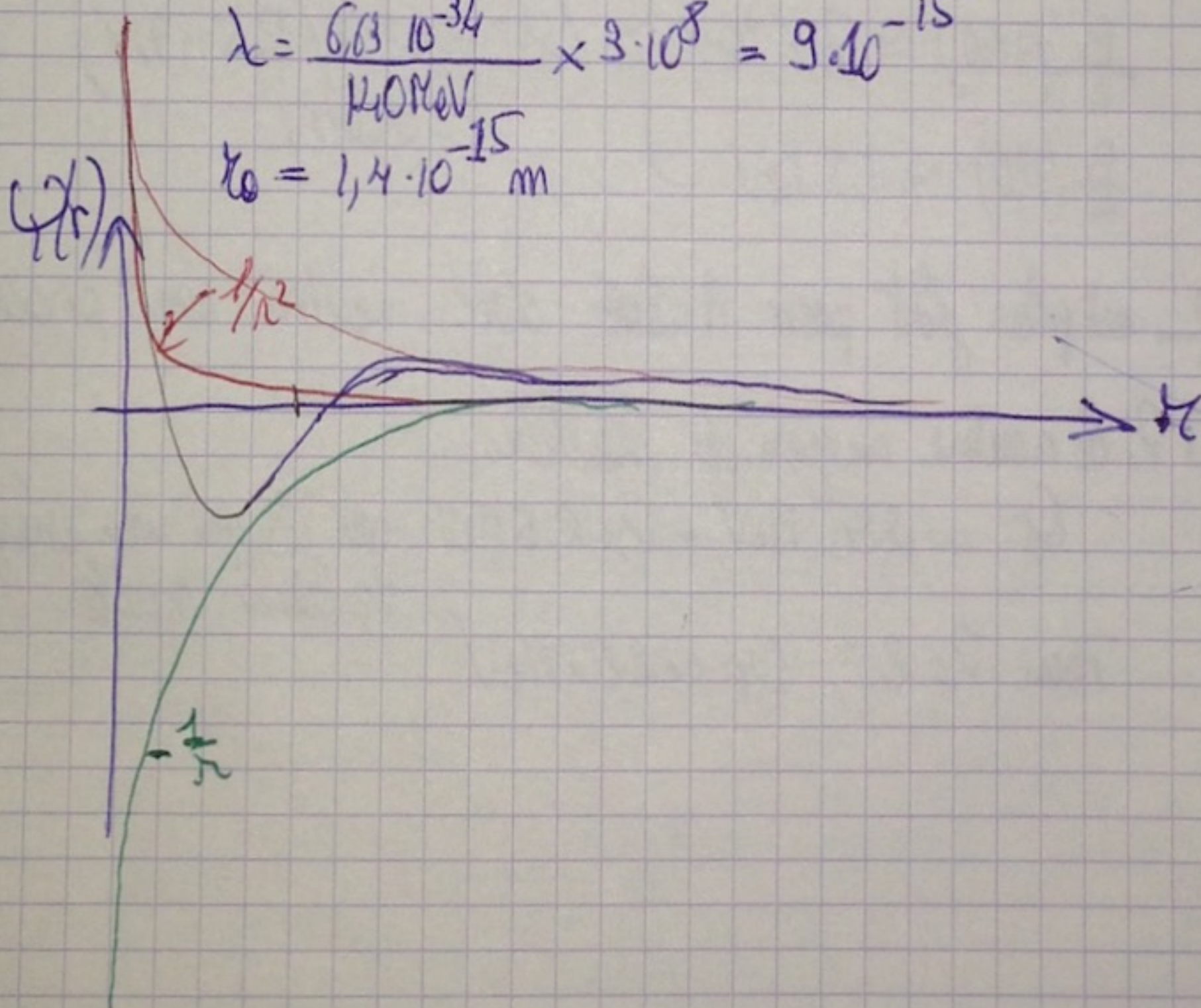
• Solu de l'equ de Klein Gordon avec m la masse d'une particule mechatrice
mison ou pion

$$\psi(r) = -g^2 \times \frac{1}{r} \exp\left(-\frac{2\pi m_0 c}{\hbar} r\right)$$

Avec $\lambda = \frac{\hbar}{m_0 c}$. Si on prend $m_0 = 140 \text{ MeV}$, alors

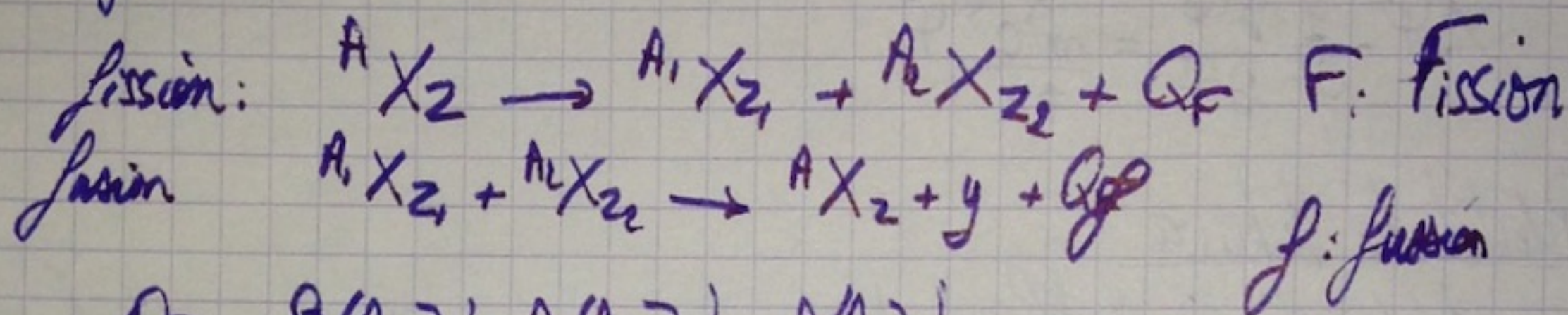
$$\lambda = \frac{6.63 \cdot 10^{-34}}{140 \text{ MeV}} \times 3 \cdot 10^8 = 9 \cdot 10^{-15}$$

$$\lambda_0 = 1.4 \cdot 10^{-15} \text{ m}$$



La fusion

1) Énergie nucléaire



$$Q_F = B(A_1, Z_1) + B(A_2, Z_2) - B(A, Z)$$

$$Q_f = B(A, Z) - B(A_1, Z_1) - B(A_2, Z_2)$$

2) Énergie de fission

$$Q \sim 200 \text{ MeV} !$$

Supposons $A = 240$
 $A = 120$

$$\frac{B}{A}(240) \simeq 7,6 \text{ MeV}$$

$$\frac{B}{A}(120) \sim 8,5 \text{ MeV}$$

$$Q_F = 240(8,5 - 7,6) \sim 220 \text{ MeV}$$

◇ $\frac{N}{P}$ est plus fort pour A élevée donc neutrons sont produits

soit ν , le nombre moyen de neutrons :

$$Q_F \sim 220 \text{ MeV} - \nu \times 8,5 \text{ MeV} \text{ car ils ont une énergie de liaison nulle.}$$

$$\text{Pour } \nu = 2,5 \quad Q_F \sim 220 \text{ MeV}$$