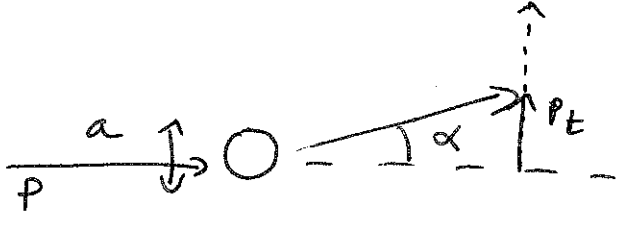


TD n°13
 Diffusion

① Principe d'incertitude



p_t = composante transverse de l'impulsion

principe d'incertitude dans la direction transverse:

$$\Delta p_t \cdot a \geq \hbar$$

angle de diffusion: $\alpha \approx \frac{p_t}{p}$

donc $\Delta \alpha \approx \frac{\Delta p_t}{p} \geq \frac{\hbar}{p \cdot a} = \frac{1}{ka}$ avec $p = \hbar k$

En physique non relativiste, ($E \ll mc^2$),

on a $E = \frac{p^2}{2m} \iff p = \sqrt{2mE}$

donc
$$\Delta \alpha \approx \frac{\hbar}{a \cdot \sqrt{2mE}} = \frac{(\hbar c)}{a \cdot \sqrt{2 \cdot (mc^2) \cdot E}}$$

proton: $mc^2 \approx 1 \text{ GeV}$

$\hbar c = 2 \cdot 10^{-7} \text{ eV} \cdot \text{m}$

1) si $E = 10 \text{ MeV}$, $a = 2 \cdot 10^{-5} \text{ m}$. alors

$\Delta \alpha = \frac{1}{\sqrt{2}} \approx 0,7 \text{ rad} \approx 40^\circ$

2) si $E = 5 \text{ eV}$, $a = 10^{-10} \text{ m}$ alors

$\Delta \alpha = 2 \cdot 10^{-5} \text{ rad}$

rem: l'augmentation de a l'a emporté sur la diminution de E

3) Electrons, $mc^2 = 0,5 \text{ MeV}$

(2)

$$E = 5 \text{ eV}, \quad a = 10^{-10} \text{ m}$$

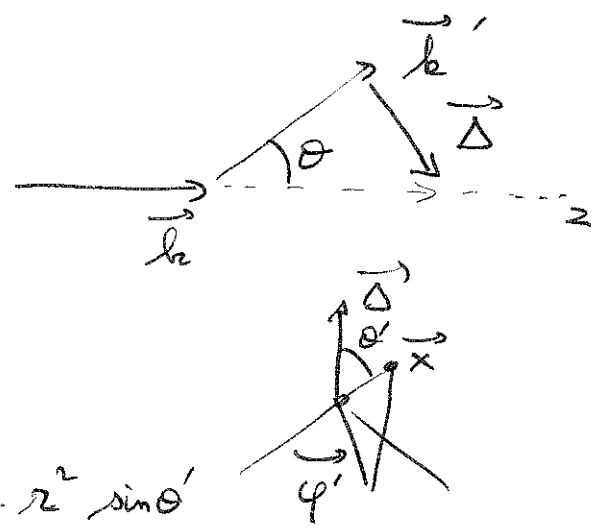
also $\Delta\alpha = \frac{2}{\sqrt{5}} \approx 0,9 \text{ rad} \approx 50^\circ$

② Approximation de Born pour des potentiels centraux

1) $f^{Born} = -\frac{1}{4\pi} \int e^{i\vec{\Delta} \cdot \vec{x}} U(\vec{x}) d^3x$

avec $\vec{\Delta} = \vec{k} - \vec{k}'$

on choisit des coord. sphérique (r, θ', φ') par rapport à l'axe $\vec{\Delta}$.



Alors $f^{Born} = -\frac{1}{4\pi} \int_0^\infty dr \int_0^\pi d\theta' \int_0^{2\pi} d\varphi' \cdot r^2 \sin\theta' \underbrace{e^{i\Delta \cdot r \cos\theta'}}_1 U(r)$
 $= -\frac{1}{2} \int_0^\infty r^2 dr U(r) \int_{-1}^1 d(\cos\theta') \exp(i\Delta r \cos\theta')$
 $= -\frac{1}{2} \int_0^\infty r^2 dr U(r) \frac{1}{\Delta r} [\sin(\Delta r X) - i \cos(\Delta r X)]_{-1}^1$
 $= -\frac{1}{\Delta} \int_0^\infty r \sin(\Delta r) U(r) dr$

2) $\nabla_{tot}^{Born} = \int \frac{d\vartheta^3}{d\varrho} \cdot d\varrho = \int |b^B|^2 \cdot (d\theta \sin\theta d\varphi)$
avec $\vec{k}' \equiv (k, \theta, \varphi)$.

or $\Delta = 2k \sin(\frac{\theta}{2})$, donc $\sin\theta d\theta = \frac{\Delta}{k^2} d\Delta$

donc $\nabla_{tot}^B = \frac{2\pi}{k^2} \int_0^{2k} |b^B|^2 \Delta d\Delta$

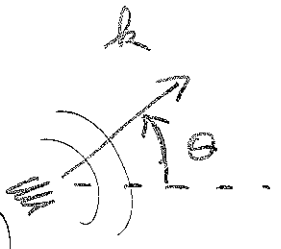
③ Calcul de sections efficaces avec l'approximation de Born

rappels : dans l'approximation de Born, et potentiels centraux

$$f^B(\Delta) = -\frac{1}{\Delta} \int_0^{\infty} r \sin(\Delta r) U(r) dr$$

avec $\Delta = 2k \cdot \sin\left(\frac{\theta}{2}\right)$

$$\frac{d\sigma^B}{d\Omega} = |f^B|^2; \quad \left(\psi(r) \xrightarrow{r \rightarrow \infty} e^{ikz} + f(k, \theta) \frac{e^{ikr}}{r} \right)$$



$$\sigma_{tot}^B(k) = \frac{2\pi}{k^2} \int_0^{2k} |f^B(\Delta)|^2 \Delta d\Delta; \quad E = \frac{\hbar^2 k^2}{2m}$$

1) Yukawa: $U(r) = U_0 \frac{e^{-r/a}}{r}$

$$f^B(\Delta) = -\frac{1}{\Delta} \int_0^{\infty} r \sin(\Delta r) U_0 \frac{e^{-r/a}}{r} dr$$
$$= -\frac{U_0}{\Delta} \int_0^{\infty} \text{Im} \left(e^{(i\Delta - \frac{1}{a})r} \right) dr$$

$$= -\frac{U_0}{\Delta} \operatorname{Im} \left[\frac{1}{(i\Delta - \frac{1}{a})} \left[e^{(i\Delta - \frac{1}{a})r} \right]_0^{\infty} \right]$$

$$= \frac{U_0}{\Delta} \operatorname{Im} \left[\frac{1}{i\Delta - \frac{1}{a}} \right] = -\frac{U_0}{\frac{1}{a^2} + \Delta^2}$$

$$\frac{d\sigma^B}{d\Omega} = \frac{U_0^2}{\left(\frac{1}{a^2} + \Delta^2\right)^2} = \frac{U_0^2 a^4}{\left(1 + \left(2 \cdot \sin \frac{\theta}{2} (ka)\right)^2\right)^2}$$

$$\sigma_{\text{tot}}^B = \frac{2\pi U_0^2}{k^2} \int_0^{2kz} \frac{\Delta}{\left(\frac{1}{a^2} + \Delta^2\right)^2} d\Delta$$

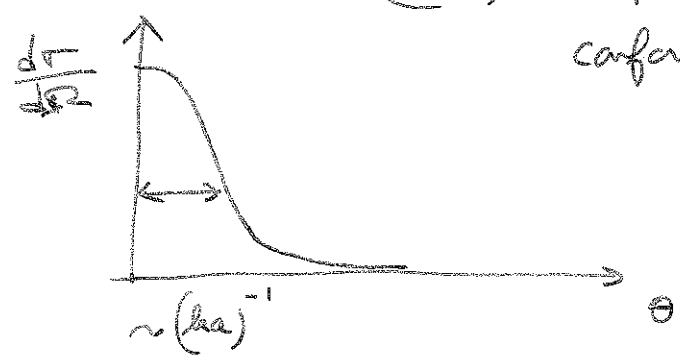
$$= \frac{2\pi U_0^2}{k^2} \frac{1}{\left(\frac{2}{a^2}\right) \left(1 + \frac{1}{a^2 4k^2}\right)}$$

$$= \frac{\pi U_0^2 a^2}{k^2} \cdot \frac{1}{\left(1 + \frac{1}{4a^2 k^2}\right)}$$

$$\approx \underbrace{\left(\frac{\pi U_0^2 a^2 \hbar^2}{2m}\right)}_A \frac{1}{E} \quad \text{pour } k \rightarrow \infty$$

Dans l'expression de $\frac{d\sigma}{d\Omega}$, on observe que l'angle d'ouverture est $\Delta\theta \approx (ka)^{-1}$ pour $(ka)^{-1} \ll 1$.

conformément au principe d'incertitude.



2) Exponentiell: $U(r) = U_0 e^{-r/a}$ ⑥

$$f^B(\Delta) = -\frac{U_0}{\Delta} \int_0^{\infty} r \sin(\Delta r) e^{-r/a} dr$$

Sieht $\alpha = -\frac{1}{a}$, also

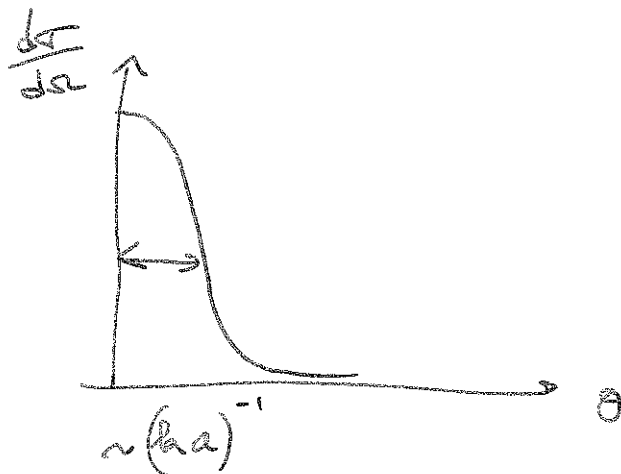
$$f^B(\Delta) = \frac{d}{d\alpha} \left(f_{\text{Yukawa}}^B \right) = \frac{-2U_0 a^3}{(1 + \Delta^2 a^2)^2}$$

$$\frac{dV}{dQ} = \frac{4U_0^2 a^6}{(1 + \Delta^2 a^2)^4}$$

$$V_{\text{ht}} = \frac{4U_0^2 a^6}{(1 + \Delta^2 a^2)^4} \int_0^{2k} \frac{\Delta}{(1 + \Delta^2 a^2)^4} d\Delta \cdot \frac{2\pi}{k^2}$$

$$= \frac{2\pi 4 U_0^2 a^6}{k^2} \frac{\left(a^4 + 3a^2/(2k)^2 + 3/(2k)^4 \right)}{6 \left(a^2 + \frac{1}{(2k)^2} \right)^3}$$

$$\approx_{k \rightarrow \infty} \frac{4 U_0^2 a^4 2\pi}{6 k^2} = \underbrace{\left(\frac{2 U_0^2 a^4 \pi \hbar^2}{3 m} \right)}_A \cdot \frac{1}{E}$$



3) Coulombien :

(7)

on fait $a \rightarrow \infty$ dans Yukawa.

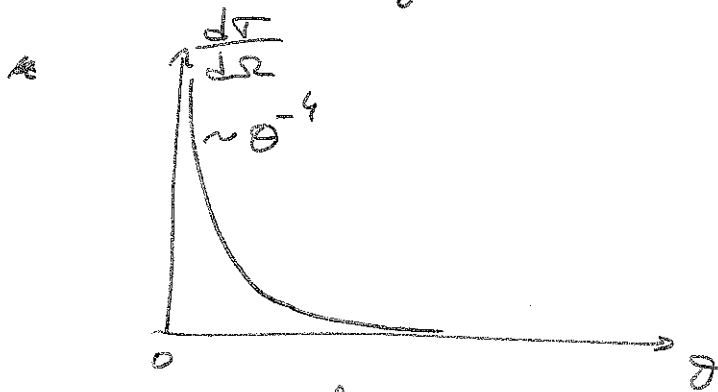
$$\text{et } U_0 = \frac{q_A q_B}{4\pi \epsilon_0}$$

alors

$$f^B(\Delta) = - \frac{U_0}{\Delta^2}$$

$$\frac{d\Gamma}{d\Omega} = \frac{U_0^2}{\Delta^4} = \frac{U_0^2}{(2k)^4 \sin^4\left(\frac{\theta}{2}\right)}$$

rem : comme c'est un produit $k^4 \cdot \sin^4\left(\frac{\theta}{2}\right)$, alors la distribution angulaire est la même à toute échelle k ,



$$\Gamma_{\text{tot}} = \frac{2\pi}{k^2} \int_0^{2k} |f^B(\Delta)|^2 \Delta d\Delta = \frac{2\pi U_0^2}{k^2} \int_0^{2k} \frac{d\Delta}{\Delta} = +\infty$$

diverge (en $\Delta=0$).

En réalité, il y a des effets d'échangeages.

et Γ_{tot} est fini.

4) Potentiel Carré

$$U(r) = \begin{cases} U_0 & \text{si } r < a \\ 0 & \text{si } r > a \end{cases}$$

(8)

$$f^{\Delta}(\Delta) = -\frac{U_0}{\Delta} \int_0^a r \sin(\Delta r) dr$$

$$= -\frac{U_0}{\Delta} \frac{d}{d\Delta} \left(\int_0^a \cos(\Delta r) dr \right)$$

$$= -\frac{U_0}{\Delta} \frac{d}{d\Delta} \left(\frac{1}{\Delta} \left[\sin(\Delta r) \right]_0^a \right) = -\frac{U_0}{\Delta} \frac{d}{d\Delta} \left(\frac{\sin(\Delta a)}{\Delta} \right)$$

$$= -\frac{U_0}{\Delta^3} (a \Delta \cos(\Delta a) - \sin(\Delta a))$$

$$\frac{d^2}{d\Delta^2} = \frac{U_0^2}{\Delta^6} |a \Delta \cos(\Delta a) - \sin(\Delta a)|^2$$

