

Relativité restreinte (rappels)

Relativité restreinte

$\xrightarrow{v/c \ll 1}$

Mécanique newtonienne

Postulats

$c = \text{constante}$

$(c\Delta t)^2 - (\overrightarrow{\Delta x})^2$ invariant

temps et espace absolus

Δt et $|\overrightarrow{\Delta x}|$ invariants

Grandeurs
physiques

$$\vec{\beta} = \vec{v}/c, \quad \gamma = (1 - \vec{\beta}^2)^{-1/2}$$

$$\vec{p} = m\gamma\vec{\beta}c \quad \rightarrow$$

$$T = mc^2(\gamma - 1) \quad \rightarrow$$

$$E = mc^2 + T = m\gamma c^2 \quad \rightarrow$$

$$\vec{\beta} = \vec{p}c/E \quad \rightarrow$$

$$E^2 - \vec{p}^2 c^2 = m^2 c^4 \quad \rightarrow$$

$$\vec{p} = m\vec{v}$$

$$T = \frac{1}{2}mv^2$$

$$E = E^{\text{interne}} + \frac{1}{2}mv^2$$

$$v = 2T/p$$

$$T = \vec{p}^2 / (2m)$$

Lois
physiques

$$\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt}$$

conservation de \vec{p}
conservation de E

$$\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt}$$

conservation de \vec{p}
conservation de E

Relativité restreinte (rappels)

- Energie potentielle de masse (Einstein, 1905): $E_{\text{masse}} = mc^2$

- Energie totale: $E = T + E_{\text{masse}} = mc^2(\gamma - 1) + mc^2 \Rightarrow E = m\gamma c^2$

- Vitesse d'une particule: $p = m\gamma\beta c$ et $E = m\gamma c^2 \Rightarrow \beta = \frac{pc}{E}$

- Relation entre énergie, quantité de mouvement et masse:

$$1 - \beta^2 = \frac{1}{\gamma^2} \Leftrightarrow E^2 - E^2\beta^2 = \frac{E^2}{\gamma^2} \Leftrightarrow E^2 - p^2c^2 = m^2c^4$$

- Masse nulle \Leftrightarrow vitesse c : $m = 0 \Leftrightarrow E = pc \Leftrightarrow \beta = 1$

- Unités:

E en GeV

pc en GeV $\Rightarrow p$ en GeV/c

mc^2 en GeV $\Rightarrow m$ en GeV/c²

(on pose parfois $c=1$)

Masses nucléaires et atomiques

Noyau ${}^A_Z\text{X}_N$: Z protons + N neutrons = A nucléons

$$\text{masse noyau } {}^A_Z\text{X}_N = m(Z, A) = Zm_p + Nm_n - B(Z, A) / c^2$$

- $m_p = 938.272 \text{ MeV}/c^2$ = masse du proton
- $m_n = 939.565 \text{ MeV}/c^2$ = masse du neutron
- $B(Z, A)$ = énergie de liaison du noyau > 0

$$\text{masse atome de } {}^A_Z\text{X}_N = M(Z, A) = m(Z, A) + Zm_e - L(Z) / c^2$$

- $m_e = 0.511 \text{ MeV}/c^2$ = masse de l'électron
- $L(Z) \approx 15.73 Z^{7/3} \text{ eV}$ = énergie de liaison des Z électrons (négligeable)

$$\text{masse atome de } {}^A_Z\text{X}_N = M(Z, A) = Zm_H + Nm_n - B(Z, A) / c^2$$

- m_H = masse de l'atome d'hydrogène $\approx m_p + m_e$

Unité de masse atomique

- Définition de l'unité de masse atomique:

1/12 de la masse d'un atome de carbone 12 ($^{12}_6\text{C}_6$)

$$1 \text{ uma} = 1 \text{ u} = \frac{M(6,12)}{12} \approx 931.494 \text{ MeV} / c^2$$

- Avant la redéfinition de la mole le 20 mai 2019:

$12 \text{ g de } ^{12}\text{C} = 1 \text{ mole de } ^{12}\text{C} = N_A \text{ atomes de } ^{12}\text{C}$
où N_A = nombre d'Avogadro

$$1 \text{ uma} = 1 \text{ u} = 1 \text{ g} / N_A \approx 1.66054 \times 10^{-27} \text{ kg}$$

- Après le 20 mai 2019:

mole redéfinie par $N_A = 6.02214076 \times 10^{23}$ (exactement)
donc

$$1 \text{ uma} = 1 \text{ u} \approx 1 \text{ g} / N_A \approx 1.66054 \times 10^{-27} \text{ kg}$$

Modèle de la goutte liquide

Modèle totalement empirique, dû à Von Weizsäcker (1935)

Analogie:

goutte liquide	↔	noyau
molécules	↔	nucléons
forces de van der Waals	↔	force nucléaire

- force à courte portée (**saturation**)
 - nucléons en interaction seulement avec leurs plus proches voisins
 - énergie de liaison d'un nucléon dans le noyau indépendante de A
- énergie de liaison diminuée pour les nucléons à la surface; effet proportionnel à l'aire $S = 4\pi R^2 = 4\pi r_0^2 A^{2/3}$ (**tension superficielle de la goutte**)
- **répulsion coulombienne** entre les protons
- **énergie d'asymétrie** et **énergie d'appariement**

Formule semi-empirique de la masse (1)

Von Weizsäcker (1935)

$$\begin{aligned}
 m(Z, A)c^2 &= Zm_p c^2 + (A - Z)m_n c^2 - B(Z, A) \\
 &= Zm_p c^2 + (A - Z)m_n c^2 \quad \text{masses} \\
 &\quad - a_v A \quad \text{-- énergie de volume} \\
 &\quad + a_s A^{2/3} \quad \text{-- énergie de surface} \\
 &\quad + a_c \frac{Z^2}{A^{1/3}} \quad \text{-- énergie de Coulomb} \\
 &\quad + a_a \frac{(A - 2Z)^2}{A} \quad \text{-- énergie d'asymétrie} \\
 &\quad - \delta(Z, A) \quad \text{-- énergie d'appariement}
 \end{aligned}$$

$$\text{où } \delta(Z, A) = \begin{cases} +a_p A^{-3/4} & \text{si A et Z pairs} \\ 0 & \text{si A impair} \\ -a_p A^{-3/4} & \text{si A pair et Z impair} \end{cases}$$

N	Z	Nombre noyaux stables
pair	pair	156
pair	impair	48
impair	pair	50
impair	impair	5

Un nombre pair de protons ou neutrons garantit une meilleure stabilité du noyau

Formule semi-empirique de la masse (2)

- Ajustement des paramètres sur les masses mesurées des noyaux stables:

$$a_v = 15.75 \text{ MeV}$$

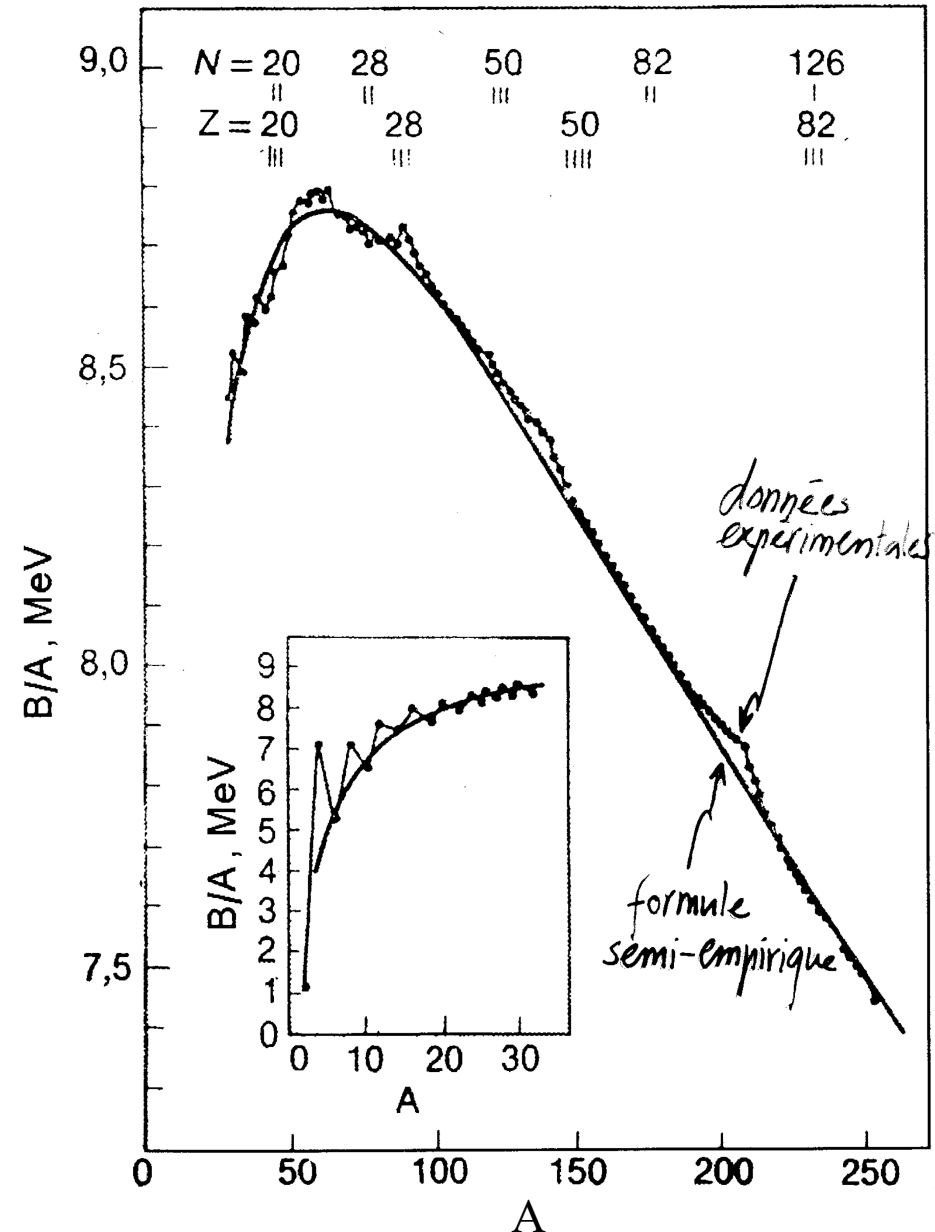
$$a_s = 17.8 \text{ MeV}$$

$$a_c = 0.71 \text{ MeV}$$

$$a_a = 23.7 \text{ MeV}$$

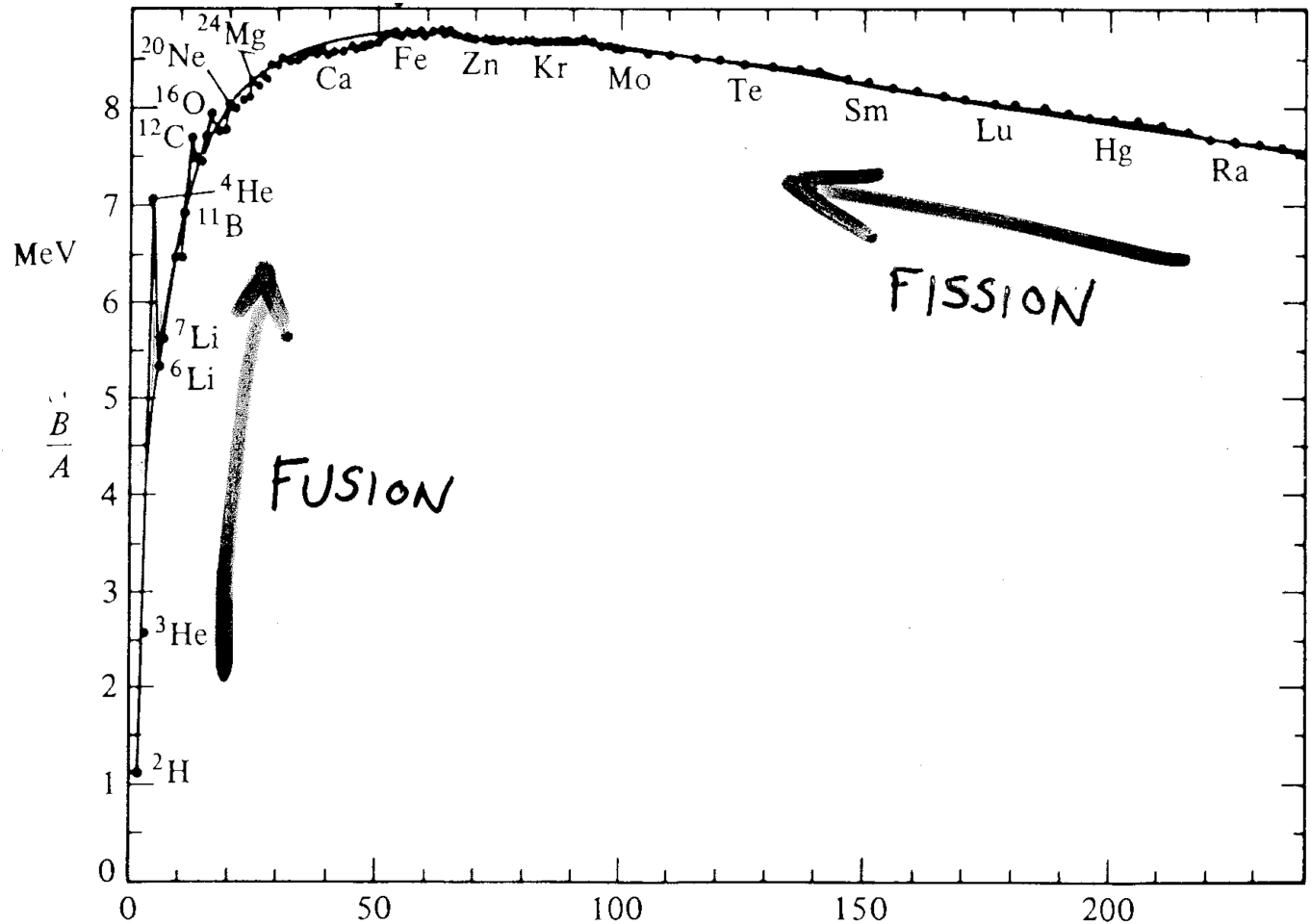
$$a_p = 34 \text{ MeV}$$

- Accord relativement bon, mais loin d'être parfait
 - excès d'énergie de liaison pour $N, Z = 20, 28, 50, 82, 126$



Energie de liaison par nucléon (1)

$B/A \approx \text{constante}$
 $\approx 8.5 \text{ MeV}$
(pour $A > 12$)

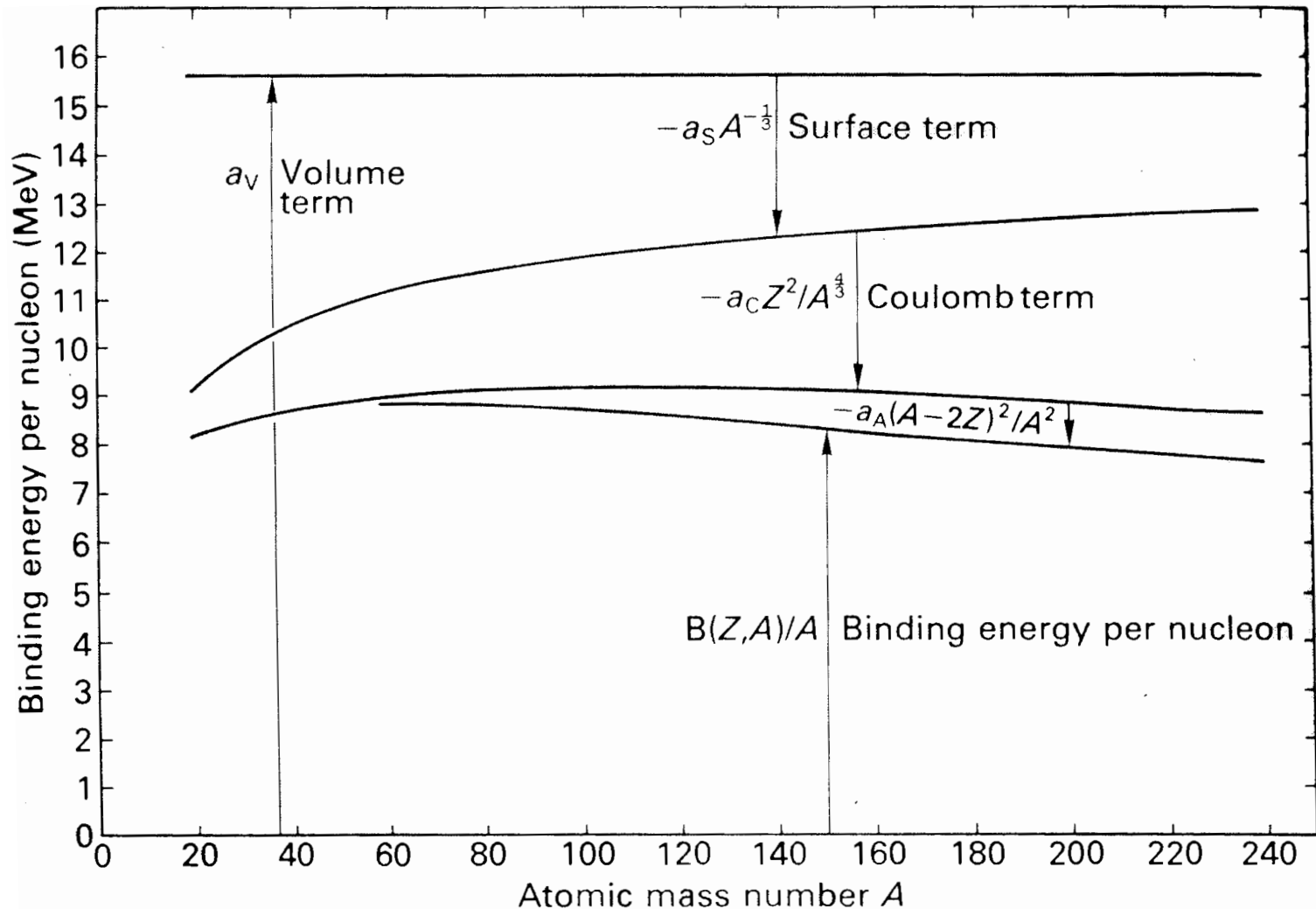


${}^{56}\text{Fe}$ = noyau dans lequel les nucléons sont le plus liés
= isotope le plus abondant (avec le Si) pour $A \geq 20$

Energie de liaison par nucléon (2)

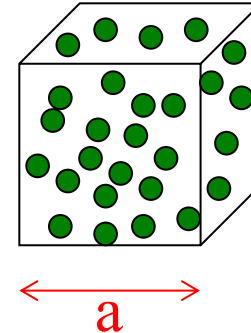
- Formule
semi-empirique

$$\frac{B(Z, A)}{A} = a_v - a_s A^{-1/3} - a_c \frac{Z^2}{A^{4/3}} - a_a \frac{(A - 2Z)^2}{A^2} + \frac{\delta}{A}$$



Modèle du gaz de Fermi (1)

- Z protons et N neutrons
 - sans interaction entre eux
 - confinés dans une boîte (= noyau)
 - respectant le principe d'exclusion
- Paramètre empirique du modèle:
 a = dimension de la boîte



- Pour chaque nucléon:
 - fonction d'onde $\psi = \psi(x, y, z)$ avec
$$\begin{cases} \int_{\text{boîte}} |\psi|^2 dx dy dz = 1 \\ \psi = 0 \text{ sauf dans la boîte} \end{cases}$$
 - hamiltonien
$$H = \frac{p^2}{2m} = -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2$$
 - équation de Schrödinger (aux valeurs propres)
$$H\psi = T\psi$$

Modèle du gaz de Fermi (2)

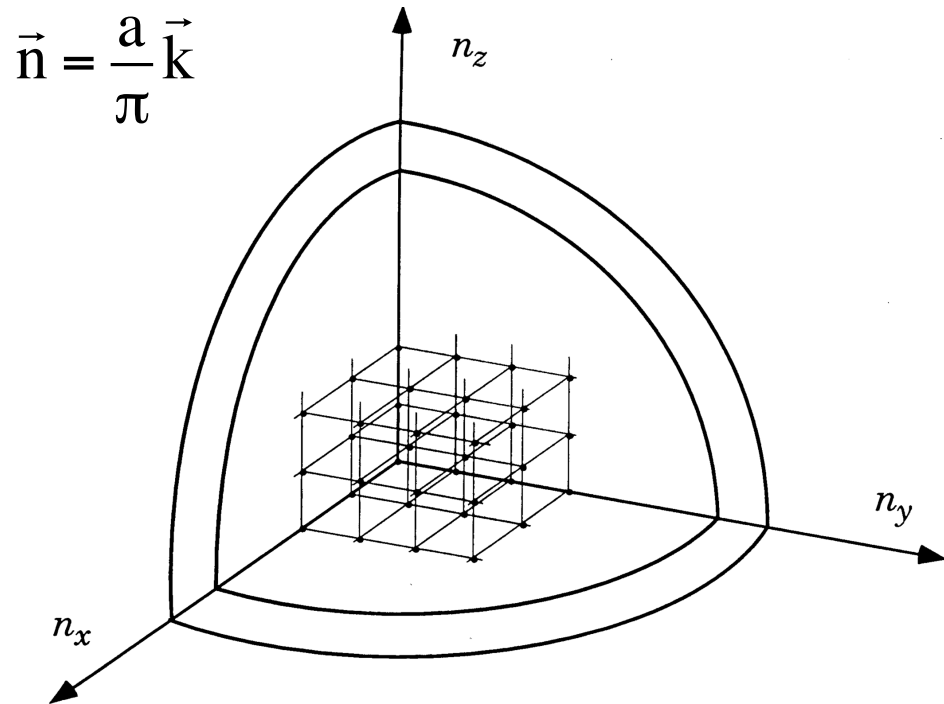
Spectre d'énergie:

$$T = \frac{\hbar^2 \vec{k}^2}{2m} = \frac{\hbar^2}{2m} (k_x^2 + k_y^2 + k_z^2) = \frac{\hbar^2}{2m} \frac{\pi^2}{a^2} (n_x^2 + n_y^2 + n_z^2) \quad \text{où } n_x, n_y, n_z \text{ entiers}$$

Nombre d'états avec
module de \vec{n} entre n et $n+dn$
= nombre d'états avec
module de \vec{k} entre k et $k+dk$:

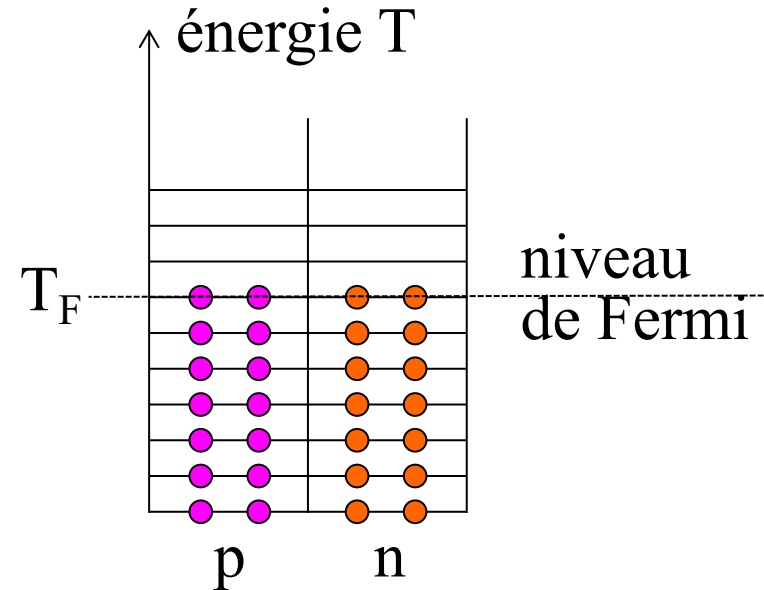
$$\begin{aligned} du(k) &= \frac{1}{8} \text{coquille} = \frac{1}{8} 4\pi n^2 dn \\ &= \frac{1}{8} 4\pi \left(\frac{a}{\pi}\right)^3 k^2 dk = \frac{a^3}{2\pi^2} k^2 dk \end{aligned}$$

$$du(k) = \frac{\Omega}{2\pi^2} k^2 dk \quad \text{où } \Omega = \text{volume de la boîte}$$



Modèle du gaz de Fermi (3)

- Principe d'exclusion de Pauli:
 - 2 protons + 2 neutrons
par niveau d'énergie (spin 1/2)
- Pour un noyau symétrique
avec $Z = N = A/2$:
 - nombre d'états tels que le
module de k soit inférieur à k_F



$$\frac{A}{4} = u(k_F) = \int_0^{k_F} \frac{\Omega}{2\pi^2} k^2 dk = \frac{\Omega}{6\pi^2} k_F^3 = \frac{\frac{4}{3}\pi R^3}{6\pi^2} k_F^3 = \frac{2R^3}{9\pi} k_F^3$$

$$\Rightarrow k_F = \left(\frac{9\pi}{8} \right)^{1/3} \frac{A^{1/3}}{R} \approx \frac{3}{2r_0} \Rightarrow \begin{cases} k_F \approx 1.27 \text{ fm}^{-1} \\ p_F = \hbar k_F \approx 250 \text{ MeV}/c \\ T_F = \hbar^2 k_F^2 / (2m) \approx 33 \text{ MeV} \end{cases}$$

$$r_0 = 1.2 \text{ fm}$$

paramètre empirique

constantes pour tous les noyaux !