

Appunti di Fisica del Reattore nucleare

Ing. Giorgio Bertucelli - (file scaricato da <http://www.extrabyte.info>)

Caso 2 – Stato stazionario, neutroni monoenergetici, scattering isotropo.

Riprendiamo l'equazione di Boltzmann

$$-\cos\theta \frac{\partial\Phi(z, \Omega)}{\partial z} + \Sigma\Phi(z, \Omega) = \int d\Omega' \Sigma_s(\Omega' \rightarrow \Omega) \Phi(z, \Omega') + S(z, \Omega) \quad (1)$$

Poiché $\Sigma_s = N\sigma_s(\mu_0)$ possiamo scrivere

$$\Sigma_s(\mu_0) = \sum_{l=0}^{+\infty} \frac{2l+1}{2} \Sigma_{sl} P_l(\mu_0) = 2\pi \Sigma_s(\Omega' \rightarrow \Omega) \quad (2)$$

Troncando lo sviluppo in serie al primo termine si ha:

$$\frac{1}{2} \Sigma_{s0} = 2\pi \Sigma_s(\Omega' \rightarrow \Omega) \implies \Sigma_s(\Omega' \rightarrow \Omega) = \frac{\Sigma_{s0}}{4\pi} \quad (3)$$

La variazione di Ω' cioè $d\Omega'$ definisce un angolo solido, il cui valore si ottiene subito ricordando:

$$\frac{\text{area}}{\text{raggio}^2} = \frac{\sin\theta d\theta d\varphi}{1^2}$$

Allora la (1) diventa:

$$-\cos\theta \frac{\partial\Phi(z, \Omega)}{\partial z} + \Sigma\Phi(z, \Omega) = S(z, \Omega) + \frac{\Sigma_{s0}}{4\pi} \int_0^\pi d\theta' \sin\theta' \int_0^{2\pi} d\varphi' \Phi(z, \Omega') \quad (4)$$

Essendo $\Omega = \Omega(\theta, \varphi) = \Omega(\mu, \varphi)$ integrando ambo i membri per $d\varphi$ si ha:

$$-\mu \frac{\partial\Phi(z, \Omega)}{\partial z} + \Sigma\Phi(z, \Omega) = S(z, \Omega) + \frac{\Sigma_{s0}}{2} \int_{-1}^{+1} \Phi(z, \mu) d\mu \quad (5)$$

Supponiamo che la sorgente esterna si trovi su di un piano; ebbene la $S(z, \Omega)$ può essere rappresentata da

$$\frac{\delta(z)}{4\pi} \text{ in cui } \delta(z) \text{ è la funzione di Dirac}$$

Per la soluzione dell'equazione di Boltzmann (5) immaginiamo che $\Phi(z, \mu)$ possa scriversi nella forma

$$\Phi(z, \mu) = h(\mu) e^{-kz} \quad (6)$$

Per una successione di valori k_i dove $i = 0, 1, 2, \dots, n$ tali che $k_0 < k_1 < k_2 < \dots < k_n$ si potrà scrivere:

$$\Phi(z, \mu) = \sum_{i=0}^n h_i(\mu) e^{-k_i z} \quad (7)$$

Sostituendo ed eseguendo le derivazioni per $z \neq 0$ si ha:

$$\begin{aligned} -\mu k h(\mu) e^{-kz} + \Sigma h(\mu) e^{-kz} &= \frac{\Sigma_{s0}}{2} e^{-kz} \int_{-1}^{+1} h(\mu) d\mu \implies \\ \implies (-\mu k + \Sigma) h(\mu) &= \frac{\Sigma_{s0}}{2} \int_{-1}^{+1} h(\mu) d\mu \end{aligned} \quad (8)$$

Osserviamo che il secondo membro è pari ad un certo numero, ovvero è una costante C , ragione per cui si avrà:

$$h(\mu) = \frac{C}{\Sigma - \mu k} \implies (-\mu k + \Sigma) \frac{C}{\Sigma - \mu k} = \frac{\Sigma_{s0}}{2} \int_{-1}^{+1} \frac{C}{\Sigma - \mu k} d\mu \tag{9}$$

$$1 = \frac{\Sigma_{s0}}{2} \int_{-1}^{+1} \frac{d\mu}{\Sigma - \mu k} \implies 1 = \frac{\Sigma_{s0}}{2k} \int_{-1}^{+1} \frac{d(\mu k)}{\Sigma - \mu k} = \frac{\Sigma_{s0}}{2k} [\ln(\Sigma - \mu k)]_{\mu=-1}^{\mu=+1} \tag{10}$$

$$\implies \frac{\Sigma_{s0}}{2k} \ln \frac{\Sigma + k}{\Sigma - k} = 1 \implies \frac{\Sigma_{s0}}{k} \frac{1}{2} \ln \frac{1 + \frac{k}{\Sigma}}{1 - \frac{k}{\Sigma}} = 1$$

con $1 + \frac{k}{\Sigma} > 0$ e si potrà scrivere:

$$\frac{\Sigma_{s0}}{\Sigma} \frac{1}{2} \ln \frac{1 + \frac{k}{\Sigma}}{1 - \frac{k}{\Sigma}} = 1 \implies \frac{\Sigma_{s0}}{\Sigma} \tanh^{-1} \frac{k}{\Sigma} = 1 \tag{11}$$

Sviluppriamo in serie di Mac-Laurin il primo membro:

$$\frac{\Sigma_{s0}}{\Sigma} \left[\frac{k}{\Sigma} + \frac{1}{3} \left(\frac{k}{\Sigma}\right)^3 + \frac{1}{5} \left(\frac{k}{\Sigma}\right)^5 + \frac{1}{7} \left(\frac{k}{\Sigma}\right)^7 + \dots \right] = 1 \tag{12}$$

$$\implies \frac{\Sigma_{s0}}{\Sigma} \sum_{n=0}^{+\infty} \frac{1}{2n+1} \left(\frac{k}{\Sigma}\right)^{2n+1} = 1$$

$$\frac{\Sigma_{s0}}{\Sigma} \frac{k}{\Sigma} \left[1 + \frac{1}{3} \left(\frac{k}{\Sigma}\right)^2 + \frac{1}{5} \left(\frac{k}{\Sigma}\right)^4 + \frac{1}{7} \left(\frac{k}{\Sigma}\right)^6 + \dots \right] = 1 \tag{13}$$

$$\implies 1 + \frac{1}{3} \left(\frac{k}{\Sigma}\right)^2 + \frac{1}{5} \left(\frac{k}{\Sigma}\right)^4 + \frac{1}{7} \left(\frac{k}{\Sigma}\right)^6 + \dots = \frac{\Sigma}{\Sigma_{s0}} = \frac{\Sigma_a}{\Sigma_{s0}} + \frac{\Sigma_s}{\Sigma_{s0}}$$

Quindi

$$\frac{1}{3} \left(\frac{k}{\Sigma}\right)^2 + \frac{1}{5} \left(\frac{k}{\Sigma}\right)^4 + \frac{1}{7} \left(\frac{k}{\Sigma}\right)^6 + \dots = \frac{\Sigma_a}{\Sigma_{s0}} \tag{14}$$

e posto $\chi = \left(\frac{k}{\Sigma}\right)^2$ scriveremo:

$$\frac{1}{3}\chi + \frac{1}{5}\chi^2 + \frac{1}{7}\chi^3 + \dots = \frac{\Sigma_a}{\Sigma_{s0}} \tag{15}$$

Siamo quindi giunti ad un'espressione del tipo

$$\left(a = \frac{1}{3}\right) x + \left(b = \frac{1}{5}\right) x^2 + \left(c = \frac{1}{7}\right) x^3 + \dots = y$$

e si vuole determinare la x

$$x = Ay + By^2 + Cy^3 + \dots \implies \tag{16}$$

$$\implies y = a(Ay + By^2 + Cy^3 + \dots) + b(Ay + By^2 + Cy^3 + \dots)^2 + c(Ay + By^2 + Cy^3 + \dots)^3 + \dots$$

uguagliamo i coefficienti delle potenze di y :

$$\begin{cases} y(aA) = 1 & A = \frac{1}{a} = \frac{1}{1/3} = 3 \\ y^2(aB + bA^2) = 0 & B = -\frac{bA^2}{a} = -\frac{3^3}{5} \\ y^3(aC + cA^3 + 2AB) = 0 & C = -\frac{cA^3 + 2AB}{a} = \frac{47}{5} \cdot \frac{3^4}{7} \\ \dots \\ y^n = \dots \end{cases} \quad (17)$$

Scriveremo allora per x

$$x = Ay + By^2 + Cy^3 + \dots = 3y - \frac{3^3}{5}y^2 + \frac{47}{5} \cdot \frac{3^4}{7}y^3 + \dots \quad (18)$$

e ricordando che $y = \frac{\Sigma_a}{\Sigma_s}$ si può scrivere

$$\begin{aligned} \left(\frac{k}{\Sigma}\right)^2 &= 3 \left(\frac{\Sigma_a}{\Sigma_s}\right) - \frac{3^3}{5} \left(\frac{\Sigma_a}{\Sigma_s}\right)^2 + \frac{47}{5} \cdot \frac{3^4}{7} \left(\frac{\Sigma_a}{\Sigma_s}\right)^3 + \dots \\ \implies k^2 &= 3\Sigma^2 \left(\frac{\Sigma_a}{\Sigma_s}\right) \left[1 - \frac{9}{5} \left(\frac{\Sigma_a}{\Sigma_s}\right) + \frac{47}{5} \cdot \frac{27}{7} \left(\frac{\Sigma_a}{\Sigma_s}\right)^2 + \dots\right] \end{aligned} \quad (19)$$

Poniamo $L^2 = k^{-2}$

$$\begin{aligned} L^2 &= \frac{1}{3\Sigma^2 \left(\frac{\Sigma_a}{\Sigma_s}\right) \left[1 - \frac{9}{5} \left(\frac{\Sigma_a}{\Sigma_s}\right) + \frac{47}{5} \cdot \frac{27}{7} \left(\frac{\Sigma_a}{\Sigma_s}\right)^2 + \dots\right]} \\ &= \frac{1}{3\Sigma^2 \Sigma \left(1 + \frac{\Sigma_a}{\Sigma_s}\right) \left[1 - \frac{9}{5} \left(\frac{\Sigma_a}{\Sigma_s}\right) + \frac{47}{5} \cdot \frac{27}{7} \left(\frac{\Sigma_a}{\Sigma_s}\right)^2 + \dots\right]} \end{aligned} \quad (20)$$

Sempre per $\Sigma_a = \Sigma_s$ scriveremo

$$k^2 = 3\Sigma_a^2 \Sigma \left[1 - \frac{9}{5} \left(\frac{\Sigma_a}{\Sigma_s}\right) + \frac{\Sigma_a}{\Sigma_s}\right] \implies k^2 = 3\Sigma_a^2 \Sigma \left(1 - \frac{4}{5} \frac{\Sigma_a}{\Sigma_s}\right) \quad (21)$$

Perciò con le correzioni apportate la lunghezza di diffusione del trasporto diventa:

$$L = \frac{1}{\sqrt{3\Sigma\Sigma} \left(1 - \frac{4}{5} \frac{\Sigma_a}{\Sigma_s}\right)^{1/2}} = \frac{1}{\sqrt{3\Sigma\Sigma} \left(1 - \frac{2}{5} \frac{\Sigma_a}{\Sigma_s}\right)} \quad (22)$$

La soluzione dell'equazione omogenea è

$$\Phi(z, \mu) = \frac{C e^{-kz}}{\Sigma - k\mu} \quad (23)$$

in cui C è una costante (cfr. eq. (9)).