

# Teoria del trasporto e dispersione

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

Si prenda in considerazione un certo numero di collisioni di dispersione (scattering) di un neutrone con i nuclei di un mezzo moderante la sua velocità: il moderatore. Sia  $r$  la distanza percorsa dal neutrone dal punto iniziale  $A$  in cui nasce al punto finale  $B$  in cui viene assorbito (fig. 1). Tra una collisione e l'altra il neutrone percorre la distanza  $s_i$ .

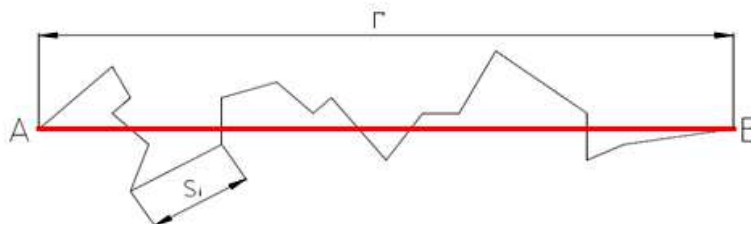


Figura 1: Percorso di un neutrone dal punto  $A$  di emissione al punto  $B$  di assorbimento.

Si ha dunque:

$$\mathbf{r} = \sum_{i=1}^n \mathbf{s}_i \tag{1}$$

Ci interessa calcolare il valor medio di  $|\mathbf{r}|^2$ :

$$|\mathbf{r}|^2 = r^2 = \mathbf{r} \cdot \mathbf{r} = \sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^n \mathbf{s}_i \cdot \mathbf{s}_j = \sum_{i=1}^n s_i^2 + \sum_{i \neq j} s_i s_j \cos \psi_{ij} \tag{2}$$

Ipotizzando che il moderatore sia perfettamente isotropo si ha  $\cos \psi_{ij} = 0$  e dunque:

$$M(r^2) = \sum_{i=1}^n s_i^2 = \overline{ns^2} \tag{3}$$

Poiché  $n$  è in realtà un numero molto grande passeremo a calcolare  $s^2$  nel seguente modo:

$$\overline{s^2} = \int_0^{+\infty} s^2 p'(s) ds, \tag{4}$$

dove  $p'(s)$  è la probabilità che occorre determinare. Chiamato  $\lambda_s$  il libero cammino medio di dispersione, la probabilità che ha il neutrone di essere assorbito in un intervallo  $\Delta_s < \lambda_s$  è  $\Delta_s/\lambda_s$ . Allora la probabilità che ha il neutrone di giungere in  $s + ds$  senza essere assorbito, è uguale alla *probabilità composta* = probabilità di essere in  $s$  + probabilità di essere assorbito in  $ds$  (fig. 2).



Figura 2: Valutazione della probabilità  $p'(s)$ .

$$\begin{aligned}
 p(s + ds) &= p(s) \left(1 - \frac{ds}{\lambda_s}\right) \implies p(s + ds) = p(s) - p(s) \frac{ds}{\lambda_s} & (5) \\
 \implies \frac{p(s + ds) - p(s)}{ds} &= -\frac{p(s)}{\lambda_s} \\
 \implies \frac{p'(s)}{p(s)} &= -\frac{1}{\lambda_s} \implies p(s) = e^{-s/\lambda_s} \implies dp(s) = -\frac{1}{\lambda_s} e^{-s/\lambda_s} ds
 \end{aligned}$$

Quindi sostituendo nella (4) si ottiene

$$\overline{s^2} = \int_0^{+\infty} (-s^2) \frac{1}{\lambda_s} e^{-s/\lambda_s} ds = 2\lambda_s^2 \tag{6}$$

e dunque per una dispersione **isotropa** si ha:

$$\overline{r^2} = 2n\lambda_s^2 \tag{7}$$

**Definizione 1** Si definisce **dispersione elastica (elastic scattering)** la collisione tra particelle che cambiano il loro stato di moto, ma non mutano il loro **stato quantico** o la loro costituzione.

Nella maggior parte dei casi l'energia cinetica del nucleo bersaglio è molto piccola rispetto all'energia del nucleo proiettile. In taluni casi il nucleo bersaglio manifesta un rinculo – come ben si conosce dalla collisione tra sfere elastiche – mentre il proiettile perde parte della sua energia cinetica.

Il normale processo di moderazione neutronica consiste in una successione di collisioni elastiche con i nuclei del moderatore; ogni collisione si traduce in una perdita di energia cinetica del neutrone proiettile fino a quando essa si approssima all'energia cinetica dei nuclei del moderatore dovuta alla temperatura dello stesso moderatore. Si dice allora che i neutroni sono “termalizzati”.

L'energia cinetica dei neutroni di fissione è di circa 1 MeV; l'energia cinetica nel corso del processo di moderazione scende fino a qualche frazione di eV.

**Definizione 2** Si la **dispersione anelastica (inelastic scattering)** allorchè le particelli collidenti cambiano il loro stato quantico, ma non la costituzione.

**Esempio 3**



In tal caso, mentre avviene la dispersione elastica, una parte della corrispondente energia cinetica è ceduta al nucleo bersaglio per eccitarlo. La minima energia per eccitare il nucleo bersaglio si chiama **energia di soglia**.