

中性子輸送理論 第3回（中性子輸送方程式）
講義ノート

東京工業大学 小原 徹

3. 中性子輸送方程式

3.1 中性子密度と中性子束

定義

$$\begin{aligned} \text{角中性子密度 } n(\mathbf{r}, E, \hat{\Omega}, t) d^3r dE d\hat{\Omega} \\ \equiv \left(\begin{array}{l} \text{時刻 } t \text{ において } \mathbf{r} \text{ のまわりの } d^3\mathbf{r}、E \text{ のまわりの} \\ dE \text{ に存在し、} \hat{\Omega} \text{ の方向の立体角 } d\hat{\Omega} \text{ の中を運動} \\ \text{している中性子数の期待値} \end{array} \right) \end{aligned}$$

角中性子束

$$\varphi(\mathbf{r}, E, \hat{\Omega}, t) \equiv v n(\mathbf{r}, E, \hat{\Omega}, t)$$

ここで v は中性子の速さ

$$v = \sqrt{\frac{2E}{m}}$$

角中性子流

$$\mathbf{j}(\mathbf{r}, E, \hat{\Omega}, t) \equiv v \hat{\Omega} n(\mathbf{r}, E, \hat{\Omega}, t) = \hat{\Omega} \varphi(\mathbf{r}, E, \hat{\Omega}, t)$$

中性子密度

$$N(\mathbf{r}, E, t) = \int_{4\pi} d\hat{\Omega} n(\mathbf{r}, E, \hat{\Omega}, t)$$

さらに

$$N(\mathbf{r}, t) = \int_0^\infty dE N(\mathbf{r}, E, t) = \int_0^\infty dE \int_{4\pi} d\hat{\Omega} n(\mathbf{r}, E, \hat{\Omega}, t)$$

中性子束

$$\Phi(\mathbf{r}, E, t) = \int_{4\pi} d\hat{\Omega} \varphi(\mathbf{r}, E, \hat{\Omega}, t)$$

さらに

$$\Phi(\mathbf{r}, t) = \int_0^\infty dE \Phi(\mathbf{r}, E, t) = \int_0^\infty dE \int_{4\pi} d\hat{\Omega} \varphi(\mathbf{r}, E, \hat{\Omega}, t)$$

単位 $[\text{cm}^{-2} \cdot \text{s}^{-1}]$

中性子流

$$\mathbf{J}(\mathbf{r}, E, t) \equiv \int_{4\pi} d\hat{\Omega} \mathbf{j}(\mathbf{r}, E, \hat{\Omega}, t)$$

さらに

$$\mathbf{J}(\mathbf{r}, t) \equiv \int_0^\infty dE \mathbf{J}(\mathbf{r}, E, t) = \int_0^\infty dE \int_{4\pi} d\hat{\Omega} \mathbf{j}(\mathbf{r}, E, \hat{\Omega}, t)$$

3.2 中性子輸送方程式

任意の体積 V を考える。エネルギー E のまわり dE にあり、方向が $\hat{\Omega}$ のまわりの $d\hat{\Omega}$ にある V 内の中性子数は、

$$\left[\int_V n(\mathbf{r}, E, \hat{\Omega}, t) d^3r \right] dE d\hat{\Omega}$$

この中性子数変化の時間変化率は、中性子のつり合いで示される。

$$\begin{aligned} & \frac{\partial}{\partial t} \left[\int_V n(\mathbf{r}, E, \hat{\Omega}, t) d^3r \right] dE d\hat{\Omega} \\ &= (V \text{ 内で得られる数}) - (V \text{ 内で失なわれる数}) \end{aligned}$$

体積 V が時間に依存しないとすれば、

$$\frac{\partial}{\partial t} \left[\int_V n(\mathbf{r}, E, \hat{\Omega}, t) d^3r \right] dE d\hat{\Omega} = \left[\int_V \frac{\partial n}{\partial t} d^3r \right] dE d\hat{\Omega}$$

中性子の増加の機構

- ① V 内のすべての中性子源（例えば核分裂）
- ② V の表面を通過して V 内に入り込む中性子数
- ③ V 内で衝突して E' から E に、 $\hat{\Omega}'$ から $\hat{\Omega}$ に変わる中性子数

中性子の減少の機構

- ④ V の表面を通過してもれ出る中性子
- ⑤ V 内で衝突する中性子（吸収と散乱）

単位体積当りの中性子のつり合いの式

(中性子輸送方程式)

$$\begin{aligned} \frac{\partial n}{\partial t} + \mathbf{v} \cdot \nabla n + \Sigma_t n(\mathbf{r}, E, \hat{\Omega}, t) \\ = \int_{4\pi} d\hat{\Omega}' \int_0^\infty dE' v' \Sigma_s(E' \rightarrow E, \hat{\Omega}' \rightarrow \hat{\Omega}) n(\mathbf{r}, E', \hat{\Omega}', t) + S(\mathbf{r}, E, \hat{\Omega}, t) \quad (1) \end{aligned}$$

ここで、

$$\Sigma_s(E' \rightarrow E, \hat{\Omega}' \rightarrow \hat{\Omega}) \equiv N \sigma_s(E' \rightarrow E, \hat{\Omega}' \rightarrow \hat{\Omega})$$

$\sigma_s(E' \rightarrow E, \hat{\Omega}' \rightarrow \hat{\Omega})$: 入射エネルギー E' 、入射方向 $\hat{\Omega}'$ から散乱後、エネルギー E 、方向 $\hat{\Omega}$ へと散乱する確率を表わす断面積 (2 階微分散乱断面積)

$$S(\mathbf{r}, E, \hat{\Omega}, t) d^3r dE d\hat{\Omega} \equiv \left[\begin{array}{l} \mathbf{r} \text{のまわりの } d^3r, E \text{ のまわりの } dE, \hat{\Omega} \text{ の} \\ \text{まわりの } d\hat{\Omega} \text{ 内に現われる中性子の発生率} \end{array} \right] \quad (\text{中性子源})$$

3.3 中性子輸送方程式の簡略化

- 単速近似：中性子が単一のエネルギー（単一の速さ）で表わされるものと仮定する。

単速中性子輸送方程式

$$\frac{1}{v} \frac{\partial \varphi}{\partial t} + \hat{\Omega} \cdot \nabla \varphi + \Sigma_t \varphi(\mathbf{r}, \hat{\Omega}, t) = \int_{4\pi} d\hat{\Omega}' \Sigma_s(\hat{\Omega}' \rightarrow \hat{\Omega}) \varphi(\mathbf{r}, \hat{\Omega}', t) + S(\mathbf{r}, \hat{\Omega}, t)$$

- 等方中性子源

$$S(\mathbf{r}, \hat{\Omega}, t) = \frac{1}{4\pi} S(\mathbf{r}, t)$$

- 等方散乱

$$\Sigma_s(\hat{\Omega}' \rightarrow \hat{\Omega}) = \frac{1}{4\pi} \Sigma_s$$

等方散乱等方中性子源輸送方程式

$$\frac{1}{v} \frac{\partial \varphi}{\partial t} + \hat{\Omega} \cdot \nabla \varphi + \Sigma_t \varphi(\mathbf{r}, \hat{\Omega}, t) = \frac{\Sigma_s}{4\pi} \int_{4\pi} d\hat{\Omega}' \varphi(\mathbf{r}, \hat{\Omega}', t) + \frac{S(\mathbf{r}, t)}{4\pi}$$

等方散乱等方中性子源定常輸送方程式

$$\hat{\Omega} \cdot \nabla \varphi + \Sigma_t \varphi(\mathbf{r}, \hat{\Omega}) = \frac{\Sigma_s}{4\pi} \int_{4\pi} d\hat{\Omega}' \varphi(\mathbf{r}, \hat{\Omega}') + \frac{S(\mathbf{r})}{4\pi}$$

等方散乱等方中性子源での 1 次元平板体系定常輸送方程式

$$\mu \frac{\partial \varphi}{\partial x} + \Sigma_t \varphi(x, \mu) = \frac{\Sigma_s}{2} \int_{-1}^{+1} d\mu' \varphi(x, \mu') + \frac{S(x)}{2}$$

$$\mu = \cos \theta$$