



核反应堆物理

第 3 章

中子扩散理论

主讲人：张彪

2019年9月3日

第3章 中子扩散理论



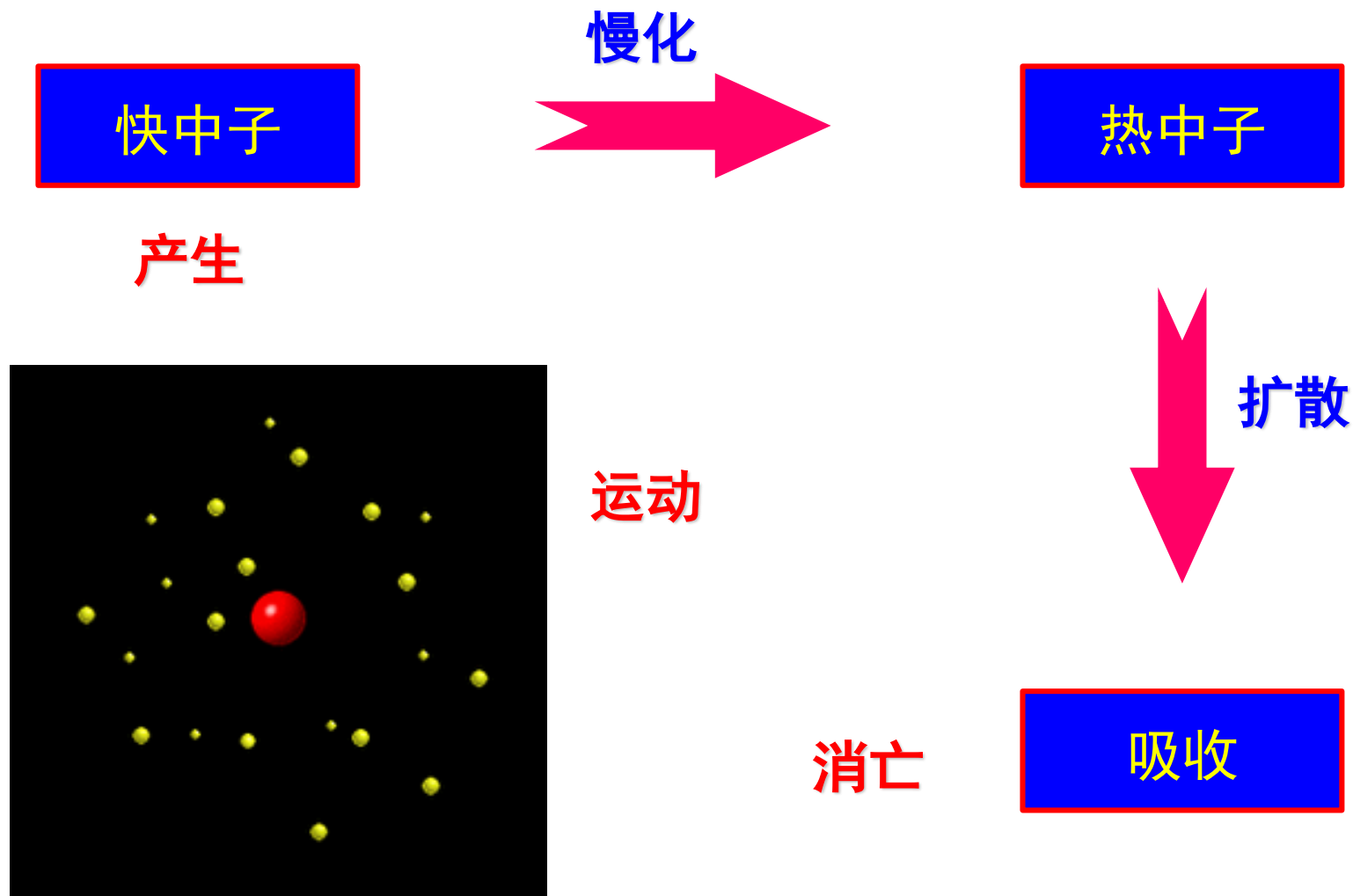
§ 3-0 引言

§ 3-1 单能中子扩散方程

§ 3-2 非增殖介质内中子扩散方程的解

§ 3-3 扩散长度、慢化长度、徙动长度

§ 3-0 引言



§ 3-0 引言



■ 中子状态的描述:

中子角通量密度

$$\Phi(\vec{r}, \vec{\Omega}, E, t)$$



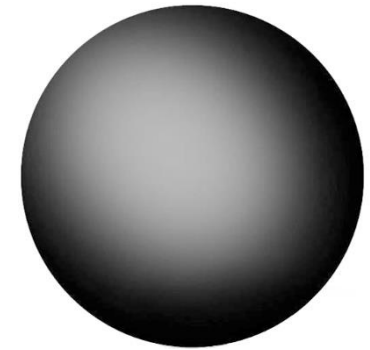
$$\Phi(x, y, z, \theta, \varphi, E, t)$$

速度或能量 E'

方向 $\vec{\Omega}'$

位置 \vec{r}'

时刻 t'



速度或能量 E

方向 $\vec{\Omega}$

位置 \vec{r}

时刻 t



第3章 中子扩散理论



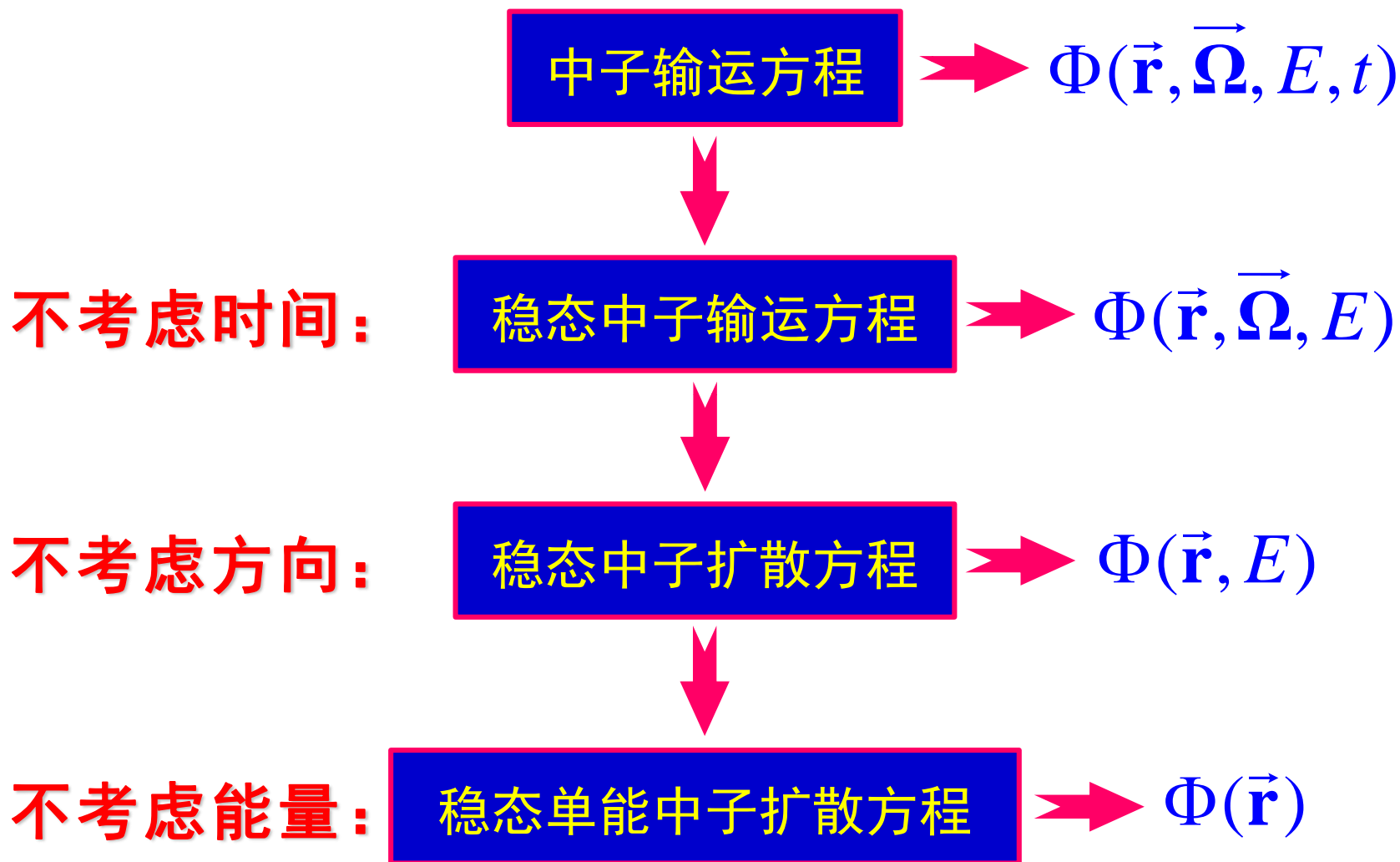
§ 3-0 引言

§ 3-1 单能中子扩散方程

§ 3-2 非增殖介质内中子扩散方程的解

§ 3-3 扩散长度、慢化长度、徙动长度

§ 3-1 单能中子扩散方程



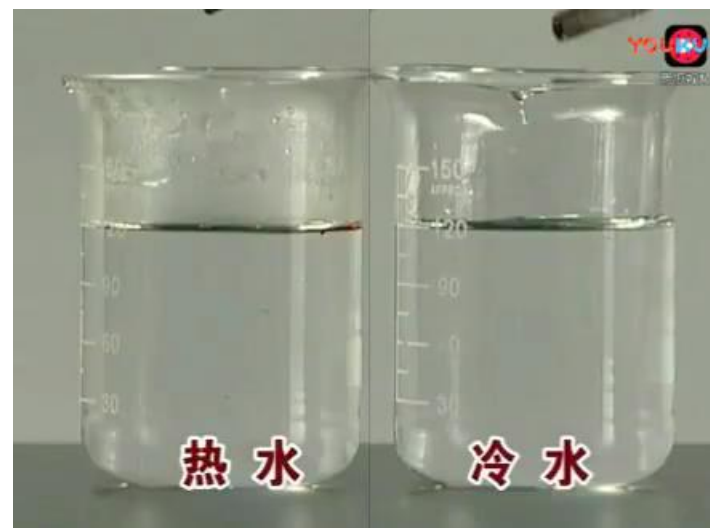
§ 3-1 单能中子扩散方程



■ 斐克定律(Fick's Law)

■ 扩散现象:

物质分子从高浓度区域向低浓度区域转移的现象



§ 3-1 单能中子扩散方程



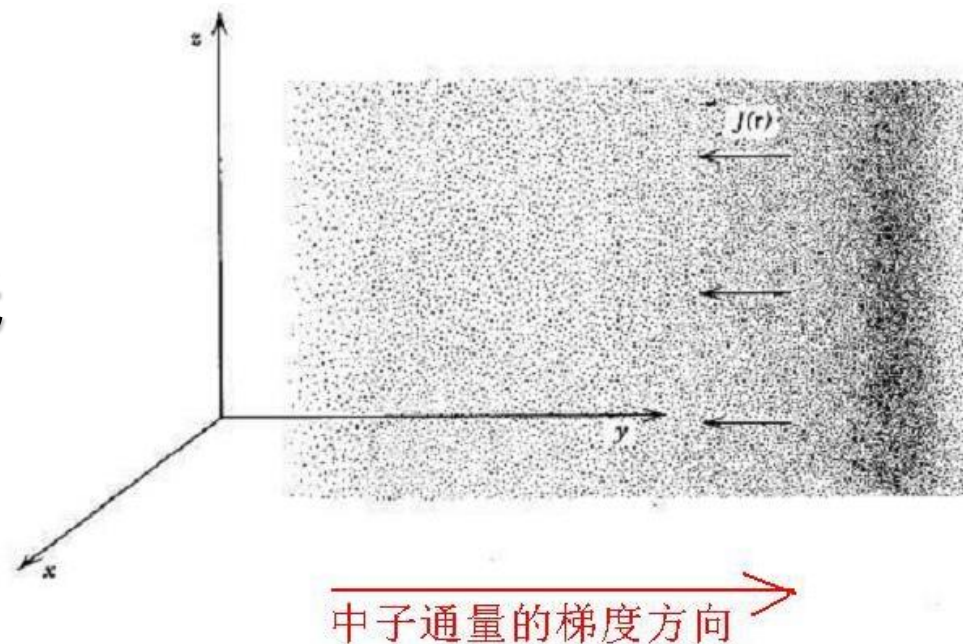
■ 扩散规律

■ 方向:

浓度高 \longrightarrow 浓度低

■ 速度:

\propto 浓度的梯度



$$\vec{J} = -D\nabla\Phi$$

§ 3-1 单能中子扩散方程



■ 斐克定律的推导

梯度： $\text{grad } \Phi = \nabla \Phi$

散度： $\text{div } \vec{J} = \nabla \cdot \vec{J}$

算子： $\nabla = \frac{\partial}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial}{\partial z} \vec{k}$

$$\nabla^2 = \nabla \cdot \nabla = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}$$

§ 3-1 单能中子扩散方程

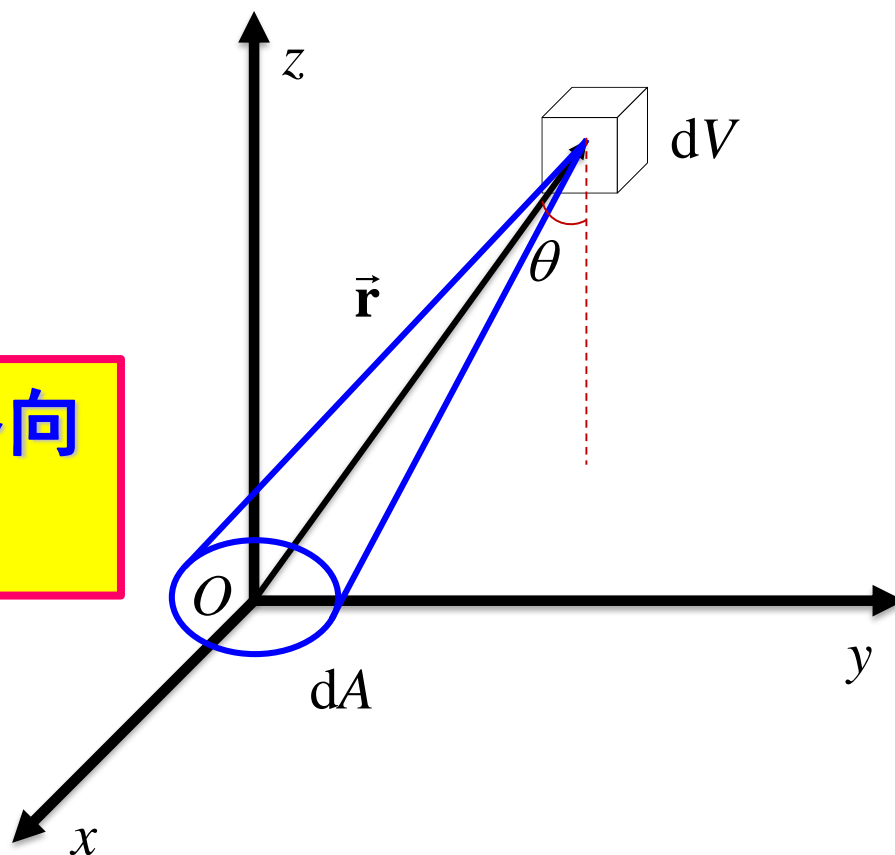
- dV 内单位时间发生散射的中子数:

$$\Sigma_s(\vec{r})\Phi(\vec{r})dV$$

假设1: 中子的散射是各向同性的

- 向 dA 对应方向飞行的概率:

$$\frac{dA \cos \theta}{4\pi r^2}$$



§ 3-1 单能中子扩散方程



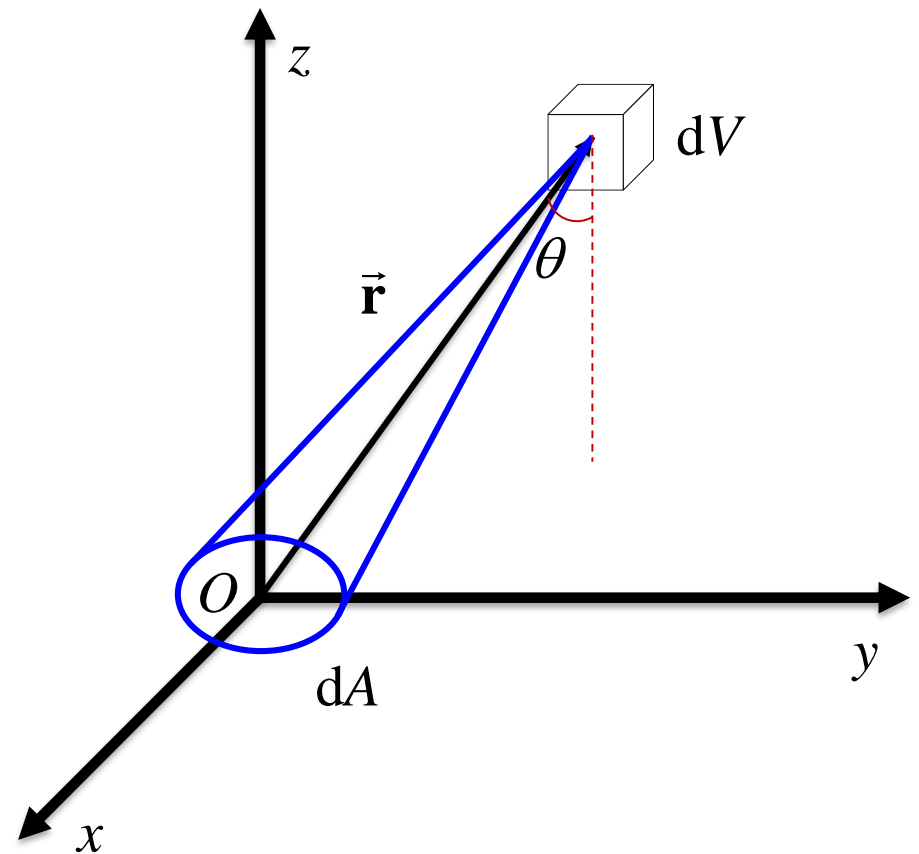
- 运动至 dA 不发生作用的概率:

$$\exp\left[-\int_r \Sigma_t(\vec{r})dr\right]$$

- 单位时间内, 在 \vec{r} 处产生最后到达 dA 的中子数:

$$n(\vec{r}) = \Sigma_s(\vec{r})\Phi(\vec{r})dV$$

$$\cdot \frac{dA \cos \theta}{4\pi r^2} \cdot \exp\left[-\int_r \Sigma_t(\vec{r})dr\right]$$



§ 3-1 单能中子扩散方程



假设2：介质为无限均匀介质

■ 自上而下穿过dA的中子数：

$$\begin{aligned}
 J_z^- dA &= \int_0^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \Sigma_s(\vec{r}) \Phi(\vec{r}) \cdot dA \cos \theta \left[- \int_r \Sigma_t(\vec{r}) dV \right] dx dy dz \\
 &= \int_0^{+\infty} \int_{-\infty}^{-\infty} \int_{-\infty}^{-\infty} \Sigma_s \Phi(\vec{r}) \cdot \frac{dA \cos \theta}{4\pi r^2} \cdot \exp\left[-\Sigma_t r\right] dx dy dz
 \end{aligned}$$

§ 3-1 单能中子扩散方程



$$\begin{aligned} J_z^- dA &= \int_0^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \Sigma_s \Phi(\vec{\mathbf{r}}) \cdot \frac{dA \cos \theta}{4\pi r^2} \\ &\quad \cdot \exp[-\Sigma_t r] dx dy dz \\ &= \int_0^{+\infty} \int_0^{\pi/2} \int_0^{2\pi} \Sigma_s \Phi(\vec{\mathbf{r}}) \cdot \frac{dA \cos \theta}{4\pi r^2} \\ &\quad \cdot \exp[-\Sigma_t r] r^2 \sin \theta d\varphi d\theta dr \end{aligned}$$

$$J_z^- = \frac{\Sigma_s}{4\pi} \int_0^{+\infty} \int_0^{\pi/2} \int_0^{2\pi} \Phi(\vec{\mathbf{r}}) \cdot \exp(-\Sigma_t r) \sin \theta d\varphi d\theta dr$$

§ 3-1 单能中子扩散方程



假设3：通量密度随空间位置缓慢变化

■ 一阶泰勒展开：

$$\Phi(\vec{r}) \approx \Phi_0 + x \left. \frac{\partial \Phi}{\partial x} \right|_{x=x_0} + y \left. \frac{\partial \Phi}{\partial y} \right|_{y=y_0} + z \left. \frac{\partial \Phi}{\partial z} \right|_{z=z_0}$$

$$x = r \sin \theta \cos \varphi \quad y = r \sin \theta \sin \varphi \quad z = r \cos \theta$$

$$J_z^- = \frac{\Sigma_s}{4\pi} \int_0^{+\infty} \int_0^{\pi/2} \int_0^{2\pi} \Phi(\vec{r}) \cdot \exp(-\Sigma_t r) \sin \theta d\varphi d\theta dr$$

§ 3-1 单能中子扩散方程



$$J_z^- = \frac{\Sigma_s}{2} \int_0^{+\infty} \int_0^{\pi/2} \left(\Phi_0 + r \cos \theta \frac{\partial \Phi}{\partial z} \Big|_{z=z_0} \right) \exp(\Sigma_t r) \sin \theta \, d\theta \, dr$$

假设4：介质为弱吸收介质

$$J_z^- = \frac{\Sigma_s}{2} \int_0^{+\infty} \int_0^{\pi/2} \left(\Phi_0 + r \cos \theta \frac{\partial \Phi}{\partial z} \Big|_{z=z_0} \right) \exp(\Sigma_s r) \sin \theta \, d\theta \, dr$$

$$J_z^- = \frac{\Phi_0}{4} + \frac{1}{6\Sigma_s} \frac{\partial \Phi}{\partial z} \Big|_{z=z_0}$$

§ 3-1 单能中子扩散方程



■ 同理类推：

$$J_x^+ = \frac{\Phi_0}{4} - \frac{1}{6\Sigma_s} \frac{\partial\Phi}{\partial x} \Big|_{x=x_0}$$

$$J_x^- = \frac{\Phi_0}{4} + \frac{1}{6\Sigma_s} \frac{\partial\Phi}{\partial x} \Big|_{x=x_0}$$

$$J_y^+ = \frac{\Phi_0}{4} - \frac{1}{6\Sigma_s} \frac{\partial\Phi}{\partial y} \Big|_{y=y_0}$$

$$J_y^- = \frac{\Phi_0}{4} + \frac{1}{6\Sigma_s} \frac{\partial\Phi}{\partial y} \Big|_{y=y_0}$$

$$J_z^+ = \frac{\Phi_0}{4} - \frac{1}{6\Sigma_s} \frac{\partial\Phi}{\partial z} \Big|_{z=z_0}$$

$$J_z^- = \frac{\Phi_0}{4} + \frac{1}{6\Sigma_s} \frac{\partial\Phi}{\partial z} \Big|_{z=z_0}$$

§ 3-1 单能中子扩散方程



$$J_x = J_x^+ - J_x^- = -\frac{\lambda_s}{3} \frac{\partial \Phi}{\partial x} \Big|_{x=x_0}$$

$$J_y = J_y^+ - J_y^- = -\frac{\lambda_s}{3} \frac{\partial \Phi}{\partial y} \Big|_{y=y_0}$$

$$J_z = J_z^+ - J_z^- = -\frac{\lambda_s}{3} \frac{\partial \Phi}{\partial z} \Big|_{z=z_0}$$

$$\vec{J}(\vec{r}_0) = -\frac{\lambda_s}{3} \left(\frac{\partial \Phi}{\partial x} + \frac{\partial \Phi}{\partial y} + \frac{\partial \Phi}{\partial z} \right)_{\vec{r}=\vec{r}_0}$$

§ 3-1 单能中子扩散方程



$$\vec{\mathbf{J}}(\vec{\mathbf{r}}_0) = -\frac{\lambda_s}{3} \left(\frac{\partial \Phi}{\partial x} + \frac{\partial \Phi}{\partial y} + \frac{\partial \Phi}{\partial z} \right)_{\vec{\mathbf{r}}=\vec{\mathbf{r}}_0}$$

$$\vec{\mathbf{J}} = -\frac{\lambda_s}{3} \left(\frac{\partial \Phi}{\partial x} + \frac{\partial \Phi}{\partial y} + \frac{\partial \Phi}{\partial z} \right) = -\frac{\lambda_s}{3} \nabla \Phi$$

扩散系数： $D = \frac{\lambda_s}{3}$

$$\vec{\mathbf{J}} = -D \nabla \Phi$$

§ 3-1 单能中子扩散方程



■ 斐克定律的适用范围

假设1：中子的散射是各向同性的

$$D = \frac{\lambda_{\text{tr}}}{3} \quad \lambda_{\text{tr}} = \frac{\lambda_s}{1 - \mu_0} \quad \overline{\mu_0} = \frac{2}{3A}$$

假设2：介质为无限均匀介质

- 真空边界平均自由程内
- 两种介质的交界面

§ 3-1 单能中子扩散方程



假设3：通量密度随空间位置缓慢变化

- 中子源附近

假设4：介质为弱吸收介质

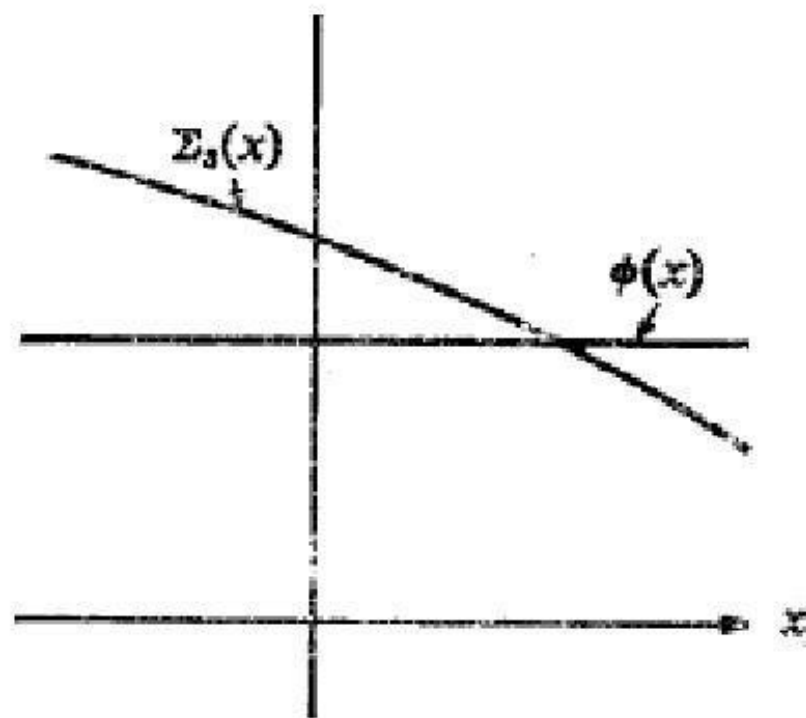
- 强吸收体（控制棒）附近

§ 3-1 单能中子扩散方程



思考：

- 左右两边**通量分布相同**，材料的**散射截面不同**，请问交界面上有无从左至右的净中子流？



假想的具有均匀通量分布的非均匀介质