



Санкт-Петербургский государственный университет
Физический факультет
Кафедра ядерно-физических методов исследования



Сыромятников

Арсений Владиславович

*Лекция 8. Основы теории
магнитного рассеяния нейтронов.*

- Выражение для сечения магнитного рассеяния*
- Магнитное рассеяние при отсутствии орбитального вклада*

Магнитное взаимодействие нейтрона с веществом

$$\boldsymbol{\mu}_n = -\gamma\mu_N\boldsymbol{\sigma} \quad \mu_N = \frac{e\hbar}{2m_p} \quad \gamma = 1.913$$

$$\boldsymbol{\mu}_e = -2\mu_B\mathbf{S} \quad \mu_B = \frac{e\hbar}{2m_e}$$

$$V_m(\mathbf{R}) = -\boldsymbol{\mu}_n\mathbf{B}(\mathbf{R})$$

$$\mathbf{B}(\mathbf{R}) = \mathbf{B}_S(\mathbf{R}) + \mathbf{B}_L(\mathbf{R})$$

$$\mathbf{B}_S(\mathbf{R}) = \left[\bar{\nabla} \times \mathbf{A} \right] \quad \mathbf{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{[\boldsymbol{\mu}_e \times \mathbf{R}]}{R^3}$$

$$\mathbf{B}_L(\mathbf{R}) = \frac{\mu_0}{4\pi} I \frac{[d\mathbf{l} \times \mathbf{R}]}{R^3} \quad I d\mathbf{l} = -\frac{e}{m_e} \mathbf{p} = -\frac{2\mu_B}{\hbar} \mathbf{p}$$

Магнитное взаимодействие нейтрона с веществом

$$\mathbf{B}(\mathbf{R}) = \mathbf{B}_S(\mathbf{R}) + \mathbf{B}_L(\mathbf{R}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \left(\left[\bar{\nabla} \times \left[\boldsymbol{\mu}_e \times \frac{\mathbf{R}}{R^3} \right] \right] - \frac{2\mu_B}{\hbar} \left[\mathbf{p} \times \frac{\mathbf{R}}{R^3} \right] \right)$$

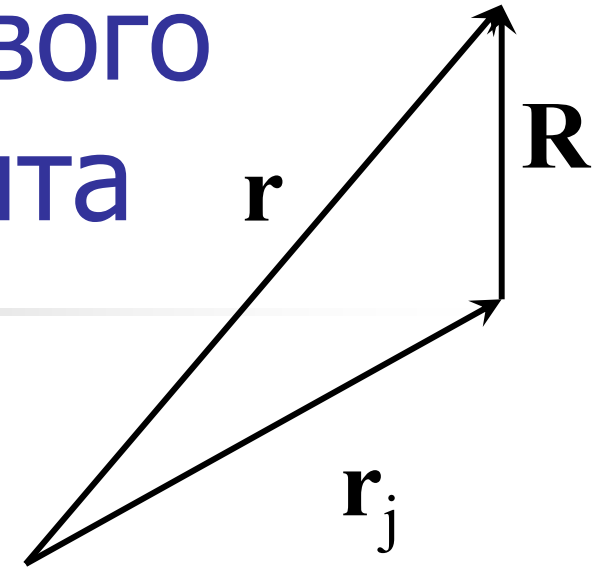
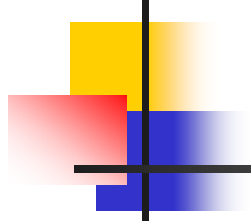
$$V_m(\mathbf{R}) = -\boldsymbol{\mu}_n \mathbf{B}(\mathbf{R}) = -\frac{\mu_0}{4\pi} 2\gamma\mu_N\mu_B \boldsymbol{\sigma} (\mathbf{W}_S + \mathbf{W}_L)$$

$$\mathbf{W}_S = \left[\bar{\nabla} \times \left[\mathbf{s} \times \frac{\mathbf{R}}{R^3} \right] \right] \quad \mathbf{W}_L = \frac{1}{\hbar} \left[\mathbf{p} \times \frac{\mathbf{R}}{R^3} \right]$$

Сечение магнитного рассеяния

$$\left(\frac{d^2 \sigma}{dE_f d\Omega_f} \right)_{\sigma_i \alpha \rightarrow \sigma_f \beta} = \frac{k_f}{k_i} \left(\frac{m}{2\pi \hbar^2} \right)^2 \times \left| \langle \mathbf{k}_f \sigma_f \beta | V_m | \mathbf{k}_i \sigma_i \alpha \rangle \right|^2 \delta(E_\alpha - E_\beta + \hbar \omega)$$

Вычисление спинового матричного элемента



$$\langle \mathbf{k}_f | \mathbf{W}_{Sj} | \mathbf{k}_i \rangle = \int e^{-i\mathbf{k}_f \mathbf{r}} \left[\bar{\nabla} \times \left[\mathbf{s}_j \times \frac{\mathbf{R}}{R^3} \right] \right] e^{i\mathbf{k}_i \mathbf{r}} d\mathbf{r}$$

$$\left[\bar{\nabla} \times \left[\mathbf{s}_j \times \frac{\mathbf{R}}{R^3} \right] \right] = - \left[\bar{\nabla} \times \left[\mathbf{s}_j \times \bar{\nabla} \frac{1}{R} \right] \right] = - \left[\bar{\nabla} \times \left[\mathbf{s}_j \times \bar{\nabla} \frac{1}{2\pi^2} \int d\mathbf{q} \frac{e^{i\mathbf{q}\mathbf{R}}}{q^2} \right] \right]$$

$$= - \frac{1}{2\pi^2} \int \frac{d\mathbf{q}}{q^2} \left[\bar{\nabla} \times \left[\mathbf{s}_j \times i\mathbf{q} e^{i\mathbf{q}\mathbf{R}} \right] \right] = - \frac{1}{2\pi^2} \int \frac{d\mathbf{q}}{q^2} \left[\bar{\nabla} e^{i\mathbf{q}\mathbf{R}} \times \left[\mathbf{s}_j \times i\mathbf{q} \right] \right]$$

$$= - \frac{1}{2\pi^2} \int \frac{d\mathbf{q}}{q^2} \left[i\mathbf{q} e^{i\mathbf{q}\mathbf{R}} \times \left[\mathbf{s}_j \times i\mathbf{q} \right] \right] = \frac{1}{2\pi^2} \int \frac{d\mathbf{q}}{q^2} \left[\mathbf{q} \times \left[\mathbf{s}_j \times \mathbf{q} \right] \right] e^{i\mathbf{q}\mathbf{R}}$$

Вычисление спинового матричного элемента

$$\begin{aligned}\langle \mathbf{k}_f | \mathbf{W}_{S_j} | \mathbf{k}_i \rangle &= \int e^{-i\mathbf{k}_f \mathbf{r}} \frac{1}{2\pi^2} \int \frac{d\mathbf{q}}{q^2} \left[\mathbf{q} \times [\mathbf{s}_j \times \mathbf{q}] \right] e^{i\mathbf{q}\mathbf{R}} e^{i\mathbf{k}_i \mathbf{r}} d\mathbf{r} \\ &= \frac{1}{2\pi^2} \int d\mathbf{q} d\mathbf{r} \frac{1}{q^2} \left[\mathbf{q} \times [\mathbf{s}_j \times \mathbf{q}] \right] e^{i\mathbf{q}\mathbf{R}} e^{i\mathbf{Q}\mathbf{r}} = 4\pi e^{i\mathbf{Q}\mathbf{r}_j} \frac{1}{Q^2} \left[\mathbf{Q} \times [\mathbf{s}_j \times \mathbf{Q}] \right] \\ &= 4\pi e^{i\mathbf{Q}\mathbf{r}_j} \left[\hat{\mathbf{Q}} \times [\mathbf{s}_j \times \hat{\mathbf{Q}}] \right]\end{aligned}$$

$$\hat{\mathbf{Q}} = \frac{\mathbf{Q}}{Q}$$

$$\langle \mathbf{k}_f | \mathbf{W}_{S_j} | \mathbf{k}_i \rangle = 4\pi e^{i\mathbf{Q}\mathbf{r}_j} \left[\hat{\mathbf{Q}} \times [\mathbf{s}_j \times \hat{\mathbf{Q}}] \right]$$

Вычисление орбитального матричного элемента

$$\begin{aligned}
 \langle \mathbf{k}_f | \mathbf{W}_{Lj} | \mathbf{k}_i \rangle &= \int e^{-i\mathbf{k}_f \mathbf{r}} \frac{1}{\hbar} \left[\mathbf{p}_j \times \frac{\mathbf{R}}{R^3} \right] e^{i\mathbf{k}_i \mathbf{r}} d\mathbf{r} \\
 &= \frac{1}{\hbar} \int e^{i\mathbf{Q}\mathbf{r}} \left[\mathbf{p}_j \times \frac{\mathbf{R}}{R^3} \right] d\mathbf{r} = \frac{1}{\hbar} e^{i\mathbf{Q}\mathbf{r}_j} \int e^{i\mathbf{Q}\mathbf{R}} \left[\mathbf{p}_j \times \frac{\mathbf{R}}{R^3} \right] d\mathbf{R} \\
 \int e^{i\mathbf{Q}\mathbf{R}} \frac{\mathbf{R}}{R^3} d\mathbf{R} &= -\int e^{i\mathbf{Q}\mathbf{R}} \bar{\nabla} \frac{1}{R} d\mathbf{R} = -\int e^{i\mathbf{Q}\mathbf{R}} \bar{\nabla} \frac{1}{2\pi^2} \int d\mathbf{q} \frac{e^{i\mathbf{q}\mathbf{R}}}{q^2} d\mathbf{R} \\
 &= -\frac{1}{2\pi^2} \int e^{i\mathbf{Q}\mathbf{R}} \int d\mathbf{q} \frac{i\mathbf{q} e^{i\mathbf{q}\mathbf{R}}}{q^2} d\mathbf{R} = -\frac{1}{2\pi^2} \int d\mathbf{q} \frac{i\mathbf{q}}{q^2} (2\pi)^3 \delta(\mathbf{q} + \mathbf{Q}) = 4\pi \frac{i\mathbf{Q}}{Q^2}
 \end{aligned}$$

$$\langle \mathbf{k}_f | \mathbf{W}_{Lj} | \mathbf{k}_i \rangle = \frac{1}{\hbar} e^{i\mathbf{Q}\mathbf{r}_j} \left[\mathbf{p}_j \times 4\pi \frac{i\mathbf{Q}}{Q^2} \right] = \frac{4\pi i}{\hbar Q} e^{i\mathbf{Q}\mathbf{r}_j} \left[\mathbf{p}_j \times \hat{\mathbf{Q}} \right]$$

Выражение для сечения

$$\sum_j \langle \mathbf{k}_f | \mathbf{W}_{Sj} + \mathbf{W}_{Lj} | \mathbf{k}_i \rangle = 4\pi \mathbf{Y}_\perp$$

$$\mathbf{Y}_\perp = \sum_j e^{i\mathbf{Q}\mathbf{r}_j} \left(\left[\hat{\mathbf{Q}} \times [\mathbf{s}_j \times \hat{\mathbf{Q}}] \right] + \frac{i}{\hbar Q} [\mathbf{p}_j \times \hat{\mathbf{Q}}] \right)$$

$$\left(\frac{m}{2\pi\hbar^2} \right)^2 (4\pi)^2 \left(\frac{\mu_0}{4\pi} 2\gamma\mu_N\mu_B \right)^2 = \left(\frac{m}{\pi\hbar^2} \mu_0\gamma\mu_N\mu_B \right)^2$$

$$= \left(\frac{m}{\pi\hbar^2} \mu_0\gamma \frac{e\hbar}{2m_p} \frac{e\hbar}{2m_e} \right)^2 = \left(\gamma \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{e^2}{m_e} \right)^2 = (\gamma r_0)^2$$

$r_0 = 2.818 \cdot 10^{-15} \text{ m}$ "классический радиус электрона"

$$\left(\frac{d^2\sigma}{dE_f d\Omega_f} \right)_{\sigma_i\alpha \rightarrow \sigma_f\beta} = (\gamma r_0)^2 \frac{k_f}{k_i} \left| \langle \sigma_f\beta | \boldsymbol{\sigma} \mathbf{Y}_\perp | \sigma_i\alpha \rangle \right|^2 \delta(E_\alpha - E_\beta + \hbar\omega)$$

Связь оператора Y_{\perp} с намагниченностью

$$Y_{\perp S} = \sum_j e^{i\mathbf{Q}\mathbf{r}_j} \left[\hat{\mathbf{Q}} \times \left[\mathbf{s}_j \times \hat{\mathbf{Q}} \right] \right] = \left[\hat{\mathbf{Q}} \times \left[\mathbf{Y}_S \times \hat{\mathbf{Q}} \right] \right]$$

$$\left. \begin{aligned} \mathbf{Y}_S &= \sum_j e^{i\mathbf{Q}\mathbf{r}_j} \mathbf{s}_j \\ \boldsymbol{\rho}_S(\mathbf{r}) &= \sum_j \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}_j) \mathbf{s}_j \end{aligned} \right\} \Rightarrow \mathbf{Y}_S = \int \boldsymbol{\rho}_S(\mathbf{r}) e^{i\mathbf{Q}\mathbf{r}} d\mathbf{r}$$

$$\mathbf{M}_S(\mathbf{r}) = -2\mu_B \boldsymbol{\rho}_S(\mathbf{r})$$

$$\mathbf{Y}_S = -\frac{1}{2\mu_B} \mathbf{M}_S(\mathbf{Q})$$

$$Y_{\perp S} = -\frac{1}{2\mu_B} \left[\hat{\mathbf{Q}} \times \left[\mathbf{M}_S(\mathbf{Q}) \times \hat{\mathbf{Q}} \right] \right]$$

Связь оператора Y_{\perp} с намагниченностью

$$Y_{\perp L} = -\frac{1}{2\mu_B} \left[\hat{\mathbf{Q}} \times \left[\mathbf{M}_L(\mathbf{Q}) \times \hat{\mathbf{Q}} \right] \right]$$

$$\mathbf{Y} = \mathbf{Y}_S + \mathbf{Y}_L = -\frac{1}{2\mu_B} \mathbf{M}(\mathbf{Q})$$

$$\mathbf{M}(\mathbf{Q}) = \mathbf{M}_S(\mathbf{Q}) + \mathbf{M}_L(\mathbf{Q})$$

$$Y_{\perp} = -\frac{1}{2\mu_B} \left[\hat{\mathbf{Q}} \times \left[\mathbf{M}(\mathbf{Q}) \times \hat{\mathbf{Q}} \right] \right] = \left[\hat{\mathbf{Q}} \times \left[\mathbf{Y} \times \hat{\mathbf{Q}} \right] \right]$$

Суммирование по проекциям спина нейтрона

$$\sum_{\sigma_i \sigma_f} p_{\sigma_i} \left| \langle \sigma_f \beta | \sigma \mathbf{Y}_\perp | \sigma_i \alpha \rangle \right|^2 \quad p_\uparrow + p_\downarrow = 1$$

$$\sum_{\lambda, \gamma} \langle \sigma_i \alpha | \sigma^\lambda (Y_\perp^\lambda)^+ | \sigma_f \beta \rangle \langle \sigma_f \beta | \sigma^\gamma Y_\perp^\gamma | \sigma_i \alpha \rangle \quad \lambda, \gamma = x, y, z$$

$$= \sum_{\lambda, \gamma} \langle \sigma_i | \sigma^\lambda | \sigma_f \rangle \langle \sigma_f | \sigma^\gamma | \sigma_i \rangle \langle \alpha | (Y_\perp^\lambda)^+ | \beta \rangle \langle \beta | Y_\perp^\gamma | \alpha \rangle$$

$$\sum_{\sigma_f} \langle \sigma_i | \sigma^\lambda | \sigma_f \rangle \langle \sigma_f | \sigma^\gamma | \sigma_i \rangle = \langle \sigma_i | \sigma^\lambda \sigma^\gamma | \sigma_i \rangle$$

$$= \delta_{\lambda\gamma} + i\varepsilon_{\lambda\gamma\chi} \langle \sigma_i | \sigma^\chi | \sigma_i \rangle$$

Отлично от нуля
только при $\chi=z$

$$\sigma^\lambda \sigma^\gamma = \delta_{\lambda\gamma} + i\varepsilon_{\lambda\gamma\chi} \sigma^\chi$$

Суммирование по проекциям спина нейтрона

$$\sum_{\sigma_i \sigma_f} p_{\sigma_i} \left| \langle \sigma_f \beta | \boldsymbol{\sigma} \mathbf{Y}_{\perp} | \sigma_i \alpha \rangle \right|^2$$

$$= \sum_{\sigma_i} p_{\sigma_i} \sum_{\lambda, \gamma} \left(\delta_{\lambda \gamma} + i \varepsilon_{\lambda \gamma z} \langle \sigma_i | \sigma^z | \sigma_i \rangle \right) \langle \alpha | (Y_{\perp}^{\lambda})^+ | \beta \rangle \langle \beta | Y_{\perp}^{\gamma} | \alpha \rangle$$

если $p_{\uparrow} = p_{\downarrow} = \frac{1}{2}$, то $\sum_{\sigma_i} p_{\sigma_i} \langle \sigma_i | \sigma^z | \sigma_i \rangle = 0$

$$\sum_{\sigma_i \sigma_f} p_{\sigma_i} \left| \langle \sigma_f \beta | \boldsymbol{\sigma} \mathbf{Y}_{\perp} | \sigma_i \alpha \rangle \right|^2 = \sum_{\lambda} \langle \alpha | (Y_{\perp}^{\lambda})^+ | \beta \rangle \langle \beta | Y_{\perp}^{\lambda} | \alpha \rangle$$

Выражение для сечения

$$\mathbf{Y}_{\perp} = \mathbf{Y} - (\mathbf{Y}\hat{\mathbf{Q}})\hat{\mathbf{Q}}$$

$$Y_{\perp}^{\lambda} = Y^{\lambda} - (\mathbf{Y}\hat{\mathbf{Q}})\hat{\mathbf{Q}}^{\lambda} = \sum_{\chi} (\delta_{\chi\lambda} - \hat{\mathbf{Q}}^{\lambda}\hat{\mathbf{Q}}^{\chi})Y^{\chi}$$

$$\sum_{\lambda} \sum_{\chi} (\delta_{\chi\lambda} - \hat{\mathbf{Q}}^{\lambda}\hat{\mathbf{Q}}^{\chi})(Y^{\chi})^{+} \sum_{\eta} (\delta_{\eta\lambda} - \hat{\mathbf{Q}}^{\lambda}\hat{\mathbf{Q}}^{\eta})Y^{\eta}$$

$$= \sum_{\lambda} \sum_{\chi,\eta} (\delta_{\chi\lambda} - \hat{\mathbf{Q}}^{\lambda}\hat{\mathbf{Q}}^{\chi})(\delta_{\eta\lambda} - \hat{\mathbf{Q}}^{\lambda}\hat{\mathbf{Q}}^{\eta})(Y^{\chi})^{+} Y^{\eta}$$

$$= \sum_{\lambda} \sum_{\chi,\eta} (\delta_{\chi\lambda}\delta_{\eta\lambda} - \delta_{\eta\lambda}\hat{\mathbf{Q}}^{\lambda}\hat{\mathbf{Q}}^{\chi} - \delta_{\chi\lambda}\hat{\mathbf{Q}}^{\lambda}\hat{\mathbf{Q}}^{\eta} + \hat{\mathbf{Q}}^{\lambda}\hat{\mathbf{Q}}^{\chi}\hat{\mathbf{Q}}^{\lambda}\hat{\mathbf{Q}}^{\eta})(Y^{\chi})^{+} Y^{\eta}$$

$$= \sum_{\chi,\eta} (\delta_{\chi\eta} - \hat{\mathbf{Q}}^{\eta}\hat{\mathbf{Q}}^{\chi} - \hat{\mathbf{Q}}^{\chi}\hat{\mathbf{Q}}^{\eta} + \hat{\mathbf{Q}}^{\chi}\hat{\mathbf{Q}}^{\eta})(Y^{\chi})^{+} Y^{\eta}$$

$$= \sum_{\chi,\eta} (\delta_{\chi\eta} - \hat{\mathbf{Q}}^{\eta}\hat{\mathbf{Q}}^{\chi})(Y^{\chi})^{+} Y^{\eta}$$



Выражение для сечения

$$\frac{d^2\sigma}{dE_f d\Omega_f} = (\gamma r_0)^2 \frac{k_f}{k_i} \sum_{\chi, \eta} \left(\delta_{\chi\eta} - \hat{Q}^\eta \hat{Q}^\chi \right) \times \sum_{\alpha\beta} P_\alpha \left\langle \alpha \left| (Y^\chi)^+ \right| \beta \right\rangle \left\langle \beta \left| Y^\eta \right| \alpha \right\rangle \delta(E_\alpha - E_\beta + \hbar\omega)$$

Рассеяние при отсутствии орбитального вклада



$$\mathbf{r}_j = \mathbf{R}_{ld} + \mathbf{r}_v$$

$$\mathbf{Y} = \mathbf{Y}_S = \sum_j e^{i\mathbf{Q}\mathbf{r}_j} \mathbf{s}_j = \sum_{ld} e^{i\mathbf{Q}\mathbf{R}_{ld}} \sum_{v(d)} e^{i\mathbf{Q}\mathbf{r}_v} \mathbf{s}_v$$

$$\langle \beta | \mathbf{Y} | \alpha \rangle_{ld} = \left\langle \beta \left| e^{i\mathbf{Q}\mathbf{R}_{ld}} \sum_{v(d)} e^{i\mathbf{Q}\mathbf{r}_v} \mathbf{s}_v \right| \alpha \right\rangle = \sum_{\gamma} \sum_{v(d)} \langle \beta | e^{i\mathbf{Q}\mathbf{r}_v} | \gamma \rangle \langle \gamma | e^{i\mathbf{Q}\mathbf{R}_{ld}} \mathbf{s}_v | \alpha \rangle$$

$$= \sum_{\gamma} \langle \beta | e^{i\mathbf{Q}\mathbf{r}_1} | \gamma \rangle \left\langle \gamma \left| e^{i\mathbf{Q}\mathbf{R}_{ld}} \sum_{v(d)} \mathbf{s}_v \right| \alpha \right\rangle = \langle \beta | e^{i\mathbf{Q}\mathbf{r}_1} | \beta \rangle \langle \beta | e^{i\mathbf{Q}\mathbf{R}_{ld}} \mathbf{S}_{ld} | \alpha \rangle$$

$$= F_d(\mathbf{Q}) \langle \beta | e^{i\mathbf{Q}\mathbf{R}_{ld}} \mathbf{S}_{ld} | \alpha \rangle$$

$$F_d(\mathbf{Q}) = \int \boldsymbol{\varepsilon}_d(\mathbf{r}) e^{i\mathbf{Q}\mathbf{r}} d\mathbf{r} \quad \begin{cases} F_d(\mathbf{Q} \rightarrow 0) \rightarrow 1 \\ F_d(\mathbf{Q} \rightarrow \infty) \rightarrow 0 \end{cases}$$

Рассеяние при отсутствии орбитального вклада

$$\frac{d^2\sigma}{dE_f d\Omega_f} = (\gamma r_0)^2 \frac{k_f}{k_i} \sum_{\chi\eta} \left(\delta_{\chi\eta} - \hat{Q}^\eta \hat{Q}^\chi \right) \sum_{l'd'} \sum_{ld} F_{d'}^*(\mathbf{Q}) F_d(\mathbf{Q}) \times \sum_{\alpha\beta} P_\alpha \langle \alpha | e^{-i\mathbf{Q}\mathbf{R}_{l'd'}} S_{l'd'}^\chi | \beta \rangle \langle \beta | e^{i\mathbf{Q}\mathbf{R}_{ld}} S_{ld}^\eta | \alpha \rangle \delta(E_\alpha - E_\beta + \hbar\omega)$$

- Хорошо работает, когда $L=0$ (например, EuO и EuS)
- Когда орбитальный момент «заморожен» (quenched)