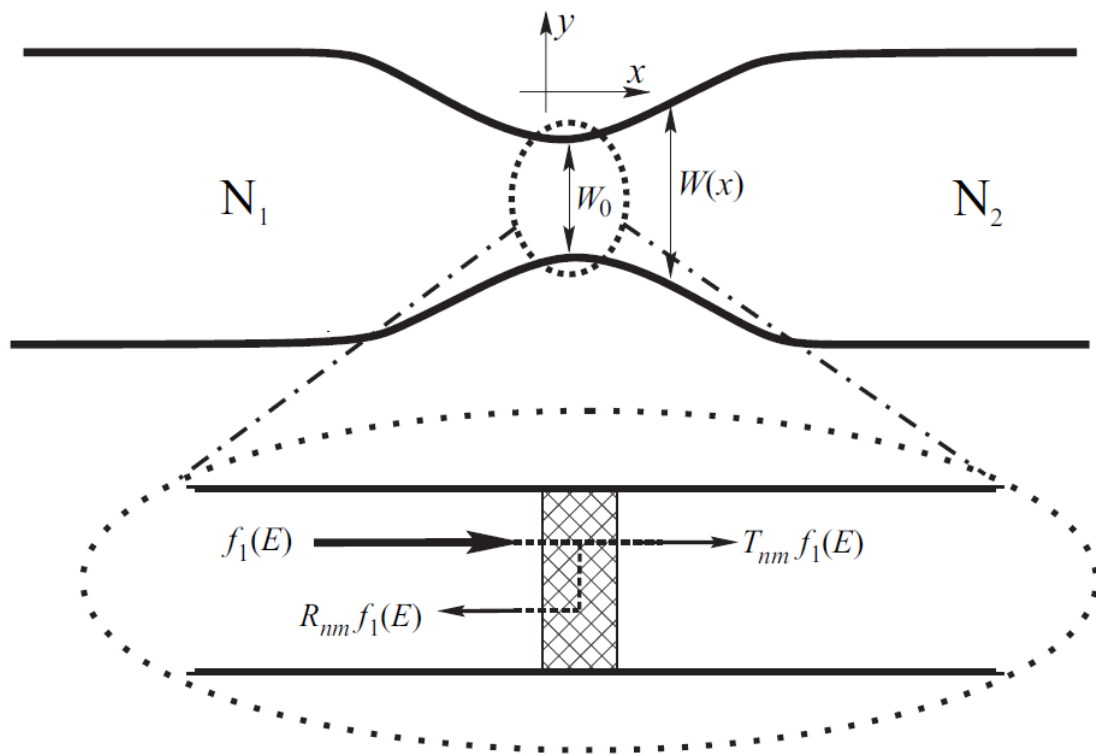


Кинетические коэффициенты квантового точечного контакта

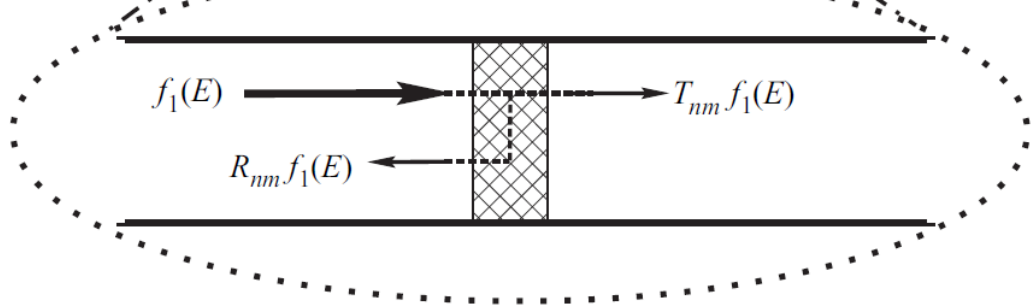
Квантовый точечный контакт. Для простоты, слева и справа один канал. Тогда имеем квазиодномерную задачу...



Из вероятностей прохождения и отражения составляем матрицу:

$$T_{\alpha\beta} = \begin{pmatrix} R & D' \\ D & R' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} R & D \\ D & R \end{pmatrix}.$$

$$f_{\alpha}(E) = \frac{1}{\exp[(E - \mu_{\alpha})/T] + 1}, \quad \alpha = 1, 2$$



$$f_{\alpha}(E) = \frac{1}{\exp[(E - \mu_{\alpha})/T] + 1}, \quad \alpha = 1, 2$$

$$T_{\alpha\beta} = \begin{pmatrix} R & D' \\ D & R' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} R & D \\ D & R \end{pmatrix},$$

$$\Gamma_{\alpha\beta} = \delta_{\alpha\beta} - T_{\alpha\beta} = \begin{pmatrix} D & -D \\ -D & D \end{pmatrix}.$$

Согласно P.N. Butcher, J. Phys. C 2, 4869 (1990):

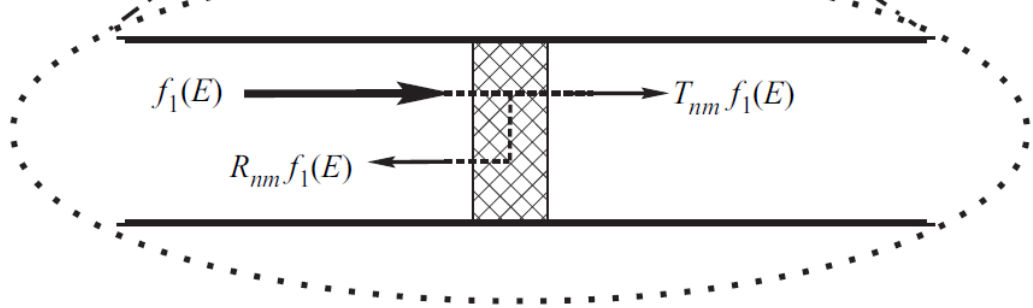
$$I_{\alpha} = \frac{2e}{2\pi\hbar} \int d\varepsilon \Gamma_{\alpha\beta} f_{\beta}(\varepsilon).$$

Если $\alpha=1$, то
$$I_1 = \frac{2e}{2\pi\hbar} \int d\varepsilon (\Gamma_{11} f_1(\varepsilon) + \Gamma_{12} f_2(\varepsilon)) = \frac{2e}{2\pi\hbar} \int d\varepsilon D (f_1(\varepsilon) - f_2(\varepsilon)).$$

Согласно P.N. Butcher, J. Phys. C 2, 4869 (1990) и многим другим публикациям, поток тепла:

$$I_{\alpha}^{(Q, \text{Butcher})} = \frac{2}{2\pi\hbar} \int d\varepsilon (\varepsilon - \mu_{\alpha}) \Gamma_{\alpha\beta} f_{\beta}(\varepsilon).$$

Эта формула в линейном отклике дает правильные кинетические коэффициенты.



$$I_{\alpha} = \frac{2e^2}{2\pi\hbar} \int d\varepsilon \Gamma_{\alpha\beta} f_{\beta}(\varepsilon).$$

$$f_{\alpha}(E) = \frac{1}{\exp[(E - \mu_{\alpha})/T] + 1}, \quad \alpha = 1, 2$$

$$T_{\alpha\beta} = \begin{pmatrix} R & D' \\ D & R' \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} R & D \\ D & R \end{pmatrix},$$

$$\Gamma_{\alpha\beta} = \delta_{\alpha\beta} - T_{\alpha\beta} = \begin{pmatrix} D & -D \\ -D & D \end{pmatrix}.$$

$$I_{\alpha}^{(\text{Q,Butcher})} = \frac{2}{2\pi\hbar} \int d\varepsilon (\varepsilon - \mu_{eq}) \Gamma_{\alpha\beta} f_{\beta}(\varepsilon).$$

Эта формула в линейном отклике дает правильные кинетические коэффициенты.

$$I_{\alpha}^{(\text{Q,Butcher})} = \frac{2}{2\pi\hbar} \int d\varepsilon (\varepsilon - \mu_{\alpha}) \Gamma_{\alpha\beta} f_{\beta}(\varepsilon).$$

$$f_{\alpha} \approx f_{\alpha}^{(0)} + \delta f = f^{(0)} + \left(\frac{\partial}{\partial \varepsilon} f^{(0)} \right) \left(eV_{\alpha} - \frac{\varepsilon - \mu}{T} \theta_{\alpha} \right), \quad \theta_{\alpha} = T_{\alpha} - T.$$

$$I_{\alpha}^{(\text{Q,Butcher})} (f^{(0)}) \equiv 0,$$

$$I_{\alpha}^{(\text{Q,Butcher})} = \frac{2}{2\pi\hbar} \int d\varepsilon (\varepsilon - \mu_{\alpha}) \Gamma_{\alpha\beta} \delta f_{\beta}(\varepsilon) \approx \frac{2}{2\pi\hbar} \int d\varepsilon (\varepsilon - \mu) \Gamma_{\alpha\beta} \left(\frac{\partial}{\partial \varepsilon} f^{(0)} \right) \left(eV_{\alpha} - \frac{\varepsilon - \mu}{T} \theta_{\alpha} \right),$$

$$I_1^{(\text{Q,Butcher})} \approx \frac{2}{2\pi\hbar} \int d\varepsilon (\varepsilon - \mu) \left(-\frac{\partial}{\partial \varepsilon} f^{(0)} \right) D \left(e\delta V - \frac{\varepsilon - \mu}{T} \delta T \right), \quad \delta V = V_2 - V_1, \quad \delta T = T_2 - T_1.$$

$$I_1 \approx \frac{2e}{2\pi\hbar} \int d\varepsilon \left(-\frac{\partial}{\partial \varepsilon} f^{(0)} \right) D \left(e\delta V - \frac{\varepsilon - \mu}{T} \delta T \right).$$

$$I_1^{(Q)} = \mathbf{J}_Q \approx \frac{2}{2\pi\hbar} \int d\varepsilon (\varepsilon - \mu) \left(-\frac{\partial}{\partial \varepsilon} f^{(0)} \right) D \left(e\delta V - \frac{\varepsilon - \mu}{T} \delta T \right), \quad \delta V = V_2 - V_1, \quad \delta T = T_2 - T_1.$$

$$I_1 = \mathbf{J}_e \approx \frac{2e}{2\pi\hbar} \int d\varepsilon \left(-\frac{\partial}{\partial \varepsilon} f^{(0)} \right) D \left(e\delta V - \frac{\varepsilon - \mu}{T} \delta T \right).$$

На лекциях использовались обозначения:

$$\mathbf{J}_e = \sigma \mathbf{\varepsilon} - \beta \nabla T,$$

$$\mathbf{J}_Q = \chi \mathbf{\varepsilon} - \kappa \nabla T.$$

Для точечного контакта:

$$\mathbf{J}_e = \sigma \delta V - \beta \delta T,$$

$$\mathbf{J}_Q = \chi \delta V - \kappa \delta T.$$

$$\sigma = G = \frac{2e^2}{2\pi\hbar} \int d\varepsilon \left(-\frac{\partial}{\partial \varepsilon} f^{(0)} \right) D \approx \frac{2e^2}{2\pi\hbar} D = G_q D,$$

$$\kappa = \frac{2}{2\pi\hbar T} \int d\varepsilon (\varepsilon - \mu)^2 \left(-\frac{\partial}{\partial \varepsilon} f^{(0)} \right) D \approx \frac{2}{2\pi\hbar T} D \frac{\pi^2}{3} T^2 = G_q D \frac{\pi^2}{3e^2} T.$$

Второй способ -- вычисление кин-коэф., через
поток энтропии.

(по статье U. Sivan and Y. Imry PRB 1986).

$$\frac{\partial S(r,t)}{\partial t} + \text{div}(\mathbf{J}_s) = -\mathbf{J}_Q \cdot \frac{\nabla T}{T^2} + \mathbf{J}_e \cdot \frac{\boldsymbol{\varepsilon}}{T},$$

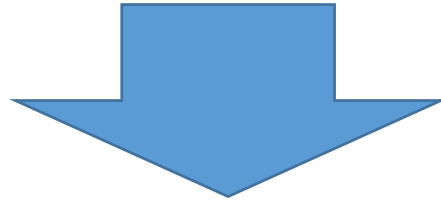
$$\mathbf{J}_s(r,t) = \mathbf{J}_Q(r,t) / T(r,t).$$

$$\mathbf{J}_s(r, t) = -\frac{1}{2\pi\hbar} \int [f_1 \ln f_1 + (1 - f_1) \ln (1 - f_1)] \mathrm{d} E +$$

$$\frac{1}{2\pi\hbar} \int [(Rf_1 + D' f_2) \ln (Rf_1 + D' f_2) + (1 - Rf_1 - D' f_2) \ln (1 - Rf_1 - D' f_2)] \mathrm{d} E,$$

$$D = D', R = R'.$$

$$f_\alpha \approx f^{(0)} + \delta f_\alpha = f^{(0)} + \left(\frac{\partial}{\partial \varepsilon} f^{(0)} \right) \left(eV_\alpha - \frac{\varepsilon - \mu}{T} \theta_\alpha \right), \quad \theta_\alpha = T_\alpha - T.$$



$$\mathbf{J}_s(r, t) \approx \frac{1}{2\pi\hbar} \int D \left[\ln \frac{f^{(0)}}{1 - f^{(0)}} \right] (\delta f_2 - \delta f_1) \mathrm{d} E = -\frac{1}{2\pi\hbar T} \int D [\varepsilon - \mu] (f_2 - f_1) \mathrm{d} E.$$

$$\mathbf{J}_S(r, t) \approx \frac{1}{2\pi\hbar} \int D \left[\ln \frac{f^{(0)}}{1 - f^{(0)}} \right] (\delta f_2 - \delta f_1) \mathrm{d} E = -\frac{1}{2\pi\hbar T} \int D[\varepsilon - \mu] (f_2 - f_1) \mathrm{d} E.$$

$$\mathbf{J}_S(r, t) = \mathbf{J}_Q(r, t) / T(r, t).$$



$$\mathbf{J}_Q(r, t) \approx -\frac{1}{2\pi\hbar} \int D[\varepsilon - \mu] (f_2 - f_1) \mathrm{d} E.$$

Что и требовалось доказать...