

Метод функций Грина

для моделирования процесса токоперноса в РТД

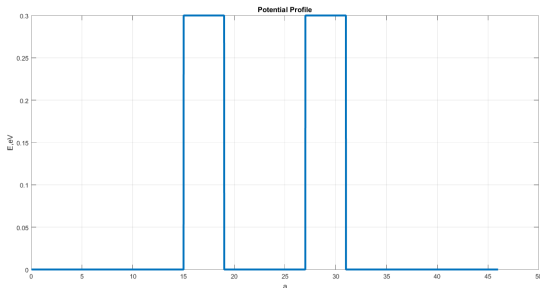
Власов Е.

Москва, 2017

Введение

Резонансно туннельный диод - полупроводниковый элемент электрической цепи с нелинейной вольт-амперной характеристикой.

В РТД используется гетероструктура, в которой потенциальная яма для носителей заряда, например, для электронов, отделена от контактных легированных областей потенциальными барьерами.



Функция Грина. Определение

Функция Грина $G(x, s)$ линейного дифференциального оператора $L = L(x)$, действующего на обобщённых функциях на подмножестве евклидова пространства R^n в точке s — это любое решение уравнения вида

$$LG(x, s) = \delta(x - s)$$

где δ — это дельта-функция. Это свойство функции Грина может использоваться для решения дифференциального уравнения вида

$$Lu(x) = f(x)$$

Функция Грина — это обратный оператор к L : $G(x, s) = L^{-1}$.

Уширение уровней

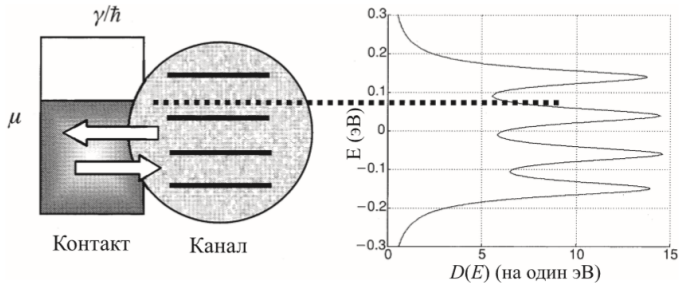


Figure: Канал, соединенный с одним контактом. Уширение уровней формирует непрерывную плотность состояний

Уширение уровней

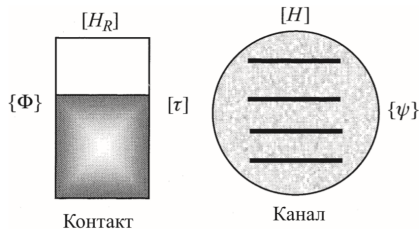


Figure: Канал, описываемый матрицей H , взаимодействует с контактом (взаимодействие определяется матрицей τ), которому, в свою очередь, отвечает матрица H_R .

Запишем уравнение Шредингера, описывающее систему канал-контакт (см. Рис. 5).

$$E \begin{pmatrix} \psi \\ \Phi \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} H & \tau \\ \tau^+ & H_R \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \psi \\ \Phi \end{pmatrix}$$

Открытые системы

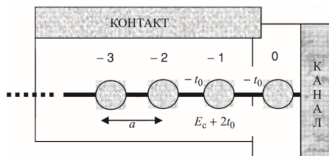


Figure: Простой пример: полубесконечная проволока. Первая точка системы "0" рассматривается как канал, а вся оставшаяся часть как КОНТАКТ.

$$E\psi = (E_c + 2t_0)\psi - t_0 \exp(ika)\psi + t_0 B [\exp(ika) - \exp(-ika)] = H\psi + \Sigma\psi + S$$
 которое имеет необходимый вид, с функциями вида

$$\Sigma = -t_0 \exp(ika)$$

Общая постановка задачи

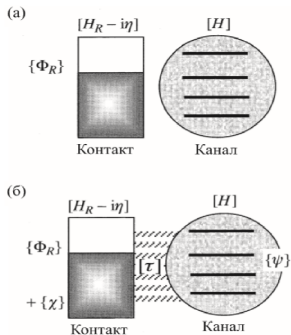


Figure: а - канал без электронов внутри, отсоединенный от контатков. б - при соединении с контактом волновые функции Ψ_R проникают вглубь структуры, формируя влновую функцию ψ , которая, в свою очередь,

Общая постановка задачи

$$[EI_R - H_R] \Psi_R = 0$$

$$[EI_R - H_R + i\eta] \Psi_R = \{S_R\}$$

где $[\eta] = 0^+ [I_R]$ Полная волновая функция составной системы будет удовлетворять блочному уравнению Шредингера, которое может быть записано в виде двух блоков

$$\begin{pmatrix} EI_R - H_R + i\eta & -\tau^+ \\ -\tau & EI - H \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \Psi_R + \chi \\ \psi \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} S_R \\ 0 \end{pmatrix}$$

LDOS

$$D(\vec{r}; E) = \sum_{\alpha} |\Psi_{\alpha}(\vec{r})|^2 \delta(E - \epsilon_{\alpha})$$

Это выражение можно рассматривать как деленный на 2π диагональный элемент другой более общей величины, называемой спектральной функцией, которая определяется как

$$A(\vec{r}, \vec{r}', E) = 2\pi \sum_{\alpha} \psi_{\alpha}(\vec{r}) \delta(E - \epsilon_{\alpha}) \psi_{\alpha}^*(\vec{r}') \quad (1)$$

$$D(E) = \frac{1}{2\pi} \text{Tr} [A(E)] = \sum_{\alpha} \delta(E - \epsilon_{\alpha}) \quad (2)$$

Функция Грина

$$2\pi\delta(E - \epsilon_\alpha) = \left[\frac{2\eta}{(E - \epsilon_\alpha)^2 + \eta^2} \right] = i \left[\frac{1}{E - \epsilon_\alpha + i0^+} - \frac{1}{E - \epsilon_\alpha - i0^+} \right]$$

Которое, с учетом сказанного ранее, представимо в виде

$$2\pi\delta(EI - H) = i\{[(E + i0^+)I - H]^{-1} - [(E - i0^+)I - H]^{-1}\}$$

где 0^+ обозначает положительную б.м. величину.

Тогда, записывая последнее в матричной форме, получаем

$$A(E) = i [G(E) - G^+(E)] \quad (3)$$

где $G(E) = [(E + i0^+)I - H]^{-1}$ - запаздывающая функция Грина, а $G^+(E) = [(E - i0^+)I - H]^{-1}$ - опережающая. Полная функция Грина может быть получена из предыдущего выражения в виде

$$\vec{G} = \begin{pmatrix} G & G_{dR} \\ G_{Rd} & G_{RR} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} (E + i0^+)I - H & -\tau \\ -\tau^+ & (E + i0^+)I_R - H_R \end{pmatrix}^{-1}$$

Канал с двумя контактами

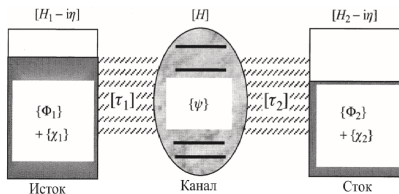


Figure: Канал с двумя контактами

$$[E I - H_1 + i\eta] \{\Phi_1\} = \{S_1\}$$

$$[E I - H_2 + i\eta] \{\Phi_2\} = \{S_2\}$$

Входящий и исходящий токи

$$J_1 = \frac{\text{Tr} [\psi^+ \tau_1 \Phi_1 - \Phi_1^+ \tau_1^+ \psi]}{i\hbar} - \frac{\text{Tr} [\chi_1^+ \tau_1^+ \psi - \psi^+ \tau_1 \chi_1]}{i\hbar}$$

Используя соотношения $\psi = GS$ и $\{S\} = \tau_1 \{\Phi_1\} + \tau_2 \{\Phi_2\}$ выражение для входящего в канал тока

$$I_{\text{input}} = \frac{1}{\hbar} \int \frac{dE}{2\pi} f_1(E) \text{Tr} [\Gamma_1 A]$$

Исходящий ток

$$I_{\text{output}} = \frac{1}{\hbar} \int \frac{dE}{2\pi} f_1(E) \text{Tr} [\Gamma_1 A f_1]$$

Функция пропускания

$$I_1 = T_{12}(E) [f_1(E) - f_2(E)]$$

$$T_{12}(E) = \text{Tr} [\Gamma_1 A_2]$$

$$I_2 = T_{21}(E) [f_2(E) - f_1(E)]$$

$$T_{21}(E) = \text{Tr} [\Gamma_2 A_1]$$

Если выполняется равенство $\text{Tr} [\Gamma_2 A_1] = \text{Tr} [\Gamma_1 A_2]$, то можно ожидать, что токи в двух контактах будут равны по величине и противоположны по направлению.

$$\text{Tr} [\Gamma_1 A] = \text{Tr} [\Gamma_1 G \Gamma G^+] = \text{Tr} [\Gamma G^+ \Gamma_1 G] = \text{Tr} [\Gamma A_1]$$

Вычитая $\text{Tr} [\Gamma_1 A_1]$ из обеих частей уравнения, получаемый результат $\text{Tr} [\Gamma_2 A_1] = \text{Tr} [\Gamma_1 A_2]$. Это позволяет записать следующее выражение для тока

$$I = \frac{q}{h} \int_{-\infty}^{+\infty} dE T(E) [f_1(E) - f_2(E)] \quad (4)$$

ВАХ РТД

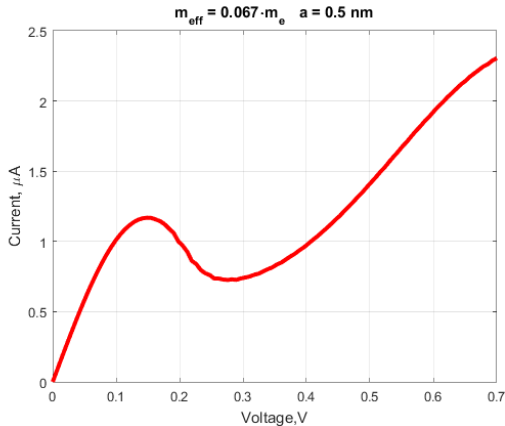


Figure: Пример полученной зависимости величины тока от напряжения в резонансно туннельной структуре методом функций Грина