

I.

Уравнение на функцию Грина:

$$\left[i \frac{\partial}{\partial t} + \frac{1}{2} \Delta - \mathbf{F}(t) \mathbf{r} \right] G(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t') = \delta(t-t') \delta(\mathbf{r}-\mathbf{r}'). \quad (1)$$

Уравнение на функцию Грина по второй паре:

$$\left[-i \frac{\partial}{\partial t'} + \frac{1}{2} \Delta' - \mathbf{F}(t') \mathbf{r}' \right] G(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t') = \delta(t-t') \delta(\mathbf{r}-\mathbf{r}'), \quad (2)$$

где

$$G(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t') = \frac{e^{3i\pi/4} \theta(t-t')}{[2\pi(t-t')]^{3/2}} e^{i\mathcal{S}(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t')}. \quad (3)$$

Воспользуемся определением Siegert state:

$$\left(-\frac{1}{2} \Delta + V(\mathbf{r}) + \mathbf{F}(t) \mathbf{r} - E_0(t) \right) \phi_0(\mathbf{r}; t) = 0, \quad (\text{frp37})$$

Выразим отсюда слагаемое с потенциалом.

$$V(\mathbf{r}) \phi_0(\mathbf{r}, t) = \left(\frac{1}{2} \Delta - \mathbf{F}(t) \mathbf{r} + E_0(t) \right) \phi_0(\mathbf{r}; t). \quad (4)$$

Перепишем frp(81), явно подставив туда функцию Грина:

$$\begin{aligned} \psi_r^{(a)}(\mathbf{r}, t) &= \int d\mathbf{r}' \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-is_0(t')} G(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t') V(\mathbf{r}') \\ &\times \phi_0(\mathbf{r}'; t') dt' \Big|_{t' \notin A}. \end{aligned} \quad (5)$$

Подставим слагаемое с потенциалом:

$$\begin{aligned} \psi_r^{(a)}(\mathbf{r}, t) &= \int d\mathbf{r}' \int_{-\infty}^{+\infty} G(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t') \\ &\times \left(\frac{1}{2} \Delta' - \mathbf{F}(t') \mathbf{r}' + i \frac{\partial}{\partial t'} \right) e^{-is_0(t')} \phi_0(\mathbf{r}'; t') dt' \Big|_{t' \notin A}. \end{aligned} \quad (6)$$

Проинтегрируем первое слагаемое дважды по частям:

$$\begin{aligned} &\int d\mathbf{r}' \phi_0(\mathbf{r}'; t') \frac{1}{2} \Delta' e^{-is_0(t')} G(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t') \\ &= \frac{1}{2} \int_{\Sigma'} e^{-is_0(t')} G(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t') \nabla' \phi_0(\mathbf{r}'; t') d\Sigma' \\ &- \frac{1}{2} \int_{\Sigma'} e^{-is_0(t')} \phi_0(\mathbf{r}'; t') \nabla' G(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t') d\Sigma' \\ &+ \frac{1}{2} \int d\mathbf{r}' e^{-is_0(t')} \phi_0(\mathbf{r}'; t') \Delta' G(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t'). \end{aligned} \quad (7)$$

Слагаемое с дифференцированием по времени также проинтегрируем по частям:

$$\begin{aligned} &\int_{-\infty}^{+\infty} G(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t') i \frac{\partial}{\partial t'} e^{-is_0(t')} \phi_0(\mathbf{r}'; t') dt' \\ &= i G(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t') e^{-is_0(t')} \phi_0(\mathbf{r}'; t') \Big|_{-\infty}^{+\infty} \\ &- i \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-is_0(t')} \phi_0(\mathbf{r}'; t') \frac{\partial}{\partial t'} G(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t') dt'. \end{aligned} \quad (8)$$

Введем поток:

$$\begin{aligned} \mathbf{j}(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t') &= \frac{-i}{2} [e^{i\mathcal{S}_r(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t')} \nabla' \phi_0(\mathbf{r}'; t') \\ &- \phi_0(\mathbf{r}'; t') \nabla' e^{i\mathcal{S}_r(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t')}] \end{aligned} \quad (9)$$

Пользуясь (2), получим:

$$\psi_r^{(a)}(\mathbf{r}, t) = \frac{e^{-3i\pi/4}}{(2\pi)^{3/2}} \int_{-\infty}^t \int_{\Sigma'} \mathbf{j}(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t') d\Sigma' \frac{dt'}{(t-t')^{3/2}} \Big|_{t' \notin A}. \quad (10)$$

Выберем координаты в пространстве \mathbf{r}' так, что ось z' направлена вдоль $\mathbf{F}(t')$. Поперечную часть вектора \mathbf{r}' обозначим \mathbf{r}'_{\perp} . Подставим в (9) $\phi_0(\mathbf{r}'; t')$ в виде gamas(24):

$$\phi_0(\mathbf{r}'; t')|_{z' \rightarrow -\infty} = \int A(\mathbf{k}_{\perp}; t') e^{i\mathbf{k}_{\perp} \mathbf{r}'_{\perp}} g(z', k_{\perp}; t') \frac{d\mathbf{k}_{\perp}}{(2\pi)^2}, \quad (11)$$

где

$$g(z', k_{\perp}; t') = e^{-i\pi/12} 2\pi^{1/2} (2F(t'))^{-1/6} Ai(\zeta), \quad (12)$$

$$\zeta = \frac{2e^{-i\pi/3}}{(2F(t'))^{2/3}} \left[E_0(t') - F(t') z' - \frac{1}{2} k_{\perp}^2 \right]. \quad (13)$$

Действие \mathcal{S} определяется уравнением frp(23):

$$\begin{aligned} \mathcal{S}(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t') &= \mathbf{v}(t) \mathbf{r} - \mathbf{v}(t') \mathbf{r}' + \frac{[\mathbf{r}(t) - \mathbf{r}(t') - \Delta \mathbf{r}]^2}{2(t-t')} \\ &- \frac{1}{2} \int_{t'}^t \mathbf{v}^2(t'') dt'', \end{aligned} \quad (14)$$

где $\mathbf{r}(t)$ и $\mathbf{v}(t)$ соответствуют реперной траектории. Выделим слагаемые, зависящие от \mathbf{r}'_{\perp} :

$$\begin{aligned} \mathcal{S}(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t') &= \frac{\mathbf{r}'_{\perp}^2}{2(t-t')} - \mathbf{r}'_{\perp} \mathbf{v}_{\perp}(t') \\ &+ \frac{\mathbf{r}'_{\perp} [\mathbf{r}_{\perp}(t) - \mathbf{r}_{\perp}(t') - \Delta \mathbf{r}_{\perp}]}{(t-t')} + \tilde{\mathcal{S}}(\mathbf{r}, t; z', t'). \end{aligned} \quad (15)$$

Функция $\tilde{s}(\mathbf{r}, t; z', t')$ содержит не зависящие от \mathbf{r}'_{\perp} слагаемые:

$$\begin{aligned}\tilde{s}(\mathbf{r}, t; z', t') &= \mathbf{v}(t)\mathbf{r} - v_{\parallel}(t')z' - \frac{1}{2} \int_{t'}^t \mathbf{v}^2(t'') dt'' \\ &+ \frac{z'^2 + 2\mathbf{z}'[\mathbf{r}(t) - \mathbf{r}(t') - \mathbf{r}] + [\mathbf{r}(t) - \mathbf{r}(t') - \mathbf{r}]^2}{2(t - t')} \\ &= \mathbf{v}(t)\mathbf{r} - v_{\parallel}(t')z' + \frac{[\mathbf{r}(t) - \mathbf{r}(t')]^2}{2(t - t')} - \frac{\mathbf{r}[\mathbf{r}(t) - \mathbf{r}(t')]}{(t - t')} \\ &+ \frac{z'[r(t) - r(t')]_{\parallel}}{(t - t')} - \frac{1}{2} \int_{t'}^t \mathbf{v}^2(t'') dt'' + O(\epsilon^1).\end{aligned}\quad (16)$$

Запишем интеграл по поверхности в (10), подставив $\phi_0(\mathbf{r}'; t')$ из (11) и учитывая, что $\nabla' \cdot \mathbf{n} = -\partial/\partial z'$:

$$\begin{aligned}\int_{\Sigma'} \mathbf{j}(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t') d\Sigma' &= \frac{i}{2} \int \frac{d\mathbf{k}_{\perp}}{(2\pi)^2} A(\mathbf{k}_{\perp}; t') \\ &\times \left[\frac{\partial g(z', k_{\perp}; t')}{\partial z'} - ig(z', k_{\perp}; t') \frac{\partial \tilde{s}(\mathbf{r}, t; z', t')}{\partial z'} \right] \\ &\times \int e^{iS_r(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t') + i\mathbf{k}_{\perp} \mathbf{r}'_{\perp}} d\mathbf{r}'_{\perp}.\end{aligned}\quad (17)$$

Вычислим его:

$$\begin{aligned}&\int e^{iS_r(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t') + i\mathbf{k}_{\perp} \mathbf{r}'_{\perp}} d\mathbf{r}'_{\perp} \\ &= e^{i\tilde{s}(\mathbf{r}, t; z', t') - is_0(t')} \int \exp \left[\frac{i\mathbf{r}'_{\perp}^2}{2(t - t')} + i\mathbf{r}'_{\perp} \mathbf{b}_{\perp} \right] d\mathbf{r}'_{\perp} \\ &= 2i\pi(t - t') e^{i\tilde{s}(\mathbf{r}, t; z', t') - is_0(t')} \exp \left[-\frac{i}{2} \mathbf{b}_{\perp}^2 (t - t') \right],\end{aligned}\quad (18)$$

где

$$\begin{aligned}\mathbf{b}_{\perp} &= \frac{\mathbf{r}_{\perp}(t) - \mathbf{r}_{\perp}(t') - \mathbf{r}_{\perp}}{t - t'} - \mathbf{v}_{\perp}(t') + \mathbf{k}_{\perp} \\ &= \mathbf{k}_{\perp} - \mathbf{u}_{i\perp}(t, t') + O(\epsilon^1).\end{aligned}\quad (19)$$

Подставим полученный результат в выражение (10) для волновой функции:

$$\begin{aligned}\psi_r^{(a)}(\mathbf{r}, t) &= \frac{e^{i\pi/4}}{(8\pi)^{1/2}} \int_{-\infty}^t \int A(\mathbf{k}_{\perp}; t') e^{-\frac{i}{2} \mathbf{b}_{\perp}^2 (t - t') - is_0(t')} \\ &\times \left[e^{i\tilde{s}(\mathbf{r}, t; z', t')} \frac{\partial g(z', k_{\perp}; t')}{\partial z'} \right. \\ &\left. - g(z', k_{\perp}; t') \frac{\partial e^{i\tilde{s}(\mathbf{r}, t; z', t')}}{\partial z'} \right] \frac{dt'}{(t - t')^{1/2}} \frac{d\mathbf{k}_{\perp}}{(2\pi)^2} \Big|_{t' \notin A}.\end{aligned}\quad (20)$$

Обозначим за $\tilde{\tilde{s}}(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t')$ действие в (20):

$$\tilde{\tilde{s}}(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t') = \tilde{s}(\mathbf{r}, t; z', t') - \frac{1}{2} \mathbf{b}_{\perp}^2 (t - t') - s_0(t'). \quad (21)$$

Вычислим интеграл по $d\mathbf{k}_{\perp}$ методом перевала. Стационарные точки определяются уравнением:

$$\frac{\partial \tilde{\tilde{s}}(\mathbf{r}, t; \mathbf{r}', t')}{\partial \mathbf{k}_{\perp}} = \mathbf{b}_{\perp}(t - t') = 0, \quad (22)$$

$$\mathbf{k}_{\perp}^0 = \mathbf{u}_{i\perp}(t, t'). \quad (23)$$

Получим:

$$\begin{aligned}\psi_r^{(a)}(\mathbf{r}, t) &= \frac{e^{-i\pi/4}}{2(2\pi)^{3/2}} \int_{-\infty}^t A(\mathbf{k}_{\perp}^0; t') e^{-is_0(t')} \\ &\times \left[e^{i\tilde{s}(\mathbf{r}, t; z', t')} \frac{\partial g(z', k_{\perp}^0; t')}{\partial z'} \right. \\ &\left. - g(z', k_{\perp}^0; t') \frac{\partial e^{i\tilde{s}(\mathbf{r}, t; z', t')}}{\partial z'} \right] \frac{dt'}{(t - t')^{3/2}} \Big|_{t' \notin A},\end{aligned}\quad (24)$$

где

$$A(\mathbf{k}_{\perp}; t') = \frac{4\pi^{1/2}}{F} \times \exp \left[-\frac{3i\pi}{4} - \frac{1}{3F} - \frac{\mathbf{k}_{\perp}^2}{2F} \right], \quad (25)$$

$$\begin{aligned}\frac{\partial e^{i\tilde{s}(\mathbf{r}, t; z', t')}}{\partial z'} &= \left(\frac{r_{\parallel}(t) - r_{\parallel}(t')}{t - t'} - v_{\parallel}(t') \right) e^{i\tilde{s}(\mathbf{r}, t; z', t') + i\pi/2} \\ &= u_{i\parallel}(t, t') e^{i\tilde{s}(\mathbf{r}, t; z', t') + i\pi/2}.\end{aligned}\quad (26)$$

Седловые точки:

$$\frac{1}{2} \mathbf{u}_i^2(t, t') + \frac{\mathbf{r} \mathbf{u}_i(t, t') - z' u_{i\parallel}(t, t')}{t - t'} + F(t') z' - E_0(t') = 0 \quad (27)$$

Чтобы выражение (24) не зависело от z' должно быть выполнено:

$$\frac{\partial}{\partial z'} \left[e^{i\tilde{s}} \frac{\partial g}{\partial z'} - g \frac{\partial e^{i\tilde{s}}}{\partial z'} \right] = 0, \quad (28)$$

$$\frac{\partial^2 g}{\partial z'^2} - g e^{i\pi} \left(\frac{\partial \tilde{s}}{\partial z'} \right)^2 = 0. \quad (29)$$

Переходя к переменной ζ , определенной в (13), получим, что для выполнения уравнения Эйри необходимо:

$$\frac{1}{2} \left(\frac{\partial \bar{s}}{\partial z'} \right)^2 = E_0(t') - F(t')z' - \frac{k_{\perp}^2}{2}, \quad (30)$$

$$\frac{1}{2} \left(-v_{\parallel}(t') + \frac{r_{\parallel}(t) - r_{\parallel}(t')}{t - t'} \right)^2 + \frac{k_{\perp}^2}{2} + F(t')z' - E_0(t') = 0. \quad (31)$$

Подставив $k_{\perp} = u_{i\perp}(t, t')$, получим:

$$\frac{1}{2} u_i^2(t, t') + F(t')z' - E_0(t') = 0. \quad (32)$$

Уравнение совпадает с (27), если в последнем пренебречь вторым слагаемым.

Рассмотрим явный вид компонент вектора $\mathbf{u}_i(t, t')$. Пусть $\xi = \omega \Delta t$. Уравнения реперной траектории:

$$\mathbf{r}(t) = \frac{F}{\omega^2} \begin{pmatrix} \sin \omega t \\ \cos \omega t \\ 0 \end{pmatrix}, \quad \mathbf{v}(t) = \frac{F}{\omega} \begin{pmatrix} \cos \omega t \\ -\sin \omega t \\ 0 \end{pmatrix}. \quad (33)$$

Параллельная компонента скорости:

$$u_{i\parallel}(t, t') = \mathbf{u}_i(t, t') \mathbf{e}(t') = \frac{F}{\omega} \frac{1 - \cos \xi}{\xi}. \quad (34)$$

Перпендикулярная составляющая $\mathbf{u}_i(t, t')$:

$$\begin{aligned} \mathbf{u}_{i\perp}(t, t') &= \frac{F}{\omega} \begin{pmatrix} \cos \omega t \\ -\sin \omega t \\ 0 \end{pmatrix} \\ &\quad - \frac{F}{\omega^2 \Delta t} \begin{pmatrix} \sin \omega t - \sin \omega t' \cos \omega \Delta t \\ \cos \omega t - \cos \omega t' \cos \omega \Delta t \\ 0 \end{pmatrix}, \end{aligned} \quad (35)$$

$$u_{i\perp}(t, t') = \sqrt{1 - \frac{2 \sin \xi}{\xi} + \frac{\sin^2 \xi}{\xi^2}}. \quad (36)$$

Полная скорость и квадрат полной скорости:

$$\mathbf{u}_i(t, t') = \frac{F}{\omega} \begin{pmatrix} \cos \omega t' \\ -\sin \omega t' \\ 0 \end{pmatrix} - \frac{F}{\omega^2 \Delta t} \begin{pmatrix} \sin \omega t - \sin \omega t' \\ \cos \omega t - \cos \omega t' \\ 0 \end{pmatrix}, \quad (37)$$

$$\mathbf{u}_i^2(t, t') = \frac{F^2}{\omega^2} \left[1 - \frac{2}{\xi} \sin \xi + \frac{2}{\xi^2} [1 - \cos \xi] \right] = 0. \quad (38)$$

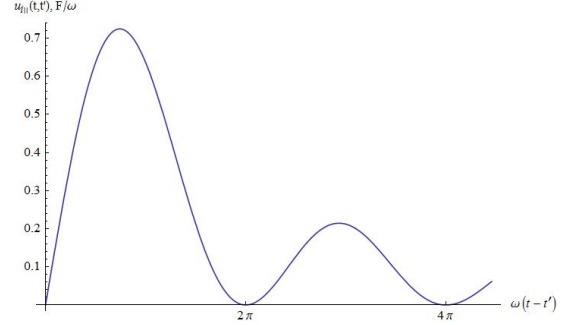


Рис. 1. Зависимость скорости $u_{i\parallel}(t, t')$ от $\omega \Delta t$.

Производные действия \bar{S}_r из note(7):

$$\begin{aligned} \frac{\partial \bar{S}_r}{\partial t'} &= \frac{1}{2} \mathbf{u}_i^2(t, t') + u_{i\parallel}(t, t') \frac{r_{\parallel} - z'}{t - t'} + \frac{\mathbf{u}_{i\perp}(t, t') \mathbf{r}_{\perp}}{t - t'} \\ &\quad + F(t')z' - E_0(t') + O(\epsilon^2). \end{aligned} \quad (39)$$

$$\frac{\partial^2 \bar{S}_r}{\partial t'^2} = \frac{\mathbf{u}_i^2(t, t')}{t - t'} - \mathbf{F}(t') \mathbf{u}_i(t, t') + O(\epsilon), \quad (40)$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial^3 \bar{S}_r}{\partial t'^3} &= \frac{3\mathbf{u}_i^2(t, t')}{(t - t')^2} - \frac{2\mathbf{u}_i(t, t') \mathbf{F}(t')}{t - t'} + \mathbf{F}^2(t') \\ &\quad - \mathbf{u}_i(t, t') \left[\frac{\mathbf{F}(t')}{t - t'} + \dot{\mathbf{F}}(t') \right] + O(\epsilon). \end{aligned} \quad (41)$$

В точке $t'_{sp} = t - 2\pi/\omega$:

$$\left. \frac{\partial \bar{S}_r}{\partial t'} \right|_{t'=t-2\pi/\omega} = \frac{1}{2} \mathbf{u}_{i\perp}^2(t, t'_{sp}) + \frac{\mathbf{u}_{i\perp}(t, t'_{sp}) \mathbf{r}_{\perp}}{t - t'_{sp}} + F(t'_{sp})z' - E_0(t'_{sp}) + O(\epsilon) \quad (42)$$

$$\left. \frac{\partial^2 \bar{S}_r}{\partial t'^2} \right|_{t'=t-2\pi/\omega} = \frac{\mathbf{u}_{i\perp}^2(t, t'_{sp})}{t - t'_{sp}} + O(\epsilon), \quad (43)$$

$$\left. \frac{\partial^3 \bar{S}_r}{\partial t'^3} \right|_{t'=t-2\pi/\omega} = \frac{3\mathbf{u}_{i\perp}^2(t, t'_{sp})}{(t - t'_{sp})^2} - \mathbf{u}_{i\perp}(t, t'_{sp}) \dot{\mathbf{F}}(t'_{sp}) + \mathbf{F}^2(t'_{sp}) + O(\epsilon). \quad (44)$$

Пусть $\delta = t' - t'_{sp}$. Действие в окрестности t'_{sp} :

$$\begin{aligned}
\bar{S}_r = \bar{S}_0 + & \left[\frac{1}{2} \mathbf{u}_{i\perp}^2(t, t'_{sp}) + \frac{\mathbf{u}_{i\perp}(t, t'_{sp}) \mathbf{r}_\perp}{t - t'_{sp}} + F(t'_{sp}) z' - E_0(t'_{sp}) \right] \delta \\
& + \frac{\mathbf{u}_{i\perp}^2(t, t'_{sp})}{t - t'_{sp}} \frac{\delta^2}{2} + \left[\frac{3\mathbf{u}_{i\perp}^2(t, t'_{sp})}{(t - t'_{sp})^2} - \mathbf{u}_{i\perp}(t, t'_{sp}) \dot{\mathbf{F}}(t'_{sp}) + F^2 \right] \frac{\delta^3}{3}.
\end{aligned}
\tag{45}$$