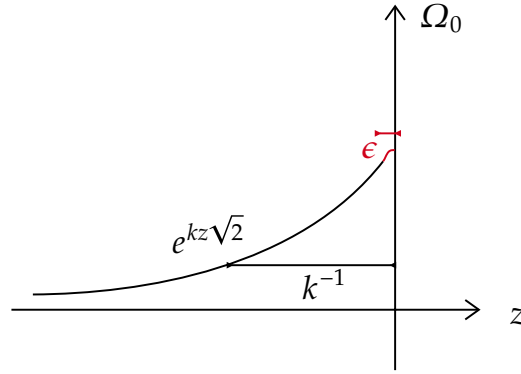


$$\Omega_0 = e^{kz\sqrt{2}} \sin kx \sin ky ,$$



Начальная завихренность экспоненциально затухает в объёме и имеет подслой на границе, на котором производная обращается в ноль.

$$(\partial_t - \nu \partial_z^2 - \nu \partial_\perp^2) \Omega = 0$$

Продолжим по симметрии в завихренность в положительную область, в пределе $\epsilon \rightarrow 0$ модифицированная $\Omega_0 \propto e^{-\sqrt{2}k|z|}$. Поверхностная структура собственная для генератора эволюции, т.ч. $\partial_\perp^2 = -2k^2$, введем $\Omega = e^{-2k^2\nu t} \tilde{\Omega}$

$$(\partial_t - \nu \partial_z^2) \tilde{\Omega} = 0 \implies (\partial_t + \nu k_z^2) \tilde{\Omega} = 0 \implies \tilde{\Omega} = e^{-\nu k_z^2 t} \tilde{\Omega}_0$$

$$\tilde{\Omega}_0 \propto \int dz e^{-k|z|\sqrt{2}} e^{-ik_z z} = \frac{1}{k\sqrt{2} + ik_z} + \frac{1}{k\sqrt{2} - ik_z} = \frac{2k\sqrt{2}}{2k^2 + k_z^2}$$

$$\tilde{\Omega} = \frac{1}{2\pi} \int dk_z e^{ik_z z} e^{-\nu k_z^2 t} \tilde{\Omega}_0 \implies \Omega = \frac{1}{2\pi} \int dk_z e^{ik_z z} e^{-\nu k_z^2 t - 2k^2 \nu t} \frac{2k\sqrt{2}}{2k^2 + k_z^2}$$

$$\tilde{\Omega} = \int e^{-\sqrt{2}k|z+y|} e^{-\frac{y^2}{4\nu t}} \frac{1}{\sqrt{4\pi\nu t}} dy$$

$$\tilde{\Omega}(z=0) = \int e^{-\sqrt{2}k|y|} e^{-\frac{y^2}{4\nu t}} \frac{1}{\sqrt{4\pi\nu t}} dy$$

На малых временах $ky \sim k\sqrt{\nu t} \ll 1$ и экспоненту можно в ряд

$$\begin{aligned}\widetilde{\Omega}(z=0) &= \int \left(1 - \sqrt{2}k|y| + O(k^2vt)\right) e^{-\frac{y^2}{4vt}} \frac{1}{\sqrt{4\pi vt}} dy = \\ &= 1 - \sqrt{2}k\sqrt{4vt} \frac{1}{\sqrt{\pi}} \underbrace{\int_0^\infty e^{-u^2} du^2}_{=1} + O(k^2vt)\end{aligned}$$

На больших временах $k_z \sim 1/\sqrt{vt}$ и можно предэкспоненту в ряд:

$$\begin{aligned}\Omega(z=0) &= \frac{1}{2\pi} \int dk_z e^{-vk_z^2 t - 2k^2 vt} \frac{\sqrt{2}}{k\left(1 + \frac{k_z^2}{2k^2}\right)} = \\ &= \frac{1}{2\pi} \int dk_z e^{-vk_z^2 t - 2k^2 vt} \frac{\sqrt{2}}{k} \left(1 + O\left(\frac{1}{k^2 vt}\right)\right) = e^{-2k^2 vt} \left(\frac{1}{\sqrt{2\pi vt} k^2} + O\left(\frac{1}{k^2 vt}\right)\right)\end{aligned}\quad (1)$$

Отдельно может быть интересно как устроен профиль на малых временах вблизи поверхности $z \sim \sqrt{vt}$, сначала на масштабе больше ϵ была галочка

$$\begin{aligned}\widetilde{\Omega} &= \int e^{-\sqrt{2}k|z+y|} e^{-\frac{y^2}{4vt}} \frac{1}{\sqrt{4\pi vt}} dy = \int \left(1 - \sqrt{2}k\sqrt{4vt}|u + \tilde{z}| + O(k^2vt)\right) e^{-u^2} du \frac{1}{\sqrt{\pi}} = \\ &1 - \sqrt{2}k\sqrt{4vt} \frac{1}{\sqrt{\pi}} \underbrace{\int |u + \tilde{z}| e^{-u^2} du}_{f(\tilde{z})} + O(k^2vt)\end{aligned}$$

То есть на малых временах в той области, до которой дошла диффузия $z_t \sim \sqrt{vt}$ наблюдается универсальность

$$\Omega = 1 - z_t f\left(\frac{z}{z_t}\right)$$

Причем для функции легко записать представление в виде ряда исходя из того, что

$$\begin{aligned}\left(\sum_{n=1}^{\infty} f_n 2n(2n-1)x^{2n-2}\right) &= \left(\sum_{n=0}^{\infty} f_n x^{2n}\right)'' = f'' = 2e^{-x^2} = 2\sum_{n=1}^{\infty} (-1)^{n-1} x^{2(n-1)} \frac{1}{n-1!} \\ f_n &= \begin{cases} \frac{1}{(2n-1)} \frac{(-1)^{n-1}}{n!} & n > 0 \\ 1 & n = 0 \end{cases}\end{aligned}$$

То есть асимптотика в нуле $f \approx 1 + x^2$, а на бесконечности $f \approx \sqrt{\pi x}$, то есть аккуратно подшивается к затравочной галочке.

