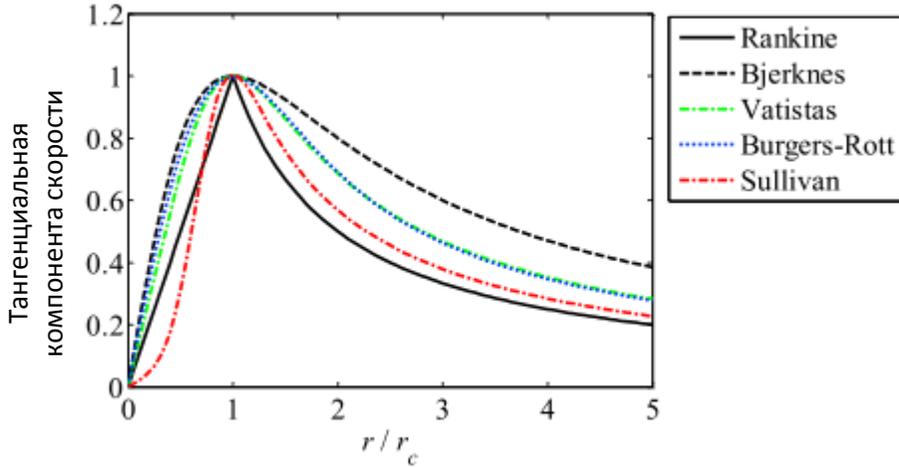


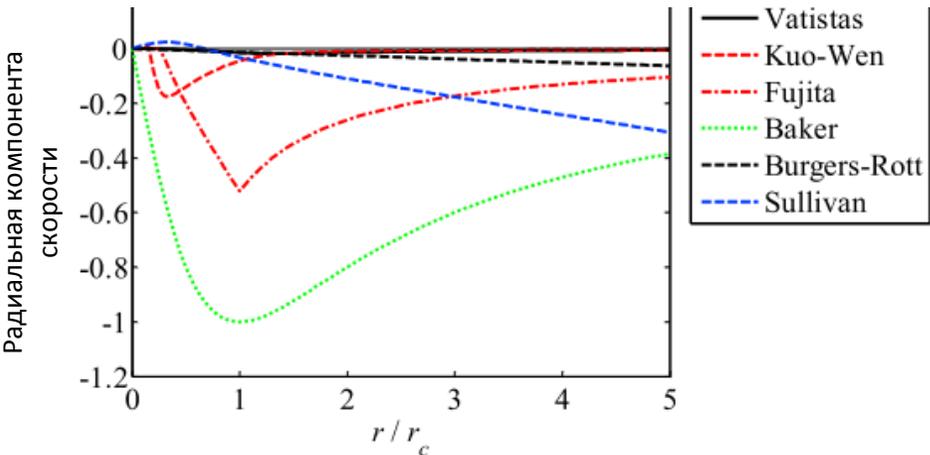
Аналитическое описание траекторий в поле течения с однородной завихренностью и бесконечного набегающего потока

3



Ольга Шомина ^{1,2}, Тарасова Татьяна ³

Исследуется поведение траекторий в поле стационарного течения, представляющего собой суперпозицию бесконечного набегающего потока и фиксированного в пространстве вихревого движения с постоянной завихренностью ($V_\theta(r) \sim r$)



Предположим также в первом приближении $V_r(r) \sim r$ (распределенный сток)

Приложение: интерпретация дистанционных наблюдения вихревых течений в океане

Линейный профиль скорости

W, ψ задают величину и направление
бесконечного набегающего потока

$V_\theta(r), V_r(r)$ описывают тангенциальную и
радиальную компоненты скорости вихревого
движения

Уравнение для линий тока в СК, связанной с
центром вихревого движения:

$$\begin{cases} \dot{r} = V_r + W \cos(\Psi - \theta) \\ r\dot{\theta} = V_\theta + W \sin(\Psi - \theta) \end{cases} \quad [\text{Shomina et al. RS 2022}]$$

$$\begin{cases} \dot{r} = -ar + W \cos(\Psi - \theta) \\ r\dot{\theta} = br + W \sin(\Psi - \theta) \end{cases}$$

Исключаем из системы \sin и \cos .

$$\begin{cases} \frac{\dot{r}}{r} = \frac{\ddot{\theta} + a\dot{\theta}}{-2\dot{\theta} + b} \\ \frac{d}{dt} \left(\frac{\dot{r}}{r} \right) + \frac{\dot{r}}{r} \left(\frac{\dot{r}}{r} + a \right) = \dot{\theta}(\dot{\theta} - b) \end{cases}$$

Замена: $\frac{\dot{r}}{r} = x, \quad \dot{\theta} = y$

$$\begin{cases} \dot{x} = y^2 - x^2 - (ax + by) \\ \dot{y} = -2xy - (ay - bx) \end{cases}$$

Замена (комплексная): $w = y - ix$

$$y^2 - x^2 = \operatorname{Re} w^2$$

$$-2xy = \operatorname{Im} w^2$$

Можно показать, что выполняется следующее:

$$(y - ix)(b + ia) = i(ay - bx) + (ax + yb)$$

Поиск решения системы

Систему можно представить в виде

$$\begin{cases} \dot{x} = \operatorname{Re} w^2 + \operatorname{Re}(-w)(b + ia) \\ \dot{y} = \operatorname{Im} w^2 + \operatorname{Im}(-w)(b + ia) \end{cases}$$

Хотим определить $w(t)$

$$i\dot{w} = i\dot{y} + \dot{x} = w^2 - w(b + ia)$$

$$i \frac{dw}{w} = (w - (b + ia))dt =$$

$$= (y - ix - (b + ia))dt = \left(\dot{\theta} - i \frac{\dot{r}}{r} - (b + ia)\right)dt$$

$$i \ln w = i(\ln|w| + i \operatorname{Arg} w) = \theta - i \ln r - (b + ia)t$$

$$\begin{cases} - \operatorname{Arg} w = \theta - bt + C \\ \ln|w| = -\ln r - at + \ln K \end{cases}$$

Вспомним, что w можно представить в виде

$$w = |w| \cos \operatorname{Arg} w + i|w| \sin \operatorname{Arg} w = \dot{\theta} - i \frac{\dot{r}}{r}$$

Тогда

$$\begin{cases} \dot{\theta} = \frac{1}{r} K e^{-at} \cos(bt - C - \theta) \\ -\frac{\dot{r}}{r} = \frac{1}{r} K e^{-at} \sin(bt - C - \theta) \end{cases}$$

Решение исходной системы

$$\begin{cases} \dot{\theta} = \frac{1}{r} Ke^{-at} \cos(bt - C - \theta) \\ -\frac{\dot{r}}{r} = \frac{1}{r} Ke^{-at} \sin(bt - C - \theta) \end{cases}$$

Поставляя последнюю систему в исходную, получаем

$$\begin{cases} -Ke^{-at} \sin(bt - C - \theta) + ar = W \cos(\psi - \theta) \\ Ke^{-at} \cos(bt - C - \theta) - br = W \sin(\psi - \theta) \end{cases}$$

Исключаем члены ar и $-br$, вводим угол γ такой, что

$$\sin \gamma = \frac{a}{\sqrt{a^2 + b^2}} \quad \cos \gamma = \frac{b}{\sqrt{a^2 + b^2}}$$

$$\begin{aligned} \operatorname{tg} \theta &= \frac{W \cos(\gamma - \psi) - Ke^{-at} \sin(\gamma - bt + C)}{W \sin(\gamma - \psi) + Ke^{-at} \cos(\gamma - bt + C)} \\ r &= \frac{\sqrt{W^2 + K^2 e^{-2at} + 2WKe^{-at} \sin(bt - C - \psi)}}{\sqrt{a^2 + b^2}} \end{aligned}$$

Решение исходной системы
для линейных профилей

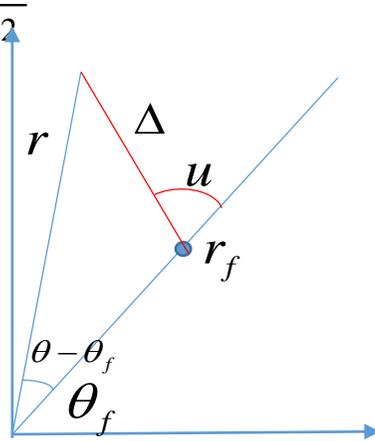
Исследование асимптотики при $t \rightarrow \infty$


$$\begin{cases} \operatorname{tg} \theta_f = \frac{b + atg \psi}{b - atg \psi} \\ r_f = \frac{W}{\sqrt{a^2 + b^2}} \end{cases}$$

Описание поведения траектории относительно точки устойчивости

$$r = \frac{\sqrt{W^2 + K^2 e^{-2at} + 2WKe^{-at} \sin(bt - C - \psi)}}{\sqrt{a^2 + b^2}}$$

$$r_f = \frac{W}{\sqrt{a^2 + b^2}}$$



Попробуем описать функцию $\Delta(u)$ в системе отсчета, связанной с точкой устойчивости

Можно показать, что

$$\Delta(t) = \sqrt{r^2 + r_f^2 - 2rr_f \cos(\theta - \theta_f)} = \frac{Ke^{-at}}{\sqrt{a^2 + b^2}}$$

$$\begin{cases} \sin u = \frac{r \sin(\theta - \theta_f)}{\Delta} \\ r \cos(\theta - \theta_f) = r_f + \Delta \cos u \end{cases}$$

Исключаем из системы $\sin(\theta - \theta_f)$ и $\cos(\theta - \theta_f)$

Тогда можно показать, что

$$\cos u = \sin(bt - C - \psi)$$

$$\Delta(u) = \frac{K}{\sqrt{a^2 + b^2}} e^{-\frac{a}{b}(u+C+\psi+\pi/2+2\pi n)}$$

Вывод: траектория со временем приближается к точке устойчивости по экспоненциальному закону, показатель определяется отношением радиальной компоненты скорости к тангенциальной. Характер не зависит от величины и направления набегающего потока