

УДК 532.527

© 1998 г. Ю.Д. ШМЫГЛЕВСКИЙ

## О ЦЕПОЧКАХ ОСЕСИММЕТРИЧНЫХ ВИХРЕЙ

В аналитической форме представлены цепочки соосных вихревых образований типа "разрушения вихря" в осесимметричных закрученных потоках несжимаемой вязкой и идеальной жидкости.

Одиночным вихревым образованиям посвящена обширная литература. Статьи [1–8] помимо оригинальных результатов содержат обзоры исследований "разрушения вихря". В [9] дано аналитическое представление такого вихря в потенциально закрученном потоке несжимаемой жидкости и проведен краткий обзор работ [1–8].

В [1, 6] приведены фотографии осесимметричных течений, в которых на оси потока фигурирует по два "разрушения вихря". Все эти вихри в экспериментах наблюдались в потоках, закрученных вокруг оси симметрии. Одно из решений [10], удовлетворяющих как уравнениям Эйлера, так и уравнениям Навье – Стокса, позволяет выделить из него представления цепочек вихревых образований.

Уравнения Навье – Стокса в осесимметричном случае имеют вид

$$u_x + v_r + \frac{v}{r} = 0, \quad u_r - v_x = \omega$$

$$u\omega_x + v\omega_r - \frac{v\omega}{r} + \frac{(w^2)_x}{r} = \varepsilon \left( \omega_{xx} + \omega_{rr} + \frac{\omega_r}{r} - \frac{\omega}{r^2} \right)$$

$$uw_x + vw_r + \frac{vw}{r} = \varepsilon \left( w_{xx} + w_{rr} + \frac{w_r}{r} - \frac{w}{r^2} \right)$$

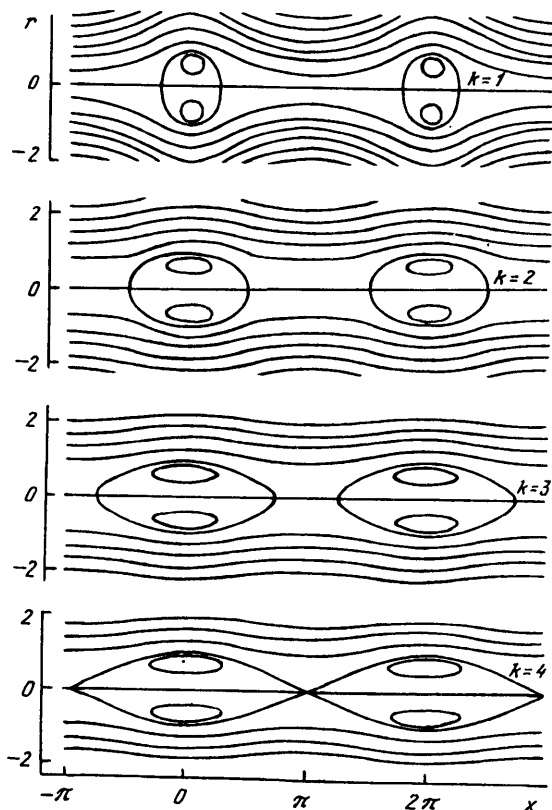
где  $x, r$  – составляющие цилиндрических координат,  $u, v, w$  – осевая, радиальная и азимутальная составляющие вектора скорости,  $\omega$  – вихрь,  $\varepsilon$  – кинематический коэффициент вязкости. Упомянутые решения для  $w, \omega$  и функции тока  $\psi$  имеют вид [10]

$$d\psi = r u dr - r v dx$$

$$w = \frac{c}{r}, \quad \omega = mr$$

$$\psi = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{r}{\lambda_n} [c_{n1} \cos(\lambda_n x) - c_{n2} \sin(\lambda_n x)] [(\sin c_{n3}) \times \\ \times I_1(\lambda_n r) + (\cos c_{n3}) K_1(\lambda_n r)] + \frac{c}{2} r^2 + \frac{m}{8} r^4$$

где  $c, m, \lambda_n, c_{n1}, c_{n2}, c_{n3}$  – произвольные постоянные,  $I_1$  и  $K_1$  – модифицированные функции Бесселя. Постоянная  $c$  не входит в выражение для  $\psi$ . Это означает, что при любых  $c$ , но при фиксированных других постоянных, картина линий  $\psi = \text{const}$  в меридиональной плоскости  $x, r$  остается неизменной. Эти линии определяются пересечением



Линии тока течений с вихревыми цепочками

осесимметричных поверхностей тока с меридиональной плоскостью. При  $c \neq 0$  течения имеют на оси особенность потенциального вихря.

Выбор  $\lambda_1 = 1, \lambda_n = 0$  при  $n \neq 1, c_{11} = 1, c_{n1} = 0$  при  $n \neq 1, c_{n2} = 0, c_{13} = \pi/2$  позволяет построить примеры цепочек вихрей. При этом

$$\psi = rI_1(r) \cos x + \frac{c}{2} r^2 + \frac{m}{8} r^4$$

$$u = \frac{1}{r} \psi_r = I_0(r) \cos x + c + \frac{m}{2} r^2, \quad v = -\frac{1}{r} \psi_x = I_1(r) \sin x$$

где  $I_0$  – модифицированная функция Бесселя. На оси  $r = 0$  величина  $\psi = 0$ . Каждое вихревое образование на оси должно быть окружено также линией  $\psi = 0$ . Точка пересечения этой линии с осью является точкой торможения. В ней  $u = v = 0$ . На оси, как это видно из последних формул,  $v = 0$ . Требование обращения в нуль величины  $u$  при  $r = 0$  и заданном  $x = x_0$  приводит к равенству  $c = -\cos x_0$ . Наконец, пусть при  $x = 0$  радиус вихревого образования  $r = 1$ . Тогда из последнего выражения для  $\psi$  следует, что  $m = 4 \cos x_0 - 8I_1(1)$ . В этом случае

$$\psi = rI_1(r) \cos x + \frac{1}{2}(r^4 - r^2) \cos x_0 - I_1(1)r^4$$

На фигуре помимо шкал  $x$  и  $r$  изображены линии  $\psi = \text{const}$  при  $x_0 = k\pi/4, k = 1, \dots, 4$ . Во внешнем по отношению к вихревым образованиям потоке  $u < 0$ .

При  $k = 1, 2, 3$ , т. е. при  $x_0 = 0,7854, 1,5708, 2,3562$ , возникают бесконечные периодические цепочки "разрушений вихря" и картины линий  $\psi = \text{const}$  топологически экви-

валентны. Эта эквивалентность имеет место при  $\pi > x_0 > \arccos[4I_1(1) - I_0(1)] = 0,1043$ . При  $k = 4$  вихревые образования смыкаются на оси симметрии.

Изменение постоянных в выражении для  $\psi$  позволяет получать течения иных типов. Например, при  $k = 0$ ,  $c = -0,9987$ ,  $m = 0,5213$  вместо цепочки "разрушений вихря" возникает периодическая цепочка вихревых колец.

Форма вихревых образований, естественно, изменится, если изменить выбранное значение  $\lambda_1$ , а также если использовать не одно слагаемое в сумме, входящей в выражение для  $\psi$ . Если, например, отношение  $\lambda_1/\lambda_2$  не есть рациональная дробь, то можно получить непериодическую систему вихрей.

Как и в случае одиночного вихревого образования [9], в представленном здесь решении вектор вихря скорости сохраняется на прямых, параллельных оси симметрии.

**Заключение.** Помимо широких возможностей варьирования формы расположенных цепочкой осесимметричных вихревых образований полученное аналитическое решение уравнений Навье – Стокса создает также возможность исследования структуры одного из видов "разрушения вихря" и, в частности, характера особенности в его точках, расположенных на оси симметрии.

#### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. *Gartshore I.S.* Recent work in swirling incompressible flow // Nat. Res. Coun. Canada. Aeronaut. Rep. 1962. LR-343. 53 p.
2. *Hall M.G.* Vortex breakdown // Annu. Rev. Fluid Mech. 1978. V. 4. P. 195–218.
3. *Leibovich S.* The structure of vortex breakdown // Annu. Rev. Fluid Mech. 1978. V. 10. P. 221–246.
4. *Leibovich S.* Vortex stability and breakdown: survey and extension // AIAA Journal. 1984. V. 22. № 9. P. 1192–1206.
5. *Тригуб В.Н.* К вопросу о разрушении вихревой нити // ПММ. 1985. Т. 49. Вып. 2. С. 220–226.
6. *Escudier M.* Vortex breakdown: observations and explanations // Progr. Aerospace. Sci. 1988. V. 25. № 2. P. 189–229.
7. *Spall R.E., Gatski T.B., Ash R.L.* The structure and dynamics of bubble-type vortex breakdown // Proc. Roy. Soc. London. Ser. A. 1990. V. 429. № 1877. P. 613–637.
8. *Сычев Вик.В.* Асимптотическая теория разрушения вихря // Изв. РАН. МЖГ. 1993. № 3. С. 78–90.
9. *Шмыглевский Ю.Д.* О "разрушении вихря" // Изв. РАН. МЖГ. 1995. № 3. С. 167–169.
10. *Шмыглевский Ю.Д.* О закрученных течениях идеальной и вязкой жидкости // Журн. вычисл. математики и мат. физики. 1993. Т. 33. № 12. С. 1905–1911.

Москва

Поступила в редакцию  
17.X.1996