

АКАДЕМИЯ НАУК СССР
СИБИРСКОЕ ОТДЕЛЕНИЕ
ИНСТИТУТ ТЕОРЕТИЧЕСКОЙ И ПРИКЛАДНОЙ МЕХАНИКИ

МОДЕЛИРОВАНИЕ ПРОЦЕССОВ
ГИДРОГАЗОДИНАМИКИ И ЭНЕРГЕТИКИ

(Труды Всесоюзной конференции
молодых ученых и специалистов)

Сборник статей под редакцией
д.ф.-м.н. Фомина В.М.

НОВОСИБИРСК - 1985

СТОХАСТИЧЕСКИЙ РЕЖИМ В ТЕЧЕНИЯХ С МЕДЛЕННЫМ ИЗМЕНЕНИЕМ
СТРУКТУРЫ В ПРОДОЛЬНОМ НАПРАВЛЕНИИ

В. П. Нартов, X. И. Христов

В двумерных уравнениях Навье-Стокса разобьем функцию тока на осредненную и пульсационную составляющие

$$\frac{\partial \Delta \Psi}{\partial t} + \frac{\partial \Psi}{\partial y} \frac{\partial \Delta \Psi}{\partial x} - \frac{\partial \Psi}{\partial x} \frac{\partial \Delta \Psi}{\partial y} = \nu \Delta \Delta \Psi - \left\langle \frac{\partial \Psi'}{\partial y} \frac{\partial \Delta \Psi'}{\partial x} - \frac{\partial \Psi'}{\partial x} \frac{\partial \Delta \Psi'}{\partial y} \right\rangle. \quad (1)$$

$$\frac{\partial \Delta \Psi'}{\partial t} + \frac{\partial \Psi}{\partial y} \frac{\partial \Delta \Psi'}{\partial x} + \frac{\partial \Psi'}{\partial y} \frac{\partial \Delta \Psi}{\partial x} + \frac{\partial \Psi'}{\partial y} \frac{\partial \Delta \Psi'}{\partial x} - \frac{\partial \Psi}{\partial x} \frac{\partial \Delta \Psi'}{\partial y} - \frac{\partial \Psi'}{\partial x} \frac{\partial \Delta \Psi}{\partial y} - \frac{\partial \Psi'}{\partial x} \frac{\partial \Delta \Psi'}{\partial y} = \nu \Delta \Delta \Psi'. \quad (2)$$

Пульсационная составляющая Ψ' зависит от продольной координаты x двояким образом: локально и глобально. Причем, зависимость от локальной координаты намного сильнее, чем от глобальной. Поэтому в уравнении (2) x будем понимать как локальную координату. Из аналогичных соображений в уравнении (1) производными по x можно пренебречь по сравнению с производными по y : Будем искать авто-

модельное решение уравнения (1) (производную по времени опустим)

$$\Psi = U_{\infty} f(x) F(\eta), \quad \eta = y/f(x), \quad \left\langle \frac{\partial \Psi'}{\partial y} \frac{\partial \Delta \Psi'}{\partial x} - \frac{\partial \Psi'}{\partial x} \frac{\partial \Delta \Psi'}{\partial y} \right\rangle = \frac{U_{\infty}^2 h^2}{f(x)^4} S(\eta).$$

Можно показать, что при этом

$$f(x) = \sqrt{\frac{2\nu x}{U_{\infty}}}, \quad h = \left(\frac{2\nu^3 x}{U_{\infty}^3}\right)^{1/4}. \quad (3)$$

И для F получаем "турбулентное" уравнение Блазиуса

$$-FF'' + S = F''' \quad (4)$$

Подобным образом будем масштабировать Ψ'

$$\Psi' = U_{\infty} h(x) Q(\xi, \eta), \quad \xi = x/f(x), \quad \eta = y/f(x), \quad \tau = t U_{\infty} h/f(x)^2.$$

Подставляя эти выражения в (2) и учитывая (3), получим

$$\frac{\partial Q}{\partial \tau} + \frac{\partial Q}{\partial \eta} \frac{\partial \Delta Q}{\partial \xi} - \frac{\partial Q}{\partial \xi} \frac{\partial \Delta Q}{\partial \eta} + \text{Re}_x \left[F' \frac{\partial \Delta Q}{\partial \xi} - F''' \frac{\partial Q}{\partial \xi} \right] = \frac{1}{\text{Re}_x} \Delta \Delta Q. \quad (5)$$

В уравнении (5) "медленная" зависимость от x входит через $Re_x = (2U_0 x / \nu)^{1/4}$. Итак, (4) и (5) формируют систему уравнений, которая описывает стохастический режим течений с медленным изменением в продольном направлении. Будем искать стохастическое решение так же, как в [1]

$$Q(\xi, \eta, \tau) = \int_{-\infty}^{\infty} H(\xi - c\tau - z, \eta) [f(z) - \gamma] dz,$$

где $f(z)$ - совершенный белый шум (терминология [1]), а $\gamma \equiv \langle f(z) \rangle$ - число структур на единице длины по переменной ξ . Тогда (4) и

$$(5) \text{ принимают вид } -(F'F'' + FF''') - \gamma \frac{\partial^2}{\partial \eta^2} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\partial H}{\partial \xi} \frac{\partial H}{\partial \eta} d\xi = F''',$$

$$(Re_x F' - c + \frac{\partial H}{\partial \eta}) \frac{\partial \Delta H}{\partial \xi} - (Re_x F''' + \frac{\partial \Delta H}{\partial \eta}) \frac{\partial H}{\partial \xi} = \frac{1}{Re_x} \Delta \Delta H.$$

Мы получили замкнутую систему. Граничными условиями для H будут

$$H', H \rightarrow 0, \quad \xi, \eta \rightarrow \infty.$$

Граничные условия для F выбираются из физических соображений: Методика решения может быть заимствована из [2].

1. Христов Х.И. Каноническое представление случайных процессов и его применение к турбулентности. - Теор. и прил. мех., 1980, т.10, № 1, с.59-66.
2. Христов Х.И., Нартов В.П. Бифуркация и появление стохастического решения в одной вариационной задаче, связанной с плоским течением Пуазейля. - В кн.: Численное моделирование в динамике жидкости. - Новосибирск: Изд.ИГиМ СО АН СССР, 1983, с.124-144.