

В. А. УФИМКИНА, В. Г. ШАХОВ

ОБ «АВТОМОДЕЛЬНОСТИ» ДВИЖЕНИЯ В НЕСЖИМАЕМОМ ТУРБУЛЕНТНОМ ПОГРАНИЧНОМ СЛОЕ

В [1—3] предлагается метод решения дифференциальных уравнений в частных производных для турбулентного пограничного слоя. Для оценки точности этих методов можно было бы использовать «автомодельные» турбулентные движения в пограничном слое.

Ниже делается попытка установления условий существования подобных решений дифференциальных уравнений турбулентного пограничного слоя при использовании гипотезы Прандтля о связи между турбулентным касательным напряжением и осредненной скоростью, а также некоторого предположения о характере изменения длины пути перемешивания.

Дифференциальные уравнения движения в плоском турбулентном пограничном слое несжимаемой жидкости имеют вид

$$u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} = -\frac{1}{\rho} \frac{dp}{dx} + \frac{1}{\rho} \frac{\partial \tau}{\partial y}; \quad (1)$$

$$\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} = 0. \quad (2)$$

Здесь u и v — составляющие скорости в направлении осей x и y прямоугольной системы координат; ось x направлена вдоль поверхности обтекаемого тела; ось y — по нормали к ней; τ — напряжение трения в пограничном слое; p — давление; ρ — плотность.

Скорость внешнего потока U должна удовлетворять уравнению Эйлера, которое для рассматриваемого случая записывается

$$U \frac{dU}{dx} = -\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x}. \quad (3)$$

Из (1) — (3) следует:

$$u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} = UU' + \frac{1}{\rho} \frac{\partial \tau}{\partial y}; \quad (4)$$

$$\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} = 0.$$

Здесь штрих означает дифференцирование по x . Граничные условия:

$$u = v = 0 \text{ при } y = 0; \quad u = U \text{ при } y \rightarrow \infty. \quad (5)$$

Турбулентные касательные напряжения τ в уравнении (4), используя формулу Прандтля [4], представим в виде

$$\tau = \mu \frac{\partial u}{\partial y} + \rho l^2 \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right)^2, \quad (6)$$

где l — длина пути перемешивания, которую можно аппроксимировать формулой [5] — [7]

$$l = ky^n \exp\left(-A \frac{y}{\delta}\right). \quad (7)$$

Здесь A , n , k — постоянные; δ — толщина пограничного слоя.

При автомодельном движении распределение скоростей в направлении, перпендикулярном стенке, можно выразить единым профилем, отличающимся в различных точках только масштабами. Тогда скорость «автомодельного» пограничного слоя

$$u = U\varphi'(\eta). \quad (8)$$

Здесь штрих означает дифференцирование по η

$$\eta = yg(x), \quad (9)$$

где $g(x)$ — некоторая функция x .

Используя (2), (8) и (9), получаем соотношение для поперечной составляющей скорости в пограничном слое

$$v = \frac{U'}{g} \varphi - [\varphi' \eta - \varphi] \frac{U}{g^2} g'. \quad (10)$$

Подставляя (8), (10), (6) в (4) и (5), приведем их к виду:

$$\varphi''' + \frac{k^2}{\nu} U g^{1-2n} \left[\eta^{2n} \exp\left(-2A \frac{\eta}{\gamma}\right) \varphi''^2 \right]' +$$

$$+ \varphi'' \varphi \left(\frac{U'}{\nu g^2} - \frac{U g'}{\nu g^3} \right) - \varphi'^2 \frac{U'}{\nu g^2} + \frac{U'}{\nu g^2} = 0; \quad (11)$$

$$\varphi' = \varphi = 0 \text{ при } \eta = 0; \quad \varphi' = 1 \text{ при } \eta \rightarrow \infty, \quad (12)$$

где γ — безразмерная толщина пограничного слоя.

Чтобы решение уравнения (11) было автомодельным, функция $\varphi(\eta)$ должна зависеть только от η . Следовательно, в уравнении (11) коэффициенты, стоящие при неизвестной функции $\varphi(\eta)$,

должны быть постоянными, т. е. уравнение (11) сведется к обыкновенному дифференциальному уравнению относительно η . Введем следующие обозначения для этих коэффициентов:

$$C_1 = \frac{k^2}{\nu} U g^{1-2n}; \quad C_2 = \frac{U'}{\nu g^2}; \quad C_3 = \frac{U g'}{\nu g^3}. \quad (13)$$

Подставляя (13) в (11), получим

$$\varphi''' + C_1 \left[\eta^{2n} \exp \left(-2A \frac{\eta}{\gamma} \right) \varphi'^2 \right]' + \varphi''' \varphi (C_2 - C_3) - C_1 (\varphi'^2 - 1) = 0. \quad (14)$$

Из первых двух уравнений (13) следует:

$$g = N_1 U^{-\frac{1}{1-2n}}; \quad U = x^{\frac{1-2n}{3-2n}} N_2; \quad N_1 = \left(\frac{C_1 \nu}{k^2} \right)^{\frac{1}{1-2n}}; \\ N_2 = \left[\frac{1-2n}{3-2n} \left(\frac{C_1 \nu}{k^2} \right)^{\frac{2}{1-2n}} \cdot C_2 \nu \right]^{\frac{1-2n}{3-2n}} \quad (15)$$

Из первого и третьего уравнений (13)

$$g = N_1 U^{-\frac{1}{1-2n}}; \quad U = x^{\frac{1-2n}{3-2n}} N_3; \quad N_3 = \left[-\frac{C_3 \nu (1-2n)^2}{3-2n} \left(\frac{C_1 \nu}{k^2} \right)^{\frac{2}{1-2n}} \right]^{\frac{1-2n}{3-2n}}. \quad (16)$$

Следовательно, чтобы течение в пограничном слое было автомодельным, распределение скорости U на внешней границе должно подчиняться степенному закону

$$U = c x^m, \quad \text{где } m = \frac{1-2n}{3-2n}. \quad (17)$$

Накладывая ограничения на n [7]

$$1 < n < 2, \quad (18)$$

получаем области изменения m

$$-\infty < m < -1; \quad 3 < m < +\infty.$$

Автомодельные течения «диффузорных» участков турбулентного пограничного слоя возможны при

$$1 < n < 1,5.$$

Соответственно для «конфузорных» с учетом ограничения (18)

$$1,5 < n < 2.$$

Автомодельное течение на плоской пластине возможно при расширении значений n в (18) до $n=0,5$.

Отметим, что случай $m=-1$, $n=1$ рассмотрен в [8] при несколько другой форме аппроксимации длины пути перемешивания (7).

ЛИТЕРАТУРА

- 1 D. B. Spalding Theories of the Turbulent Boundary Layer. Applied Mechanics Review. Vol. 20 1967 pp 735-740.
- 2 C. L. Mellor and D. M. Gibson. Equilibrium Turbulent Boundary Layer, Journal of Fluid Mechanics Vol. 24 1966.
3. R. H. Pletcher. On a Finite-Difference Solution for Constant-Property Turbulent Boundary Layer, AIAA journal №2 pp 305-311, 1969;
Русский перевод Плечер. О конечно разностном решении уравнений турбулентного пограничного слоя при течении жидкости с постоянными свойствами. «Ракетная техника и космонавтика», том 7, № 2, 1969.
4. Л. Г. Лойцянский. Механика жидкости и газа. Физматгиз, 1959.
5. И. К. Ротта. Турбулентный пограничный слой в несжимаемой жидкости «Судостроение», 1967.
- 6 I. A. Buyevich Bemer-Kung über die Konstruktion von Modellen für wandnahe Turbulenz. ZAMM, №6, 372-374, 1968.
7. I. O. Hinze Turbulence. An Introduction to its mechanism and theory. MCGRAW-HINZE BOOK COMPANY INC, 1959; русский перевод И. О. Хинце. Турбулентность. Ее механизм и теория. Физматгиз, 1963.
8. B. E. Launder, F. C. Lockwood. An aspect of heat transfer in accelerating turbulent boundary layers. Trans ASME, №2, 229-234, 1969,