

АВТОМОДЕЛЬНЫЕ ЗАДАЧИ ПРОСТРАНСТВЕННОГО ПОГРАНИЧНОГО  
СЛОЯ ПРИ НАЛИЧИИ ОТСОСА ИЛИ ВДУВА

Э. М. Любавин, Е. С. Ходорковский

(Комсомольск-на-Амуре)

Получены функции распределения скорости на внешней границе пограничного слоя и функции распределения скорости протекания жидкости вдоль проницаемой поверхности, для которых интегрирование исходных уравнений в частных производных, описывающих движение жидкости в пространственном пограничном слое в ламинарном режиме, может быть сведено к интегрированию системы обыкновенных дифференциальных уравнений. Приведены результаты численного решения одного из случаев автомодельного пространственного ламинарного пограничного слоя, выполненного на ЭВМ «Минск-22».

1. Задача определения характеристик движения несжимаемой жидкости в пространственном ламинарном пограничном слое на цилиндрической проницаемой поверхности сводится к интегрированию системы уравнений в частных производных

$$(1.1) \quad u_1 \frac{\partial u_1}{\partial x_1} + u_2 \frac{\partial u_2}{\partial x_2} + u_3 \frac{\partial u_3}{\partial x_3} = U_1 \frac{\partial U_1}{\partial x_1} + U_2 \frac{\partial U_2}{\partial x_2} + \nu \frac{\partial^2 u_1}{\partial x_3^2}$$

$$(1.2) \quad u_1 \frac{\partial u_2}{\partial x_1} + u_2 \frac{\partial u_2}{\partial x_2} + u_3 \frac{\partial u_2}{\partial x_3} = U_1 \frac{\partial U_2}{\partial x_1} + U_2 \frac{\partial U_2}{\partial x_2} + \nu \frac{\partial^2 u_2}{\partial x_3^2}$$

$$(1.3) \quad \partial u_1 / \partial x_1 + \partial u_2 / \partial x_2 + \partial u_3 / \partial x_3 = 0$$

при следующих граничных условиях:

$$(1.4) \quad \begin{aligned} u_1 = 0, \quad u_2 = 0, \quad u_3 = v_0 \quad \text{при } x_3 = 0 \\ u_1 = U_1(x_1, x_2), \quad u_2 = U_2(x_1, x_2) \quad \text{при } x_3 = \infty \end{aligned}$$

где оси декартовой системы координат  $x_1$  и  $x_2$  расположены на поверхности тела, ось  $x_3$  — перпендикулярно к ней,  $v_0$  — скорость протекания жидкости через проницаемую поверхность ( $v_0 > 0$  при вдуве,  $v_0 < 0$  при отсасывании).

Для отыскания автомодельных решений системы уравнений (1.1) — (1.3) перейдем к безразмерным величинам, введя характерные масштабы длины  $L$  и скорости  $U_0$ , определяющие число Рейнольдса  $Re = U_0 L / \nu$  течения.

Поперечную координату примем в виде

$$(1.5) \quad \eta = x_3 \sqrt{Re} / (L f_1(x_1) f_2(x_2))$$

где  $f_1(x_1)$ ,  $f_2(x_2)$  — безразмерные масштабные множители, позволяющие совершать преобразование подобия для всех профилей скорости в пограничном слое.

Эти множители подлежат определению наряду с распределениями составляющих  $U_1(x_1, x_2)$  и  $U_2(x_1, x_2)$  — скорости потенциального потока, которые по аналогии будем рассматривать в виде:

$$(1.6) \quad U_1(x_1, x_2) = V_1(x_1) V_2(x_2), \quad U_2(x_1, x_2) = W_1(x_1) W_2(x_2)$$

2. Используя граничные условия (1.4), из уравнения (1.3) получим для составляющей скорости  $u_3(x_1, x_2, x_3)$

$$(2.1) \quad u_3 = v_0 - \int_0^{x_3} \left( \frac{\partial u_1}{\partial x_1} + \frac{\partial u_2}{\partial x_2} \right) dx_3$$

В случае существования автомодельного движения составляющие  $u_1(x_1, x_2, x_3)$  и  $u_2(x_1, x_2, x_3)$  скорости определяются выражениями

$$(2.2) \quad u_1 = V_1(x_1) V_2(x_2) F_{1\eta}(\eta), \quad u_2 = W_1(x_1) W_2(x_2) F_{2\eta}(\eta)$$

где  $F_1(\eta)$  и  $F_2(\eta)$  — неизвестные функции безразмерной поперечной координаты  $\eta$ .

С учетом (1.5) и (2.2) уравнение (2.1) приводится к виду

$$(2.3) \quad \begin{aligned} u_3 = v_0 + \frac{U_0}{\sqrt{Re} f_1 f_2} \{ c_1 [\eta F_{1\eta}(\eta) - F_1(\eta)] - a_1 F_1(\eta) + g_1 [\eta F_{2\eta}(\eta) - \\ - F_2(\eta)] - k_1 F_2(\eta) \} \end{aligned}$$

Подставляя соотношения (2.2) и (2.3) в (1.1) и (1.2), приходим к системе уравнений для определения функций  $F_1(\eta)$  и  $F_2(\eta)$

$$(2.4) \quad \begin{aligned} F_{1\eta\eta\eta} + a_1(1 - F_{1\eta}^2 + F_1 F_{1\eta\eta}) + c_1 F_1 F_{1\eta\eta} + b_1(1 - F_{2\eta} F_{1\eta}) + \\ + (g_1 + k_1) F_2 F_{1\eta\eta} + G F_{1\eta\eta} = 0 \\ F_{2\eta\eta\eta} + k_1(1 - F_{2\eta}^2 + F_2 F_{2\eta\eta}) + g_1 F_2 F_{2\eta\eta} + b_2(1 - F_{1\eta} F_{2\eta}) + \\ + (c_1 + a_1) F_1 F_{2\eta\eta} + G F_{2\eta\eta} = 0 \end{aligned}$$

$$(2.5) \quad \begin{aligned} a_1 = \frac{L}{U_0} f_1^2 f_2^2 V_1' V_2, \quad c_1 = \frac{L}{U_0} f_1 f_1' f_2^2 V_1 V_2, \quad b_1 = \frac{L}{U_0} f_1^2 f_2^2 \frac{V_2'}{V_2} W_1 W_2 \\ g_1 = \frac{L}{U_0} f_1^2 f_2 f_2' W_1 W_2, \quad k_1 = \frac{L}{U_0} f_1^2 f_2^2 W_1 W_2', \quad b_2 = \frac{L}{U_0} f_1^2 f_2^2 V_1 V_2 \frac{W_1'}{W_1} \\ G = -\frac{v_0}{U_0} \sqrt{\text{Re}} f_1 f_2 \end{aligned}$$

где штрих означает дифференцирование функции по переменной, от которой эта функция зависит.

Граничные условия полученной системы уравнений запишутся в соответствии с (1.4), (2.2) и (2.3)

$$(2.6) \quad \begin{aligned} F_1 = 0, F_2 = 0, F_{1\eta} = 0 \quad \text{при } \eta = 0 \\ F_{1\eta} = 1, F_{2\eta} = 1 \quad \text{при } \eta = \infty \end{aligned}$$

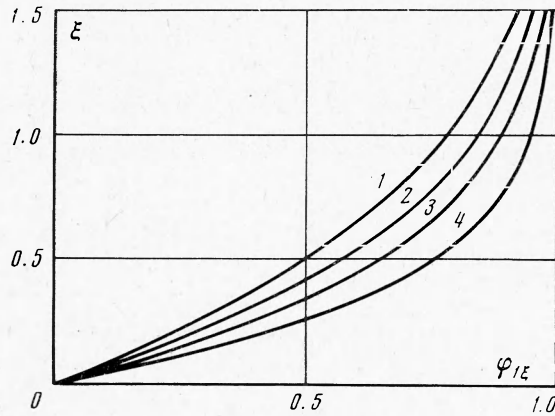
№	$V_1/\alpha$	$V_2/\gamma$	$W_1$	$W_2$	$f_1/\lambda$	$f_2/\zeta$	$\frac{-v_0}{GU_0} \sqrt{\text{Re}}$
1	$x_1^m$	1	$\alpha(1-m)x_1^{m-1}$	$\gamma x_2$	$x_1^{\frac{1-m}{2}}$	1	$x_1^{\frac{m-1}{2}}$
2	$x_1$	$x_2^{n-1}$	$\alpha$	$\frac{\gamma}{1-n} x_2^n$	1	$x_2^{\frac{1-n}{2}}$	$x_1^{\frac{n-1}{2}}$
3	$x_1^m$	$x_2^{-m}$	$\alpha x_1^{m-1}$	$\gamma x_2^{1-m}$	$x_1^{\frac{1-m}{2}}$	$x_2^{\frac{-m}{2}}$	$x_1^{\frac{m-1}{2}} x_2^{\frac{m}{2}}$
4	$x_1$	1	$\beta$	$\varepsilon x_2$	1	1	1
5	$x_1^m$	1	$\beta x_1^{1-m}$	$\varepsilon$	$x_1^{\frac{1-m}{2}}$	1	$x_1^{\frac{m-1}{2}}$
6	1	$x_2^n$	$\beta$	$\varepsilon x_2^{1-n}$	1	$x_2^{\frac{n}{2}}$	$x_2^{\frac{-n}{2}}$
7	$x_1^m$	1	$\beta$	$\varepsilon$	$x_1^{\frac{1-m}{2}}$	1	$x_1^{\frac{m-1}{2}}$
8	1	1	$\beta$	$\varepsilon x_2^n$	1	$x_2^{\frac{1-n}{2}}$	$x_2^{\frac{n-1}{2}}$
9	$e^{mx_1}$	1	$\beta$	$\varepsilon$	$e^{\frac{-mx_1}{2}}$	1	$e^{\frac{mx_1}{2}}$
10	1	1	$\beta$	$\varepsilon e^{nx_2}$	1	$e^{\frac{-nx_2}{2}}$	$e^{\frac{nx_2}{2}}$
11	$e^{mx_1}$	1	$\beta e^{-mx_1}$	$\varepsilon$	$e^{\frac{-mx_1}{2}}$	1	$e^{\frac{mx_1}{2}}$
12	1	$e^{nx_2}$	$\beta$	$\varepsilon e^{-nx_2}$	1	$e^{\frac{nx_2}{2}}$	$e^{\frac{-nx_2}{2}}$
13	$e^{mx_1}$	1	$-\alpha m e^{mx_1}$	$\gamma x_2$	$e^{\frac{-mx_1}{2}}$	1	$e^{\frac{mx_1}{2}}$
14	$x_1$	$e^{nx_2}$	$\alpha$	$-\frac{\gamma}{n} e^{nx_2}$	1	$e^{\frac{-nx_2}{2}}$	$e^{\frac{nx_2}{2}}$

3. Решая систему дифференциальных уравнений (2.4) относительно неизвестных  $f_i$ ,  $V_i$  и  $W_i$ , можно определить, при каких законах изменения скорости внешнего потенциального потока имеют место автомодельные движения жидкости в пограничном слое.

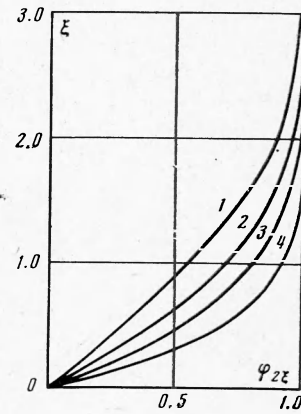
Полученные распределения скоростей  $V_i$  и  $W_i$  должны, как отмечено в [1], удовлетворять уравнениям движения невязкой жидкости, что для данной задачи дает условие

$$(3.1) \quad 2V_1V_1'V_2V_2' + V_1V_2'W_1W_2' - V_1'V_2W_1'W_2 + V_1W_2(V_2''W_1 - V_2'W_1'') - 2W_1W_1'W_2W_2' = 0$$

Все законы распределения скорости внешнего потока и скорости отсоса (вдува), удовлетворяющие условиям (3.1) и (2.5), представлены в таблице.



Фиг. 1



Фиг. 2

4. В качестве примера рассмотрим частный случай пространственного пограничного слоя на проницаемой поверхности, для которого имеет место автомодельное решение]

$$(4.1) \quad V_1 = \alpha x_1^m, \quad V_2 = \gamma, \quad W_1 = \alpha(1-m)x_1^{m-1}, \quad W_2 = \gamma x_2 \\ f_1 = \lambda x_1^{(1-m)/2}, \quad f_2 = \zeta, \quad \frac{v_0}{U_0} \sqrt{\text{Re}} = -Gx_1^{(m-1)/2}$$

где  $\alpha$ ,  $\gamma$ ,  $\lambda$ ,  $\zeta$  и  $G$  — постоянные числа.

Случай непроницаемой поверхности ( $v_0 = 0$ ) рассмотрен в [1].

Определив коэффициенты уравнений (2.4) согласно выражениям (2.5), сделав замены переменных

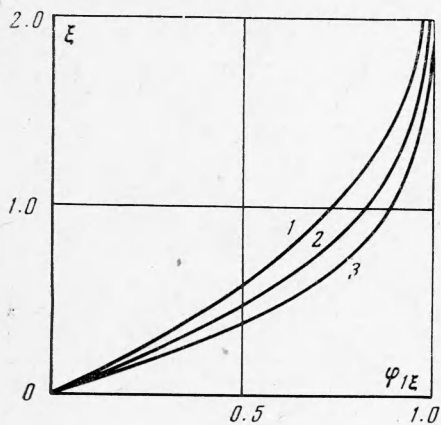
$$F_1(\eta) = \sqrt{\frac{2m}{a_1(m+1)}} \varphi_1(\xi), \quad F_2(\eta) = \sqrt{\frac{2m}{a_1(m+1)}} \varphi_2(\xi) \\ \eta = \sqrt{\frac{2m}{a_1(m+1)}} \xi$$

получим систему уравнений

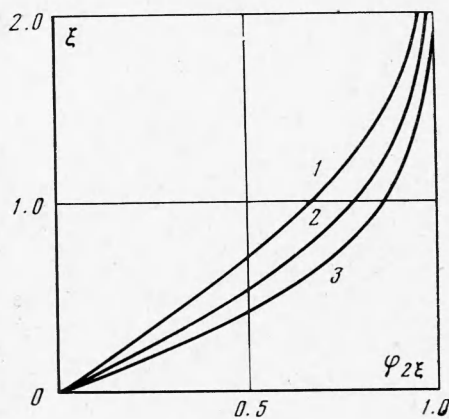
$$(4.2) \quad \varphi_{1\xi\xi\xi} + \varphi_1\varphi_{2\xi\xi} + \frac{2(1-m)}{1+m} \varphi_2\varphi_{1\xi\xi} + \frac{2m\lambda}{m+1} (1 - \varphi_1^2) + Q\varphi_{2\xi\xi} = 0 \\ \varphi_{2\xi\xi\xi} + \varphi_1\varphi_{2\xi\xi} - \frac{2(1-m)}{1+m} (\varphi_1^2 - \varphi_2\varphi_{2\xi\xi} - \varphi_{1\xi}\varphi_{2\xi}) + Q\varphi_{2\xi\xi} = 0 \\ Q = G \sqrt{\frac{2m}{a_1(m+1)}}$$

Система уравнений (4.2) была численно проинтегрирована на ЭВМ «Минск-22» при граничных условиях

$$(4.3) \quad \begin{array}{ll} \varphi_1 = 0, \varphi_2 = 0, \varphi_{1\xi} = 0, \varphi_{2\xi} = 0 & \text{при } \xi = 0 \\ \varphi_{1\xi} = 1, \varphi_{2\xi} = 1 & \text{при } \xi = \infty \end{array}$$



Фиг. 3



Фиг. 4

Результаты расчета распределения скорости в пограничном слое для нескольких параметров задачи представлены на фиг. 1—4. Величина параметра  $m$  составляла 1 для кривых фиг. 1 и 2,  $1/3$  — для кривых фиг. 3 и 4. Кривым 1, 2, 3, 4 соответствуют  $Q = 0, 0.5, 1.0, 2$ .

Поступила 11 VI 1973

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Карякин Ю. Е. Автомодельные задачи пространственного пограничного слоя, Тр. Ленингр. политехи. ин-та, 1965, № 248.

УДК 532.582.32

#### О ДВИЖЕНИИ ВЯЗКОЙ ЖИДКОСТИ МЕЖДУ ДВУМЯ ВРАЩАЮЩИМСЯ СФЕРАМИ

Ю. Г. Овсеенко

(Новочеркасск)

В нелинейной постановке рассматривается установившееся неосесимметричное движение несжимаемой вязкой жидкости между двумя концентрическими сферами, вращающимися с постоянными угловыми скоростями вокруг разных осей, проходящих через их общий центр. Определяется силовое воздействие жидкости на внутреннюю сферу, которое сводится к моменту сопротивления вращению.

Пусть радиусы сфер  $r_1$  и  $r_2$  ( $r_1 < r_2$ ), их угловые скорости  $\omega_1$  и  $\omega_2$ , угол между осями вращения  $\beta$ . В сферической системе координат  $r, \varphi, \theta$ , расположенной так, что ось вращения внутренней сферы лежит на прямой  $\theta = 0$ , а внешней — в плоскости  $\varphi = 0$ , граничные условия задачи таковы ( $v_i = \omega_i r_i, i = 1, 2$ ):

$$(1) \quad \begin{aligned} v_\varphi &= v_1 \sin \theta, \quad v_r = 0, \quad v_\theta = 0 && \text{при } r = r_1 \\ v_\varphi &= v_2 (\cos \beta \sin \theta - \sin \beta \cos \theta \cos \varphi), \quad v_r = 0, \quad v_\theta = -v_2 \sin \beta \sin \varphi && \text{при } r = r_2 \end{aligned}$$

Решение уравнений Навье — Стокса и неразрывности [1] при предельных условиях (1), записанных в безразмерных величинах, разыскивается в виде рядов по степеням числа Рейнольдса  $R$ , которые сходятся при малых значениях этого числа [2,3] и коэффициенты которых могут быть найдены методом разделения переменных и вы-