

РЕДУКЦИИ УРАВНЕНИЯ СТАЦИОНАРНОГО ПОГРАНИЧНОГО СЛОЯ

А.В. АКСЕНОВ, А.А. КОЗЫРЕВ

Аннотация. Рассмотрено уравнение, описывающее ламинарный стационарный плоский пограничный слой с градиентом давления. Получены все редукции рассмотренного уравнения. Показано, что рассматриваемое уравнение имеет редукции, не получаемые с помощью симметрий.

Ключевые слова: редукция, оператор симметрии, инвариантное решение, пограничный слой.

1. ВВЕДЕНИЕ

Для данного дифференциального уравнения с частными производными с двумя независимыми переменными важной является задача построения редукций этого уравнения, т.е. построение таких анзацев (видов решений), нахождение которых сводится к решению обыкновенного дифференциального уравнения (ОДУ). Редукция позволяет свести решение уравнения с частными производными к решению ОДУ. Редукции широко используются в приложениях. Наиболее используемыми являются автомодельные решения [1]. Автомодельные решения имеют вид

$$u = x^\alpha \varphi(\zeta), \quad \zeta = y/x^\beta, \quad (1.1)$$

где u — зависимая переменная; x, y — независимые переменные; α, β — постоянные величины. Эти решения получаются одно из другого преобразованием подобия. Автомодельные решения являются частным случаем инвариантных решений (или симметричных редукций), получаемых с помощью симметрий [2]. Симметричные редукции находятся стандартными методами группового анализа. Также используются редукции типа бегущих волн [3]. Решения типа бегущих волн имеют вид

$$u = \varphi(\zeta) + u_0(y), \quad \zeta = x + V(y).$$

Эти решения при фиксированном значении переменной y получаются одно из другого преобразованием сдвига. В работе [4] были рассмотрены редукции вида

$$u = P(x) + A(x)\varphi(\zeta), \quad \zeta = y/B(x) + Q(x), \quad (1.2)$$

обобщающие редукции вида (1.1).

В работе [5] был предложен метод нахождения редукций уравнений в частных производных с двумя независимыми переменными. В этой работе для уравнений Буссинеска

$$u_{yy} + \frac{1}{2}(u^2)_{xx} + u_{xxx} = 0$$

были получены все редукции вида

$$u = U(x, y, w(z)), \quad (1.3)$$

A.V. AKSENOV, A.A. KOZYREV, REDUCTIONS OF STATIONARY BOUNDARY LAYER EQUATION.

© АКСЕНОВ А.В., КОЗЫРЕВ А.А. 2012.

Работа поддержана РФФИ (гранты 11-01-00188-а и 12-01-00940-а).

Поступила 30 октября 2012 г.

где $z = z(x, y)$, и функция $w(z)$ является решением ОДУ. Было показано, что существуют редукции, отличные от редукций, получаемых с помощью симметрий. В этой работе также были найдены все редукции уравнения Бюргерса

$$u_y + uu_x = u_{xx},$$

уравнения Кортевега–де Вриза

$$u_y + uu_x = u_{xxx}$$

и модифицированного уравнения Кортевега–де Вриза

$$u_y + u^2 u_x = u_{xxx}.$$

Для этих уравнений было показано, что найденные редукции совпадают с симметричными редукциями. Было также показано, что для этих уравнений редукции (1.3) имеют следующий вид

$$u = \alpha(x, y) + \beta(x, y)w(z). \quad (1.4)$$

В настоящей работе рассмотрено уравнение

$$u_{yyy} - u_y u_{xy} + u_x u_{yy} + P(x) = 0. \quad (1.5)$$

Уравнение (1.5) описывает движение вязкой несжимаемой жидкости в ламинарном стационарном плоском пограничном слое с градиентом давления [6]. Уравнение записано в безразмерных переменных. Здесь u — функция тока; $P(x) = -\partial p/\partial x$ — заданная функция, p — давление. Автомодельные решения уравнения (1.5) рассмотрены в монографиях [1, 6, 7]. Симметричные редукции уравнения (1.5) могут быть получены на основе результатов, изложенных в [2]. В работе [4] были найдены и исследованы редукции вида (1.2). В работе [8] на основе использования метода неклассических симметрий [9] и рассмотрения его обобщения были получены новые редукции уравнения (1.5) вида (1.4).

В работе найдены все редукции уравнения (1.5) вида (1.3). Показано, что рассматриваемое уравнение имеет редукции, не получаемые с помощью симметрий.

2. РЕДУКЦИИ УРАВНЕНИЯ ПОГРАНИЧНОГО СЛОЯ

Подставляя решение вида (1.3) в уравнение (1.5), получим следующее соотношение

$$\begin{aligned} & U_w z_y^3 w''' + 3U_{ww} z_y^3 w' w'' + z_y (3U_{yw} z_y + U_x U_w z_y - U_y U_w z_x + 3U_w z_{yy}) w'' + \\ & + U_{www} z_y^3 (w')^3 + (3U_{yww} z_y^2 - U_w U_{xw} z_y^2 + U_w U_{yw} z_x z_y + U_x U_{ww} z_y^2 - \\ & - U_y U_{ww} z_x z_y + U_w^2 z_x z_{yy} - U_w^2 z_y z_{xy} + 3U_{ww} z_y z_{yy}) (w')^2 + (3U_{yyw} z_y - \\ & - U_w U_{xy} z_y + U_w U_{yy} z_x - U_y U_{xw} z_y - U_y U_{yw} z_x + 2U_x U_{yw} z_y + U_x U_w z_{yy} - \\ & - U_y U_w z_{xy} + 3U_{yw} z_{yy} + U_w z_{yyy}) w' + U_{yyy} - U_y U_{xy} + U_x U_{yy} + P(x) = 0. \end{aligned} \quad (2.1)$$

Поделим обе части соотношения (2.1) на коэффициент при старшей производной, т.е. на $U_w z_y^3$. Условием того, что полученное соотношение является ОДУ, является зависимость каждого из нормированных коэффициентов при производных функции $w(z)$ только от переменных z и w . Рассмотрим нормированный коэффициент при слагаемом, содержащем $w' w''$. Он имеет вид

$$\frac{3U_{ww}}{U_w} = \Gamma_1(z, w). \quad (2.2)$$

Проинтегрировав соотношение (2.2) дважды, получим

$$U(x, y, w) = \beta(x, y)\Gamma(z, w) + \alpha(x, y).$$

Поскольку в качестве функции $w(z)$ можно взять произвольную функцию от w и z , то редукции уравнения (1.5) можно искать в виде (1.4).

Отметим, что при выводе соотношения (2.2) предполагалось, что $z_y \neq 0$. Случай $z_y = 0$ соответствует вырожденной редукции. Этот случай не представляет особого интереса, и его подробное рассмотрение не приводится.

Подставляя (1.4) в уравнение (1.5), получаем соотношение

$$\begin{aligned}
& \beta z_y^3 w''' + \beta z_y (\beta_x z_y - \beta_y z_x) w w'' + z_y (3\beta z_{yy} + 3\beta_y z_y + \alpha_x \beta z_y - \alpha_y \beta z_x) w'' + \\
& + \beta (\beta z_x z_{yy} - \beta z_y z_{xy} + \beta_y z_x z_y - z_y^2 \beta_x) (w')^2 + \\
& + (\beta_x \beta z_{yy} + \beta z_x \beta_{yy} - \beta_y^2 z_x + \beta_y \beta_x z_y - \beta_y \beta z_{xy} - \beta z_y \beta_{xy}) w w' + \\
& + (\beta z_{yyy} - \alpha_y \beta_x z_y - \alpha_y \beta_y z_x - \alpha_y \beta z_{xy} - \beta z_y \alpha_{xy} + 2\alpha_x \beta_y z_y + \\
& \quad + \alpha_x \beta z_{yy} + \beta z_x \alpha_{yy} + 3\beta_y z_{yy} + 3\beta_{yy} z_y) w' + \\
& + (\beta_x \beta_{yy} - \beta_y \beta_{xy}) w^2 + (\beta_{yyy} + \alpha_x \beta_{yy} - \beta_y \alpha_{xy} - \alpha_y \beta_{xy} + \beta_x \alpha_{yy}) w + \\
& + \alpha_{yyy} - \alpha_y \alpha_{xy} + \alpha_x \alpha_{yy} + P(x) = 0.
\end{aligned} \tag{2.3}$$

Условие того, что соотношение (2.3) есть ОДУ, означает, что нормированные коэффициенты, зависящие от функций $\alpha(x, y)$, $\beta(x, y)$, $z(x, y)$ и их производных, должны быть функциями переменной z . Откуда получаем следующую переопределенную систему уравнений

$$\begin{aligned}
& \frac{\beta_x z_y - \beta_y z_x}{z_y^2} = \Gamma_1(z), \\
& \frac{3\beta z_{yy} + 3\beta_y z_y + \alpha_x \beta z_y - \alpha_y \beta z_x}{\beta z_y^2} = \Gamma_2(z), \\
& \frac{\beta (\beta z_x z_{yy} - \beta z_y z_{xy} + \beta_y z_x z_y - z_y^2 \beta_x)}{\beta z_y^3} = \Gamma_3(z), \\
& \frac{\beta_x \beta z_{yy} + \beta z_x \beta_{yy} - \beta_y^2 z_x + \beta_y \beta_x z_y - \beta_y \beta z_{xy} - \beta z_y \beta_{xy}}{\beta z_y^3} = \Gamma_4(z), \\
& \frac{\beta z_{yyy} - \alpha_y \beta_x z_y - \alpha_y \beta_y z_x - \alpha_y \beta z_{xy} - \beta z_y \alpha_{xy} +}{\beta z_y^3} + \\
& \quad + \frac{2\alpha_x \beta_y z_y + \alpha_x \beta z_{yy} + \beta z_x \alpha_{yy} + 3\beta_y z_{yy} + 3\beta_{yy} z_y}{\beta z_y^3} = \Gamma_5(z), \\
& \frac{\beta_x \beta_{yy} - \beta_y \beta_{xy}}{\beta z_y^3} = \Gamma_6(z), \\
& \frac{\beta_{yyy} + \alpha_x \beta_{yy} - \beta_y \alpha_{xy} - \alpha_y \beta_{xy} + \beta_x \alpha_{yy}}{\beta z_y^3} = \Gamma_7(z), \\
& \frac{\alpha_{yyy} - \alpha_y \alpha_{xy} + \alpha_x \alpha_{yy} + P(x)}{\beta z_y^3} = \Gamma_8(z).
\end{aligned} \tag{2.4}$$

Изложим основные соображения, лежащие в основе предлагаемого метода построения редукций:

1. Каждое из уравнений (2.4) эквивалентно условию равенства нулю якобиана левой части этого уравнения и функции $z(x, y)$. В результате можно получить переопределенную систему уравнений (\mathcal{A} -система) для определения функций $\alpha(x, y)$, $\beta(x, y)$, $z(x, y)$ (она не приводится ввиду ее громоздкости).

2. Вводятся вспомогательные функции $\mu_1(x, y)$, $\mu_2(x, y)$, $\mu_3(x, y)$, определяемые из следующих соотношений

$$z_x - \mu_1(x, y) z_y = 0,$$

$$\begin{aligned}\beta_x - \mu_1(x, y)\beta_y - \mu_2(x, y)\beta &= 0, \\ \alpha_x - \mu_1(x, y)\alpha_y - \mu_2(x, y)\alpha - \mu_3(x, y) &= 0.\end{aligned}\tag{2.5}$$

Введение вспомогательных функций является ключевым для предлагаемого метода. Как было отмечено в работе [5], редукции вида (1.4) допускают следующие преобразования, переводящие редукцию в редукцию

$$\begin{aligned}z &\rightarrow F_1(z), \\ \beta &\rightarrow \frac{\beta}{F_2(z)}, \\ \alpha &\rightarrow \alpha + \frac{\beta}{F_3(z)},\end{aligned}\tag{2.6}$$

где $F_1(z)$, $F_2(z)$, $F_3(z)$ — произвольные функции. Эти преобразования связаны с произволом в нахождении ОДУ на функцию $w(z)$. Можно показать, что введенные вспомогательные функции являются инвариантами преобразований (2.6). Также можно показать, что \mathcal{A} -система допускает преобразования (2.6).

3. Находя из соотношений (2.5) производные α_x , β_x , z_x , ... и подставляя их в \mathcal{A} -систему, получим следующую переопределенную систему для нахождения вспомогательных функций

$$\begin{aligned}\mu_{1y}\mu_2 + \mu_{1xy} - \mu_{1y}^2 - \mu_1\mu_{1yy} &= 0, \\ \mu_2^2 + \mu_{2x} - \mu_2\mu_{1y} - \mu_1\mu_{2y} &= 0, \\ \mu_2\mu_3 + 3\mu_{1yy} + 3\mu_{2y} + \mu_{3x} - \mu_1\mu_{3y} - \mu_{1y}\mu_3 &= 0, \\ \mu_{2y}(2\mu_{1y} - \mu_2) &= 0, \\ \mu_2\mu_{2yy} &= \mu_{2y}^2, \\ 4\mu_{1yyy} + 6\mu_{2yy} - \mu_2\mu_{3y} + 2\mu_{2y}\mu_3 - 2\mu_{1y}\mu_{3y} &= 0, \\ \mu_{2yyy} + 2\mu_{2y}\mu_{3y} - \mu_{2yy}\mu_3 - \mu_2\mu_{3yy} &= 0, \\ \mu_{3yyy} - \mu_{3y}^2 + \mu_3\mu_{3yy} - 3P(x)\mu_{1y} - P(x)\mu_2 + P'(x) &= 0.\end{aligned}\tag{2.7}$$

Таким образом, \mathcal{A} -система сводится к более простой системе уравнений (2.7). Запись \mathcal{A} -системы только через инварианты преобразований (2.6) следует из ее инвариантности относительно этих преобразований.

4. По найденным вспомогательным функциям можно найти функции $\alpha(x, y)$, $\beta(x, y)$, $z(x, y)$ из соответствующих линейных уравнений (2.5). Далее, по функциям $\alpha(x, y)$, $\beta(x, y)$, $z(x, y)$ строятся искомые редукции с точностью до преобразований (2.6).

Как видно из четвертого уравнения системы (2.7), для ее решения следует рассмотреть два случая: $\mu_{2y} = 0$ и $2\mu_{1y} - \mu_2 = 0$. При этом в первом из них нужно рассмотреть случаи $\mu_2 \neq 0$ и $\mu_2 = 0$.

Случай I. $\mu_2 = \mu_2(x) \neq 0$. В этом случае интегрирование исходной системы проводится элементарно и приводит к нескольким возможным случаям.

Случай I.1. $P(x) = \lambda(x + \kappa)^\delta$. В этом случае решение системы уравнений (2.7) имеет следующий вид

$$\begin{aligned}\mu_1 &= y \frac{(\delta - 1)}{4(x + \kappa)} + f(x), \\ \mu_2 &= \frac{(\delta + 3)}{4(x + \kappa)}, \\ \mu_3 &= \frac{c_3(\delta + 3)}{4(x + \kappa)}, \quad c_3 = const.\end{aligned}$$

Здесь и в дальнейшем $f(x)$ — произвольная функция переменной x . Тогда можно положить

$$\begin{aligned}\alpha(x, y) &= \text{const}, & \beta(x, y) &= (x + \kappa)^{\frac{\delta+3}{4}}, \\ z(x, y) &= y(x + \kappa)^{\frac{\delta-1}{4}} + \int f(x)(x + \kappa)^{\frac{\delta-1}{4}} dx.\end{aligned}$$

При этом получается следующее ОДУ

$$4w''' + (\delta + 3)ww'' - 2(\delta + 1)w'^2 + 4\lambda = 0.$$

Случай I.2. $P(x) = \lambda \exp(\delta x)$. В этом случае решение системы уравнений (2.7) имеет следующий вид

$$\mu_1 = \frac{\delta y}{4} + f(x), \quad \mu_2 = \frac{\delta}{4}, \quad \mu_3 = c_3.$$

Тогда можно положить

$$\begin{aligned}\alpha(x, y) &= \text{const}, & \beta(x, y) &= \exp\left(\frac{\delta x}{4}\right), \\ z(x, y) &= y \exp\left(\frac{\delta x}{4}\right) + \int f(x) \exp\left(\frac{\delta x}{4}\right) dx.\end{aligned}$$

Соответствующее ОДУ имеет вид

$$4w''' + \delta w w'' - 2\delta w'^2 + 4\lambda = 0.$$

Случай I.3. $P(x) = \lambda = \text{const}$.

Случай I.3.1. $\lambda \neq 0$. В этом случае решение системы уравнений (2.7) имеет следующий вид

$$\mu_1 = -y \frac{3}{4x + \kappa} + f(x), \quad \mu_2 = \frac{3}{4x + \kappa}, \quad \mu_3 = \frac{c_3}{4x + \kappa}.$$

Тогда можно положить

$$\begin{aligned}\alpha(x, y) &= \text{const}, & \beta(x, y) &= (4x + \kappa)^{\frac{3}{4}}, \\ z(x, y) &= \frac{y}{(4x + \kappa)^{\frac{1}{4}}} + \int \frac{f(x) dx}{(4x + \kappa)}.\end{aligned}$$

Соответствующее ОДУ имеет вид

$$w''' + 3w w'' - 2w'^2 + \lambda = 0.$$

Случай I.3.2. $\lambda = 0$. В этом случае решение системы уравнений (2.7) имеет следующий вид

$$\mu_1 = y \frac{1 - c_1}{c_1 x + c_2} + f(x), \quad \mu_2 = \frac{1}{c_1 x + c_2}, \quad \mu_3 = \frac{c_3}{c_1 x + c_2}.$$

Тогда можно положить

$$\begin{aligned}\alpha(x, y) &= \text{const}, & \beta(x, y) &= (c_1 x + c_2)^{1/c_1}, \\ z(x, y) &= y(c_1 x + c_2)^{1/c_1 - 1} + \int f(x)(c_1 x + c_2)^{1 - 1/c_1} dx.\end{aligned}$$

Соответствующее ОДУ имеет вид

$$w''' + w w'' - 2w'^2 + (c_1 - 2)w^2 = 0.$$

Случай I.4. $P(x) = -\lambda_1^2/(3x + \kappa)^{5/3} + \lambda_2/(3x + \kappa)^{1/3}$. В этом случае решение системы уравнений (2.7) имеет следующий вид

$$\begin{aligned}\mu_1 &= -\frac{y}{3x + \kappa} + f(x), & \mu_2 &= \frac{2}{3x + \kappa}, \\ \mu_3 &= \frac{\lambda_1 y}{(3x + \kappa)^{4/3}} + \frac{c}{3x + \kappa} + \frac{\lambda_1 \int \frac{f(x)dx}{(3x + \kappa)^{1/3}}}{(3x + \kappa)}.\end{aligned}$$

В этом случае можно положить

$$\begin{aligned}\alpha(x, y) &= \frac{\lambda_1 y}{(3x + \kappa)^{1/3}} - \frac{c}{2} - \lambda_1 \int \frac{f(x)dx}{(3x + \kappa)^{1/3}}, \\ \beta(x, y) &= (3x + \kappa)^{2/3}, \\ z(x, y) &= \frac{y}{(3x + \kappa)^{1/3}} + \int \frac{f(x)dx}{(3x + \kappa)^{1/3}}.\end{aligned}$$

Соответствующее ОДУ имеет вид

$$w''' + 2ww'' - w'^2 + \lambda_2 = 0.$$

Случай II. $\mu_2 = 0$. Тогда система (2.7) упрощается и принимает вид

$$\begin{aligned}\mu_{1xy} - \mu_{1y}^2 - \mu_1 \mu_{1yy} &= 0, \\ 3\mu_{1yy} + \mu_{3x} - \mu_3 \mu_{1y} - \mu_{3y} \mu_1 &= 0, \\ 2\mu_{1yyy} &= \mu_{3y} \mu_{1y}, \\ \frac{dP(x)}{dx} - \mu_{3yyy} + \mu_{3y}^2 - \mu_3 \mu_{3yy} - 3P(x)\mu_{1y} - P(x)\mu_2 &= 0.\end{aligned}\tag{2.8}$$

Проинтегрировав первое из уравнений системы (2.8) по y , получим:

$$\mu_{1x} - \mu_1 \mu_{1y} = f'(x),\tag{2.9}$$

где $f'(x)$ — произвольная функция. Тогда можно выписать общее решение уравнения (2.9) в виде

$$F(I_1, I_2) = 0,$$

где F — произвольная функция, $I_1 = y + x(\mu_1 - f(x)) + \int f(x)dx$, $I_2 = \mu_1 - f(x)$. Поэтому один из первых интегралов есть функция от другого, то есть $I_1 = G(I_2)$ или $I_2 = G(I_1)$. Коротко изложим ход решения в этом случае. Итак, пусть

$$\mu_1 - f(x) = G(y + x(\mu_1 - f(x)) + \int f(x)dx).\tag{2.10}$$

Тогда, как нетрудно убедиться, общим решением второго уравнения системы (2.8) будет

$$\mu_3 = -3 \frac{\mu_{1yy}}{\mu_{1y}} + \mu_{1y} H(\mu_1 - f(x)),\tag{2.11}$$

где H — произвольная функция своего аргумента. Подстановка (2.10), (2.11) в последние два уравнения системы (2.8) приводит в итоге к соотношениям, в которые функции G и H и их производные входят полиномиально, причем коэффициенты при мономах есть степени переменной x . Поскольку $H = H(\mu_1 - f(x))$, то H зависит и от G . Таким образом, функции G, H зависят только от одного сложного аргумента, и по переменной x следует провести расщепление. Это приводит к переопределенной системе ОДУ на функции G и H . Дальнейшие вычисления проводятся элементарно и дают в итоге следующие случаи.

Случай II.1. $P(x) = \lambda(x + \kappa)^{-3}$. В этом случае

$$\mu_1 = -\frac{y}{x + \kappa} + f(x), \quad \mu_2 = 0, \quad \mu_3 = \frac{c}{x + \kappa}.$$

Тогда можно положить

$$\alpha(x, y) = c \ln(x + \kappa), \quad \beta(x, y) = 1, \quad z(x, y) = \frac{y}{x + \kappa} + \int \frac{f(x)dx}{x + \kappa}.$$

Соответствующее ОДУ имеет вид

$$w''' + cw'' + w'^2 + \lambda = 0.$$

Случай II.2. $P(x) = \lambda x + \kappa$. В этом случае

$$\mu_1 = f(x), \quad \mu_2 = 0,$$

а μ_3 удовлетворяет уравнению

$$\mu_{3yyy} + \mu_3 \mu_{3yy} - \mu_{3y}^2 - \frac{dP(x)}{dx} = 0.$$

Тогда функция $\mu_3 = H(y + \int f(x)dx)$ должна быть решением уравнения

$$H''' + HH'' - H'^2 - \lambda = 0.$$

Тогда можно положить

$$\alpha(x, y) = xH(y + \int f(x)dx), \quad \beta(x, y) = 1, \quad z(x, y) = y + \int f(x)dx.$$

Соответствующее ОДУ имеет вид

$$w''' + Hw'' - H'w' + \kappa = 0.$$

Отметим, что в случае $\mu_2 - 2\mu_{1y} = 0$, как нетрудно проверить, получаются рассмотренные выше редукции. Поэтому разбор этого случая не приводится.

3. РЕДУКЦИИ, ПОЛУЧАЕМЫЕ С ПОМОЩЬЮ СИММЕТРИЙ

Найдем симметрии уравнения (1.5). Оператор симметрии ищем в виде

$$X = \xi^1(x, y, u) \frac{\partial}{\partial x} + \xi^2(x, y, u) \frac{\partial}{\partial y} + \eta(x, y, u) \frac{\partial}{\partial u}.$$

Система определяющих уравнений на компоненты оператора симметрии, с учетом дифференциальных следствий, имеет следующий вид

$$\begin{aligned} \xi_y^1 &= 0, & \xi_u^1 &= 0, & \xi_u^2 &= 0, & \xi_{xy}^2 &= 0, \\ \eta_x &= 0, & \eta_y &= 0, & \xi_x^1 - \xi_y^2 - \eta_u &= 0, \\ \xi^1 P'(x) + (3\xi_y^2 - \eta_u)P(x) &= 0. \end{aligned}$$

Симметрии уравнения (1.5) зависят от вида задаваемой функции $P(x)$. Приведем результат групповой классификации.

Предложение 1. При произвольной функции $P(x)$ базис операторов симметрии уравнения (1.5) имеет следующий вид

$$X_1 = b(x) \frac{\partial}{\partial y}, \quad X_2 = \frac{\partial}{\partial u},$$

где $b(x)$ — произвольная функция;

при $P(x) = \lambda(x + \kappa)^\delta$, $\lambda \neq 0$, $\delta \neq 0$ базис операторов симметрии состоит из операторов

$$X_1, \quad X_2, \quad Y_1 = 4(x + \kappa) \frac{\partial}{\partial x} + (1 - \delta)y \frac{\partial}{\partial y} + (\delta + 3)u \frac{\partial}{\partial u};$$

при $P(x) = \lambda e^{\delta x}$, $\lambda \neq 0$, $\delta \neq 0$ базис операторов симметрии состоит из операторов

$$X_1, \quad X_2, \quad Y_2 = 4 \frac{\partial}{\partial x} - \delta y \frac{\partial}{\partial y} + \delta u \frac{\partial}{\partial u};$$

при $P(x) = a$, $a \neq 0$ базис операторов симметрии состоит из операторов

$$X_1, \quad X_2, \quad Z_1 = \frac{\partial}{\partial x}, \quad Z_2 = 4x \frac{\partial}{\partial x} + y \frac{\partial}{\partial y} + 3u \frac{\partial}{\partial u};$$

при $P(x) = 0$ базис операторов симметрии состоит из операторов

$$X_1, \quad X_2, \quad Z_1, \quad Z_3 = x \frac{\partial}{\partial x} + y \frac{\partial}{\partial y}, \quad Z_4 = x \frac{\partial}{\partial a} + u \frac{\partial}{\partial u}.$$

Отметим, что результаты групповой классификации уравнения (1.5) соответствуют результатам групповой классификации системы уравнений, описывающей ламинарный стационарный плоский пограничный слой с градиентом давления [2].

В каждом из указанных случаев расширения ядра симметрий можно без труда определить вид функций $\mu_1(x, y)$, $\mu_2(x, y)$, $\mu_3(x, y)$, соответствующих инвариантным решениям. Приведем соответствующие формулы.

Случай 1. $P(x) = \lambda(x + \kappa)^\delta$. Тогда допускаемый оператор симметрии общего вида будет иметь вид

$$X = 4c_1(x + \kappa) \frac{\partial}{\partial x} + (c_1(1 - \delta)y + b(x)) \frac{\partial}{\partial y} + (c_1(\delta + 3)u + c_2) \frac{\partial}{\partial u}.$$

Тогда функции $\mu_1(x, y)$, $\mu_2(x, y)$, $\mu_3(x, y)$, соответствующие любому инвариантному решению, будут иметь вид

$$\begin{aligned} \mu_1 &= \frac{y(\delta - 1)}{4(x + \kappa)} - \frac{b(x)}{4c_1(x + \kappa)}, \\ \mu_2 &= \frac{(\delta + 3)}{4(x + \kappa)}, \\ \mu_3 &= -\frac{c_2}{4c_1(x + \kappa)}. \end{aligned}$$

Аналогичным образом можно найти функции $\mu_1(x, y)$, $\mu_2(x, y)$, $\mu_3(x, y)$ и в остальных случаях.

Случай 2. $P(x) = \lambda \exp(\delta x)$. Оператор симметрии имеет вид

$$X = 4c_1 \frac{\partial}{\partial x} + (b(x) - c_1 \delta y) \frac{\partial}{\partial y} + (c_1 \delta u + c_2) \frac{\partial}{\partial u}.$$

Тогда

$$\mu_1 = \frac{\delta y}{4} - \frac{b(x)}{4c_1}, \quad \mu_2 = \frac{\delta u}{4}, \quad \mu_3 = -\frac{c_2}{4c_1}.$$

Случай 3. $P(x) = \text{const} \neq 0$. Оператор симметрии имеет вид

$$X = (4c_1 x + c_2) \frac{\partial}{\partial x} + (c_1 y + b(x)) \frac{\partial}{\partial y} + (3c_1 u + c_3) \frac{\partial}{\partial u}.$$

Тогда

$$\begin{aligned} \mu_1 &= -\frac{c_1 y}{4c_1 x + c_2} - \frac{b(x)}{4c_1 x + c_2}, \\ \mu_2 &= -\frac{3c_1}{4c_1 x + c_2}, \\ \mu_3 &= -\frac{c_3}{4c_1 x + c_2}. \end{aligned}$$

Случай 4. $P(x) = 0$. Оператор симметрии имеет вид

$$X = ((c_1 + c_2)x + c_3) \frac{\partial}{\partial x} + (c_2 y + b(x)) \frac{\partial}{\partial y} + (c_1 u + c_4) \frac{\partial}{\partial u}.$$

Тогда

$$\begin{aligned}\mu_1 &= -\frac{c_2 y}{(c_1 + c_2)x + c_3} - \frac{b(x)}{(c_1 + c_2)x + c_3}, \\ \mu_2 &= -\frac{c_1}{(c_1 + c_2)x + c_3}, \\ \mu_3 &= -\frac{c_4}{(c_1 + c_2)x + c_3}.\end{aligned}$$

Сравнивая перечисленные выражения для функций $\mu_1(x, y)$, $\mu_2(x, y)$, $\mu_3(x, y)$, $P(x)$ в случае инвариантных решений и в случае редукций, найденных прямым методом, можно заключить, что редукции случаев I.4 и II.2 не могут быть получены с помощью классического метода нахождения инвариантных решений, но, возможно, могут быть получены как дифференциально-инвариантные решения или дифференциально-инвариантные подстановки.

4. РЕДУКЦИИ, ПОЛУЧАЕМЫЕ С ПОМОЩЬЮ НЕКЛАССИЧЕСКИХ СИММЕТРИЙ

Обобщением классического метода Ли нахождения редукций уравнений с частными производными является так называемый метод неклассических симметрий [9]. В соответствии с этим методом ищутся операторы симметрии системы уравнений, состоящей из исходного уравнения $E(u_x, u_y, u_{xx}, u_{xy}, \dots) = 0$ и дополнительного условия (условия инвариантности)

$$\xi^1(x, y, u)u_x + \xi^2(x, y, u)u_y - \eta(x, y, u) = 0.$$

В этом случае, в отличие от классического метода Ли, система определяющих уравнений на компоненты $\xi^1(x, y, u)$, $\xi^2(x, y, u)$, $\eta(x, y, u)$ оператора симметрии

$$X = \xi^1(x, y, u) \frac{\partial}{\partial x} + \xi^2(x, y, u) \frac{\partial}{\partial y} + \eta(x, y, u) \frac{\partial}{\partial u}$$

будет нелинейной. В настоящей статье вычисления неклассических симметрий и соответствующих им решений не приводятся (все необходимые выкладки можно найти в работе [8]). Отметим, что сравнение с результатами применения неклассического метода показывает, что все полученные выше редукции можно также получить с помощью классического метода. Таким образом, метод неклассических симметрий и прямой подход, предложенный в настоящей работе, эквивалентны и дают одинаковый результат.

5. ЗАКЛЮЧЕНИЕ

Основным результатом работы является предложенный метод построения редукций, основанный на идее инвариантности. Ключевым отличием предложенного в работе подхода от подхода Кларксона–Крускала является переход от нелинейной неоднородной системы уравнений на функции α , β , z к однородной системе уравнений на вспомогательные функции μ_1 , μ_2 , μ_3 . Получающаяся система уравнений более удобна для интегрирования, чем система уравнений на функции α , β , z , содержащая неопределенные функции $G_1(z)$, \dots , $G_8(z)$. Предложенный метод, в силу своей инвариантной природы, является более простым в использовании, чем метод Кларксона–Крускала. С помощью предложенного метода найдены все редукции уравнения (1.5) вида (1.3). Показано, что рассматриваемое уравнение имеет редукции, не получаемые с помощью симметрий.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Седов Л.И. *Методы подобия и размерности в механике*. М.: Наука. Гл. ред. физ.-мат. лит., 1987.
2. Овсянников Л.В. *Групповой анализ дифференциальных уравнений*. М.: Наука, 1978.
3. Баренблатт Г.И. Подобие, автомодельность, промежуточная асимптотика. Л.: Гидрометеиздат, 1982.
4. Бурдэ Г.И. *Об одном классе решений уравнения пограничного слоя* // Известия РАН. Механика жидкости и газа. 1990. № 2. С. 45–51.
5. P.A. Clarkson, M.D. Kruskal *New similarity reductions of the Boussinesq equation* // J. Math. Phys. 1989. V. 30. № 10. P. 2201–2213.
6. Шлихтинг Г. *Теория пограничного слоя*. М.: Наука, 1974.
7. *Laminar boundary layers* (ed. L. Rosenhead). Oxford: Clarendon Press, 1963.
8. G.I. Burde *New similarity reductions of the steady-state boundary layer equations* // J. Phys. A: Math. Gen. 1996. V. 29. № 8. P. 1665–1683.
9. G.W. Bluman, J.D. Cole *The general similarity solution of the heat equation* // Journal of Mathematics and Mechanics. 1969. V. 18. № 11. P. 1025–1042.

Александр Васильевич Аксенов,
Механико-математический факультет,
МГУ им. М.В. Ломоносова,
ул. Ленинские горы, 1,
119991, г. Москва, Россия
E-mail: aksenov.av@gmail.com

Анатолий Александрович Козырев,
Механико-математический факультет,
МГУ им. М.В. Ломоносова,
ул. Ленинские горы, 1,
119991, г. Москва, Россия
E-mail: anatoly.kozyrev@gmail.com