

УДК 533; 517.958

ГРУППОВЫЕ СВОЙСТВА 2-ПОДМОДЕЛЕЙ КЛАССА E УРАВНЕНИЙ ГАЗОВОЙ ДИНАМИКИ

Е. В. Мамонтов

Институт гидродинамики им. М. А. Лаврентьева СО РАН, 630090 Новосибирск

Для системы уравнений газовой динамики с общим уравнением состояния рассматриваются инвариантные 2-подмодели (подмодели с двумя независимыми переменными) эволюционного класса. Проводится групповой анализ этих подмоделей: указываются допускаемые операторы, преобразования эквивалентности и осуществляется групповая классификация.

Как известно, все инвариантные 2-подмодели (подмодели с двумя независимыми переменными) уравнений газовой динамики приводятся к одной из двух систем: системе уравнений E эволюционного класса или системе уравнений S стационарного класса [1, 2]. Все такие подмодели получаются относительно двухпараметрических подгрупп, отвечающих подалгебрам $L_{2,l}$ из табл. 6 работы [3] (ниже нумерация из табл. 6 используется при ссылках на соответствующую подмодель).

В настоящей работе в рамках программы ПОДМОДЕЛИ анализируются инвариантные подмодели эволюционного класса. Указываются операторы, допускаемые системой подмодели, преобразования эквивалентности и проводится групповая классификация.

Системы уравнений эволюционного класса (класса E) получаются из подмоделей 2.8, 2.9, 2.10, 2.20, 2.21, 2.22, 2.23, 2.24, 2.25, 2.27 и имеют вид

$$\begin{aligned} U_t + UU_\xi + (b/R)P_\xi &= a_1, & V_t + UV_\xi &= a_2, & W_t + UW_\xi &= a_3, \\ R_t + UR_\xi + RU_\xi &= Ra_4, & P_t + UP_\xi + A(R, P)U_\xi &= A(R, P)a_4, \end{aligned} \quad (1)$$

где $b = b(t) > 0$; функции $a_i = a_i(t, \xi, U, V, W)$ — линейные или квадратичные функции по переменным U, V, W ; $A = Rc^2 = -RS_R/S_P$; скорость звука $c = c(R, P)$ находится из уравнения состояния $S = S(R, P)$.

Уравнение для энтропии S принимает вид $S_t + US_\xi = 0$.

Инвариантные переменные ξ, U, V, W, R, P для каждой подмодели описаны в [2]. Выбор этих переменных не однозначен. Так, в подмодели 2.8 вместо функций V, W можно ввести функции $tV, \xi W$. При этом правые части уравнений a_2, a_3 становятся нулевыми. Однако существенного упрощения уравнений при этом не происходит, поэтому в данной работе используются переменные, описанные в [2].

Операторы алгебры Ли, допускаемой системой, ищутся в виде

$$X = \alpha^t \partial_t + \alpha^\xi \partial_\xi + \alpha^U \partial_U + \alpha^V \partial_V + \alpha^W \partial_W + \alpha^R \partial_R + \alpha^P \partial_P.$$

Все коэффициенты α — функции переменных t, ξ, U, V, W, R, P . Продолженный оператор \tilde{X} записывается следующим образом:

$$\tilde{X} = X + \zeta^{U_t} \partial_{U_t} + \dots + \zeta^{R_\xi} \partial_{R_\xi},$$

где

$$\zeta^{U_t} = D_t(\alpha^U) - U_t D_t(\alpha^t) - U_\xi D_t(\alpha^\xi), \quad \zeta^{U_\xi} = D_\xi(\alpha^U) - U_t D_\xi(\alpha^t) - U_\xi D_\xi(\alpha^\xi),$$

$$\dots\dots\dots$$

$$\zeta^{R_t} = D_t(\alpha^R) - R_t D_t(\alpha^t) - R_\xi D_t(\alpha^\xi), \quad \zeta^{R_\xi} = D_\xi(\alpha^R) - R_t D_\xi(\alpha^t) - R_\xi D_\xi(\alpha^\xi);$$

D_t, D_ξ — операторы полного дифференцирования:

$$D_t = \partial_t + U_t \partial_U + V_t \partial_V + W_t \partial_W + P_t \partial_P + R_t \partial_R, \quad D_\xi = \partial_\xi + U_\xi \partial_U + V_\xi \partial_V + W_\xi \partial_W + P_\xi \partial_P + R_\xi \partial_R.$$

Поддействуем продолженным оператором на систему (1). После подстановки выражений для коэффициентов ζ и исключения производных U_t, V_t, W_t, R_t, P_t , взятых из системы (1), получим пять равенств. Приравнивание к нулю коэффициентов при квадратичных слагаемых по производным $U_\xi, V_\xi, W_\xi, R_\xi, P_\xi$ дает 2-уравнения, при линейных слагаемых — 1-уравнения. Остальные слагаемые приводят к 0-уравнениям.

Из 2-уравнений следует только, что имеет место x -автономия (по терминологии работы [4]): $\alpha^\xi = \alpha^\xi(t, \xi), \alpha^t = \alpha^t(t, \xi)$.

Из анализа 1-уравнений следует

$$\alpha^t = \alpha^t(t), \quad \alpha^\xi = \alpha^\xi(t, \xi), \quad \alpha^U = \alpha_t^\xi + U(\alpha_\xi^\xi - \alpha_t^t),$$

$$\alpha^V = \alpha^V(t, \xi, V, W, R, P), \quad \alpha^W = \alpha^W(t, \xi, V, W, R, P),$$

$$\alpha^R = R\alpha_P^P + R(2\alpha_t^t - 2\alpha_\xi^\xi + (b_t/b)\alpha^t), \quad \alpha^P = \alpha^P(t, \xi, P), \quad A\alpha_{PP}^P = 0,$$

$$A_P\alpha^P + A_R\alpha^R - A\alpha_P^P = 0, \quad A\alpha_P^V + R\alpha_R^V = 0, \quad A\alpha_P^W + R\alpha_R^W = 0.$$

Если $A = 0$, то $\alpha^P = \alpha^P(t, \xi, P), \alpha^V = \alpha^V(t, \xi, V, W, P), \alpha^W = \alpha^W(t, \xi, V, W, P)$.

Если $A \neq 0$, то $\alpha^P = f^P(t, \xi)P + g^P(t, \xi)$.

Вместо переменных R, P введем переменные R, S , где S — любая функция, удовлетворяющая уравнению $S_t + US_\xi = 0$ (в частности, энтропия). Тогда $\alpha_R^V = 0, \alpha_R^W = 0$, откуда $\alpha^V = \alpha^V(t, \xi, V, W, S), \alpha^W = \alpha^W(t, \xi, V, W, S)$.

0-уравнения имеют следующий вид:

$$(b/R)\alpha_\xi^P + U\alpha_\xi^U - a_{1t}\alpha_t^t + \alpha_t^U + a_{1U}\alpha_U^U - (a_{1t}\alpha^t + a_{1\xi}\alpha^\xi + a_{1U}\alpha^U + a_{1V}\alpha^V + a_{1W}\alpha^W) = 0,$$

$$\alpha_t^V - a_{2t}\alpha_t^t + U\alpha_\xi^V + a_{2V}\alpha_V^V + a_{3V}\alpha_W^V - (a_{2t}\alpha^t + a_{2\xi}\alpha^\xi + a_{2U}\alpha^U + a_{2V}\alpha^V + a_{2W}\alpha^W) = 0,$$

$$\alpha_t^W - a_{3t}\alpha_t^t + U\alpha_\xi^W + a_{2V}\alpha_V^W + a_{3V}\alpha_W^W - (a_{3t}\alpha^t + a_{3\xi}\alpha^\xi + a_{3U}\alpha^U + a_{3V}\alpha^V + a_{3W}\alpha^W) = 0, \quad (2)$$

$$\alpha_t^R - Ra_4\alpha_t^t + U\alpha_\xi^R + R\alpha_\xi^U - R(a_{4t}\alpha^t + a_{4\xi}\alpha^\xi + a_{4U}\alpha^U + a_{4V}\alpha^V + a_{4W}\alpha^W) = 0,$$

$$\alpha_t^P + U\alpha_\xi^P - Aa_4\alpha_t^t + A\alpha_\xi^U - A(a_{4t}\alpha^t + a_{4\xi}\alpha^\xi + a_{4U}\alpha^U + a_{4V}\alpha^V + a_{4W}\alpha^W) = 0.$$

Для нахождения преобразований эквивалентности исходную систему (1) дополняем уравнениями $A_t = A_\xi = A_U = A_V = A_W = 0$. Операторы преобразований эквивалентности ищутся в виде

$$X^e = \alpha^t \partial_t + \alpha^\xi \partial_\xi + \alpha^U \partial_U + \alpha^V \partial_V + \alpha^W \partial_W + \alpha^R \partial_R + \alpha^P \partial_P + \alpha^A \partial_A.$$

Все коэффициенты α — функции переменных t, ξ, U, V, W, R, P, A .

Введем операторы полного дифференцирования

$$D_t^e = \partial_t + U_t \partial_U + V_t \partial_V + \dots + (A_R R_t + A_P P_t) \partial_A,$$

$$D_\xi^e = \partial_\xi + U_\xi \partial_U + V_\xi \partial_V + \dots + (A_R R_\xi + A_P P_\xi) \partial_A,$$

$$\begin{aligned}
Z_{13} &= \lambda(tW + V, W) \partial_V, & Z_{14} &= \mu(tW + V, W)(t \partial_V - \partial_W), & Z_{14}^* &= t \partial_V - \partial_W, \\
Z_{15} &= (1/t)\lambda(tV, tW) \partial_V, & Z_{16} &= (1/t)\mu(tV, tW) \partial_W, & Z_{17} &= (1/t)\lambda(tV - \alpha tW, W) \partial_V, \\
Z_{18} &= \mu(tV - \alpha tW, W)(\alpha \partial_V + \partial_W), & Z_{19} &= (1/t)f(\xi W) \partial_V, & Z_{19}^* &= (1/t) \partial_V, \\
Z_{20} &= (1/t)f(tV, \xi W) \partial_V, & Z_{21} &= t \partial_\xi + \partial_U + \frac{\alpha t - \beta \sigma}{t^2 - \sigma \tau} \partial_V + \frac{\beta t - \alpha \tau}{t^2 - \sigma \tau} \partial_W, \\
Z_{22} &= \frac{\alpha \tau - \beta t}{t^2 - \sigma \tau} \partial_\xi + \frac{\tau(\beta \sigma - \alpha t) - t(\alpha \tau - \beta t)}{(t^2 - \sigma \tau)^2} \partial_U + \frac{\tau}{t^2 - \sigma \tau} \partial_V - \frac{t}{t^2 - \sigma \tau} \partial_W, \\
Z_{23} &= \frac{\beta \sigma - \alpha t}{t^2 - \sigma \tau} \partial_\xi + \frac{\sigma(\alpha \tau - \beta t) - t(\beta \sigma - \alpha t)}{(t^2 - \sigma \tau)^2} \partial_U - \frac{t}{t^2 - \sigma \tau} \partial_V + \frac{\sigma}{t^2 - \sigma \tau} \partial_W, \\
Z_{24} &= \frac{\beta \sigma - \alpha t}{t^2 - \sigma \tau} t \partial_\xi - \frac{\sigma(\beta t^2 - 2\alpha \tau t + \beta \sigma \tau)}{(t^2 - \sigma \tau)^2} \partial_U - \frac{\sigma \tau}{t^2 - \sigma \tau} \partial_V + \frac{\sigma t}{t^2 - \sigma \tau} \partial_W, \\
Z_{25} &= \frac{\alpha \tau - \beta t}{t^2 - \sigma \tau} t \partial_\xi - \frac{\tau(\alpha t^2 - 2\beta \sigma t + \alpha \sigma \tau)}{(t^2 - \sigma \tau)^2} \partial_U + \frac{\tau t}{t^2 - \sigma \tau} \partial_V - \frac{\sigma \tau}{t^2 - \sigma \tau} \partial_W,
\end{aligned}$$

принадлежащие ядрам допускаемых групп, и “расширяющие” операторы

$$\begin{aligned}
Y_1 &= R \partial_R + P \partial_P, & Y_2 &= \partial_P, & Y_3 &= -t \partial_t + U \partial_U - 2R \partial_R, & Y_4 &= \xi \partial_\xi + U \partial_U - 2R \partial_R, \\
Y_5 &= \xi \partial_\xi + U \partial_U + W \partial_W - 2R \partial_R, & Y_6 &= -t \partial_t + U \partial_U + tW \partial_V - 2R \partial_R, \\
Y_7 &= t \partial_t + \xi \partial_\xi + 2/(1+t^2)(R \partial_R + P \partial_P), & Y_8 &= t^2 \partial_t + t \xi \partial_\xi + (\xi - tU) \partial_U - 3tP \partial_P - tR \partial_R, \\
Y_9 &= t^2 \partial_t + t \xi \partial_\xi + (\xi - tU) \partial_U - t^2 W \partial_V - 3tP \partial_P - tR \partial_R, \\
Y_{10} &= t^2 \partial_t + t \xi \partial_\xi + (\xi - tU) \partial_U - t(V - \alpha W) \partial_V - 4tP \partial_P - 2tR \partial_R, \\
Y_{11} &= \partial_t - (1/t)((V - \alpha W) \partial_W + R \partial_R + P \partial_P), \\
Y_{12} &= t^2 \partial_t + t \xi \partial_\xi + (\xi - tU) \partial_U - tW \partial_W - 2tR \partial_R - 4tP \partial_P, \\
Y_{13} &= t^2 \partial_t + t \xi \partial_\xi + (\xi - tU) \partial_U - tV \partial_V - tW \partial_W - 3tR \partial_R - 5tP \partial_P, \\
Y_{14} &= (t^2 + 1) \partial_t + t \xi \partial_\xi + (\xi - tU) \partial_U - 3tR \partial_R - 5tP \partial_P, \\
Y_{15} &= \partial_t - 2t/(1+t^2)(R \partial_R + P \partial_P), & Y_{16} &= \partial_t - (1/t)(V \partial_V + R \partial_R + P \partial_P), \\
Y_{17} &= \partial_t - (1/t)(V \partial_V + W \partial_W + 2R \partial_R + 2P \partial_P), & Y_g &= Rg'(P) \partial_R + g(P) \partial_P.
\end{aligned}$$

Здесь $\alpha, \beta, \sigma, \tau$ — параметры серий подалгебр; f, g, λ, μ — произвольные функции.

Ядра допускаемых алгебр (пересечение алгебр, допускаемых системами с различными функциями A) приведены в табл. 1. Известно, что в ядрах содержатся факторы нормализаторов, вычисляемые непосредственно по подалгебрам, порождающим подмодель [3]. Расширение фактора нормализатора в ядре указано в последней графе табл. 1.

Для специальных уравнений состояния возможны расширения ядра допускаемых алгебр. В табл. 2, 3 приведены все возможные расширения (F — произвольная функция).

Для полноты изложения приведем: 1) коэффициенты рассматриваемых подмоделей; 2) их преобразования эквивалентности.

ПОДМОДЕЛЬ 2.8

$$1) b = 1, a_1 = W^2/\xi, a_2 = -V/t, a_3 = -UW/\xi, a_4 = -(1/t + U/\xi);$$

$$2) \xi^* = q_1 \xi, U^* = q_1 U, W^* = q_1 W, P^* = q_2 q_1^2 (P + q_3), R^* = q_2 R, A^* = q_2 q_1^2 A.$$

ПОДМОДЕЛЬ 2.9

$$1) b = 1, a_1 = W^2/\xi, a_2 = -\beta W/\xi, a_3 = -UW/\xi, a_4 = -U/\xi;$$

Таблица 1

Подмодель	Фактор нормализатора	Дополнительные операторы
2.8	Z_3, Z_{19}^*	Z_{20}
2.9	Z_1, Z_3, Z_{12}^*	Z_{12}
2.10	Z_4, Z_{19}^*	Z_{19}
2.20	$Z_2, Z_{21}, Z_{22}, Z_{23}, Z_{24}, Z_{25}$	—
2.21	Z_2, Z_5	Z_{10}, Z_{11}
2.22	$Z_2, Z_3, Z_5, Z_{19}^*, Z_{16}^*, Z_{10}^{**} - Z_{11}^{**}$	Z_{15}, Z_{16}
2.23	Z_2, Z_7, Z_8, Z_9	—
2.24	$Z_2, Z_3, Z_5, \alpha Z_{12}^* + Z_{11}^*, Z_{19}^*$	Z_{17}, Z_{18}
2.25	$Z_1, Z_2, Z_5, Z_{12}^*, Z_{14}^*$	Z_6, Z_{13}, Z_{14}
2.27	$Z_1, Z_2, Z_3, Z_5, Z_{10}^*, Z_{11}^*, Z_{10}^{**} - Z_{11}^{**}$	Z_{10}, Z_{11}

2) $\xi^* = q_1\xi, U^* = q_1U, V^* = q_4V + q_5h(\xi W, \beta), W^* = q_1W, P^* = q_2P + q_3, R^* = q_1^{-2}q_2R, A^* = q_2A, \beta^* = q_4\beta$, где h — произвольная функция.

ПОДМОДЕЛЬ 2.10

1) $b = 1, a_1 = W^2/\xi, a_2 = W/(t\xi) - V/t, a_3 = -UW/\xi, a_4 = -(1/t + U/\xi)$;

2) $\xi^* = q_1\xi, U^* = q_1U, W^* = q_1W, R^* = q_2R, P^* = q_2q_1^2(P + q_3), A^* = q_2q_1^2A$.

ПОДМОДЕЛЬ 2.20

1) $b = 1 + ((\beta\sigma - \alpha t)/(t^2 - \sigma\tau))^2 + ((\alpha\tau - \beta t)/(t^2 - \sigma\tau))^2, a_1 = (2/\Delta)[(-(\alpha^2 + \beta^2)t^3 + 3\alpha\beta(\sigma + \tau)t^2 - (2\beta^2\sigma^2 + 2\alpha^2\tau^2 + \sigma\tau(\alpha^2 + \beta^2)t + \alpha\beta\sigma\tau(\sigma + \tau))U + (\alpha t^4 - 2\beta\sigma t^3 + \beta(-\beta^2\sigma + 2\sigma^2\tau + \alpha^2\tau)t + \alpha(\beta^2\sigma\tau - \alpha^2\tau^2 - \sigma^2\tau^2))V + (\beta t^4 - 2\alpha\tau t^3 + \alpha(2\sigma\tau^2 + \beta^2\sigma - \alpha^2\tau)t + \beta\sigma(\alpha^2\tau - \beta^2\sigma - \sigma\tau^2))W], a_2 = (1/\Delta)[((t^2 - \sigma\tau)(\tau - \sigma)(\alpha\tau - \beta t))U - (t^5 + (\alpha^2 + \beta^2 - 2\sigma\tau)t^3 - \alpha\beta(3\sigma + \tau)t^2 + \sigma(2\beta^2\sigma + \sigma\tau^2 + \alpha^2\tau - \beta^2\tau)t + \alpha\beta\sigma\tau(\sigma - \tau))V + (\tau t^4 + (\alpha^2\tau + \beta^2\sigma - 2\sigma\tau^2)t^2 - 4\alpha\beta\sigma\tau t + \sigma\tau(\sigma\tau^2 + \alpha^2\tau + \beta^2\sigma))W], a_3 = (1/\Delta)[(t^2 - \sigma\tau)(\alpha t - \beta\sigma)(\tau - \sigma)U + (\sigma t^4 + (\beta^2\sigma + \alpha^2\tau - 2\sigma^2\tau)t^2 - 4\alpha\beta\sigma\tau t + \sigma\tau(\alpha^2\tau + \sigma^2\tau + \beta^2\sigma))V - (t^5 + (\alpha^2 + \beta^2 - 2\sigma\tau)t^3 - \alpha\beta(\sigma + 3\tau)t^2 + \tau(2\alpha^2\tau + \sigma^2\tau - \alpha^2\sigma + \beta^2\sigma)t + \alpha\beta\sigma\tau(\sigma - \tau))W], a_4 = -2t/(t^2 - \sigma\tau), \Delta = (t^2 - \sigma\tau)[(t^2 - \sigma\tau)^2 + (\alpha\tau - \beta t)^2 + (\alpha t - \beta\sigma)^2];$

2) $P^* = q_1P + q_2, R^* = q_1R, A^* = q_1A$.

ПОДМОДЕЛЬ 2.21

1) $b = 1, a_1 = a_2 = a_3 = 0, a_4 = -2t/(1 + t^2)$;

2) $P^* = q_3P + q_2, R^* = q_1q_3R, A^* = q_3A$.

ПОДМОДЕЛЬ 2.22

1) $b = 1, a_1 = 0, a_2 = -V/t, a_3 = -W/t, a_4 = -2/t$;

2) $\xi^* = q_1\xi, U^* = q_1U, P^* = q_2q_1^2(P + q_3), R^* = q_2R, A^* = q_2q_1^2A$.

ПОДМОДЕЛЬ 2.23

1) $b = 1 + \alpha^2 + t^2, a_1 = 2(tU + \alpha tV - (1 + \alpha^2)W)/(1 + \alpha^2 + t^2), a_2 = \alpha(tU + \alpha tV - (1 + \alpha^2)W)/(1 + \alpha^2 + t^2), a_3 = ((1 + t^2)U + \alpha(1 + t^2)V - \alpha^2 tW)/(1 + \alpha^2 + t^2), a_4 = 0$;

2) $P^* = q_1P + q_2, R^* = q_1R, A^* = q_1A$.

ПОДМОДЕЛЬ 2.24

1) $b = 1, a_1 = 0, a_2 = -V/t + \alpha W/t, a_3 = 0, a_4 = -1/t$;

2) $\xi^* = q_1\xi, U^* = q_1U, R^* = q_2R, P^* = q_2q_1^2(P + q_3), A^* = q_1^2A$.

ПОДМОДЕЛЬ 2.25

1) $b = 1, a_1 = 0, a_2 = -W, a_3 = a_4 = 0$;

2) $t^* = q_1t, U^* = q_1^{-1}U, W^* = q_1^{-1}W, R^* = (q_1 + q_2)R, P^* = q_2P + q_3, A^* = q_2A$.

Таблица 2

A	Подмодель		
	2.8, 2.10	2.9	2.20, 2.23
$PF(PR^{-\gamma})$	$(\gamma - 1)Y_5 + 2\gamma Y_1$	$(\gamma - 1)Y_5 + 2\gamma Y_1$	—
$PF(PR^{-1})$	Y_1	Y_1	Y_1
$F(P)$	Y_5	Y_5	—
$PF(R)$	$2Y_1 + Y_5$	$2Y_1 + Y_5$	—
γP	Y_1, Y_5	Y_1, Y_5	—
P	Y_1, Y_5, Y_{16}	—	—
$(5/3)P$	Y_1, Y_5, Y_{13}	—	—
$2P$	—	Y_1, Y_5, Y_{12}	—
$3P$	—	—	—
$F(Re^{-P})$	$Y_5 - 2Y_2$	$Y_5 - 2Y_2$	—
$F(R)$	Y_2	Y_2	Y_2
γR^γ	$Y_2, (\gamma - 1)Y_5 + 2\gamma Y_1$	$Y_2, (\gamma - 1)Y_5 + 2\gamma Y_1$	Y_2
R	Y_1, Y_2	Y_1, Y_2	Y_1, Y_2
1	Y_2, Y_5	Y_2, Y_5	Y_2
0	Y_5, Y_g	Y_5, Y_g	Y_g

Таблица 3

A	Подмодель				
	2.21	2.22	2.24	2.25	2.27
$PF(PR^{-\gamma})$	$(\gamma - 1)Y_4 + 2\gamma Y_1$	$(\gamma - 1)Y_4 + 2\gamma Y_1$	$(\gamma - 1)Y_4 + 2\gamma Y_1$	$(\gamma - 1)Y_6 + 2\gamma Y_1$	$(\gamma - 1)Y_3 + 2\gamma Y_1$
$F(P)$	Y_4	Y_4	Y_4	Y_6	Y_3
$PF(R)$	$2Y_1 + Y_4$	$2Y_1 + Y_4$	$2Y_1 + Y_4$	$2Y_1 + Y_6$	$2Y_1 + Y_3$
γP	Y_1, Y_4	Y_1, Y_4	Y_1, Y_4	Y_1, Y_6	Y_1, Y_3
P	Y_1, Y_4, Y_7, Y_{15}	Y_1, Y_4, Y_{17}	Y_1, Y_4, Y_{11}	—	—
$(5/3)P$	Y_1, Y_4, Y_{14}	Y_1, Y_4, Y_{13}	—	—	—
$2P$	—	—	Y_1, Y_4, Y_{10}	—	—
$3P$	—	—	—	Y_1, Y_6, Y_9	Y_1, Y_3, Y_8
$F(Re^{-P})$	$Y_4 - 2Y_2$	$Y_4 - 2Y_2$	$Y_4 - 2Y_2$	$Y_6 - 2Y_2$	$Y_3 - 2Y_2$
$F(R)$	Y_2	Y_2	Y_2	Y_2	Y_2
γR^γ	$Y_2, (\gamma - 1)Y_4 + 2\gamma Y_1$	$Y_2, (\gamma - 1)Y_4 + 2\gamma Y_1$	$Y_2, (\gamma - 1)Y_4 + 2\gamma Y_1$	$Y_2, (\gamma - 1)Y_6 + 2\gamma Y_1$	$Y_2, (\gamma - 1)Y_3 + 2\gamma Y_1$
R	Y_1, Y_2				
1	Y_2, Y_4	Y_2, Y_4	Y_2, Y_4	Y_2, Y_6	Y_2, Y_3
0	Y_4, Y_g	Y_4, Y_g	Y_4, Y_g	Y_6, Y_g	Y_3, Y_g

ПОДМОДЕЛЬ 2.27

1) $b = 1, a_1 = a_2 = a_3 = a_4 = 0;$

2) $t^* = q_1^{-1}t, U^* = q_1U, R^* = q_2R, P^* = (q_1^2 + q_2)P, A^* = (q_1^2 + q_2)A.$

Автор выражает благодарность Л. В. Овсянникову и участникам программы ПОДМОДЕЛИ С. В. Хабирову, А. П. Чупахину, С. В. Головину, А. А. Черевко за полезное обсуждение работы.

ЛИТЕРАТУРА

1. **Хабиров С. В.** К анализу инвариантных подмоделей ранга три уравнений газовой динамики // Докл. РАН. 1995. Т. 341, № 6. С. 764–766.
2. **Мамонтов Е. В.** Инвариантные подмодели ранга два уравнений газовой динамики // ПМТФ. 1999. Т. 40, № 2. С. 50–55.
3. **Овсянников Л. В.** Программа ПОДМОДЕЛИ. Газовая динамика // Прикл. математика и механика. 1994. Т. 58, № 4. С. 30–55.
4. **Овсянников Л. В.** О свойстве x -автономии // Докл. РАН. 1993. Т. 330, № 5. С. 559–561.

Поступила в редакцию 6/VII 2000 г.
