

УДК 517.922  
ББК 22.161.1я7

## ПОИСК СИММЕТРИЙ ОДНОМЕРНОГО УРАВНЕНИЯ ФИЛЬТРАЦИИ ГАЗА<sup>1</sup>

Боронин И.А.<sup>2</sup>, Шевляков А.А.<sup>3</sup> (ИПУ РАН, Москва)

*Найдена алгебра симметрий для одномерного уравнения фильтрации газа в пористых средах в резервуарах месторождений углеводородов. Различные допущения относительно входящих в уравнение параметров приводят к существованию существенно разных симметрий.*

Ключевые слова: уравнения в частных производных, дифференциальная геометрия, симметрии.

Введение

Уравнение

$$(1) \quad (b(u)u)_t = (a(u)u_x)_x,$$

$a, b \in C^\infty(R)$ , с одной неизвестной  $u$ , зависящей от переменных  $t$  и  $x$ , описывает процесс фильтрации газа в пористых средах. Это уравнение является обобщением нелинейного уравнения теплопроводности, в числе прочего оно учитывает деформируемость пористой среды и сжимаемость флюидов. В качестве неизвестной функции обычно выступает давление. Представляет интерес поиск его симметрий, для чего можно воспользоваться известными методами [1, 2].

---

<sup>1</sup> Работа выполнена при финансовой поддержке Российского фонда фундаментальных исследований (проект №12-08-01238-а)

<sup>2</sup> Иван Андреевич Боронин (anarsull23@yandex.ru)

<sup>3</sup> Андрей Анатольевич Шевляков (aash29@gmail.com).

## 1. Поиск симметрий

Поверхность, описываемая в пространстве джетов уравнением (1), обозначим  $F$ .

$$F = (b(u)u)_t - (a(u)u_x)_x.$$

Будем искать классические симметрии вида

$$X = A(x, t, u) \frac{\partial}{\partial x} + B(x, t, u) \frac{\partial}{\partial t} + C(x, t, u) \frac{\partial}{\partial u}.$$

Вычислим продолжение векторного поля  $X$  в пространство 2-джетов  $X^{(2)}$ . Условие, при котором  $X$  является инфинитезимальной симметрией  $F$ :

$$X^{(2)} F|_F = 0.$$

В качестве внутренней координаты выберем  $u_{xx} = \frac{(b_u u + b)u_t - a_u u_x^2}{a}$ . Определяющие уравнения симметрий имеют вид

$$\begin{aligned} & \frac{1}{a} (B_{x,x} a^2 + 2a(b_u u + b)A_x - a(b_u u + b)B_t - \\ & \quad - (-ab_{uu}u + (-2a + a_u u)b_u + a_u b)C) = 0, \\ & \frac{1}{a} (-Ca_{uu}a + 2A_{x,u}a^2 + Ca_u^2 - C_{uu}a^2 - a_u a C_u) = 0, \\ & 2B_x a = 0, \\ & 2B_u a = 0, \\ & B_{uu}a + a_u B_u = 0, \\ & -C_{x,x}a + C_t(b_u u + b) = 0, \\ & -a_u A_u + A_{uu}a = 0, \\ & 2B_{x,u}a + (2b + 2b_u u)A_u + 2a_u B_x = 0, \\ & -2C_{x,u}a + A_{x,x}a + (-b_u u - b)A_t - 2a_u C_x = 0. \end{aligned}$$

Предположим,  $a(u) \neq 0$  и  $b_u u + b \neq 0$ . Тогда  $B = B(t)$ ,  $A = A(x, t)$ . С учетом этих упрощений количество определяющих уравнений сократится до 4.

$$(2) \quad -Ca_{uu}a + Ca_u^2 - a_u a C_u - C_{uu}a^2 = 0,$$

$$(3) \quad C(a_u(b_u u + b) - a(b_{uu}u + 2b_u)) = a(2A_x - B_t)(b_u u + b),$$

$$(4) \quad -C_{xx}a + C_t(b_u u + b) = 0,$$

$$(5) \quad -2C_{xu}a + A_{xx}a - 2a_u C_x - A_t(b_u u + b) = 0.$$

Уравнение (2) может быть решено относительно  $C$ , что дает

$$C = \frac{1}{a}(C_1(x, t)\hat{a} + C_2(x, t)), \hat{a} = \int a(u)du.$$

В уравнении (3) коэффициент при  $C$  имеет существенное значение. В случае когда он не равен 0, имеем, с учетом сделанного предположения  $a(u) \neq 0$  и  $b_u u + b \neq 0$

$$C \frac{(a_u(b_u u + b) - a(b_{uu}u + 2b_u))}{a(b_u u + b)} = 2A_x - B_t,$$

и уравнение (3) может быть переписано в виде

$$(6) \quad C \frac{k'}{k} + 2A_x - B_t = 0,$$

где  $k(u) = \frac{(bu)'}{a}$ .

Выразим  $C$ ,

$$C = (B_t - 2A_x) \frac{k}{k'},$$

подставим его в уравнение (4). Получим

$$B_{tt} - 2A_{xt}k + 2A_{xxx} = 0$$

Продифференцируем по  $x$ ,

$$A_{xxx} = kA_{xxt}.$$

Так как  $k$  зависит от  $u$  (случай  $k=\text{const}$  будет рассмотрен отдельно), из этого уравнения следует

$$A_{xxxx} = 0,$$

$$A_{xxt} = 0.$$

Продифференцируем (6) по  $x$  и  $t$ , получим

$$C_{xt} \frac{k'}{k} + 2A_{xxt} - B_{xtt} = 0,$$

$$C_{xt} = 0.$$

С учетом этого продифференцируем (4) по  $x$ , получим

$$C_{xxx} = 0.$$

Продифференцируем (5) по  $t$ , получим

$$A_{tt} = 0.$$

Продифференцируем (6) по  $t$ , получим

$$C_{tt} = 0.$$

В силу полученных условий на функцию  $C$  она может быть записана в следующем виде:

$$C_{xt} = 0 \implies C = F(x, u) + G(t, u)$$

$$C_{xxx} = 0 \implies F_{xxx} = 0 \implies F(x, u) = \alpha(u)x^2 + \beta(u)x + \gamma(u)$$

$$C_{tt} = 0 \implies G_{tt} = 0 \implies G(t, u) = \xi(u)t + \eta(u)$$

$$C = \alpha(u)x^2 + \beta(u)x + \gamma(u) + \xi(u)t$$

Подставив  $C$  в (2), получим

$$-(\alpha x^2 + \beta x + \gamma + \xi t)a_{uu}a + (\alpha x^2 + \beta x + \gamma + \xi t)a_u^2 - \\ - a_u a(\alpha' x^2 + \beta' x + \gamma' + \xi' t) - a^2(\alpha'' x^2 + \beta'' x + \gamma'' + \xi'' t) = 0.$$

Чтобы это равенство выполнялось, коэффициенты при  $x^2, x, t$  и свободный член должны быть равны 0. Это условие дает следующее уравнение на функцию  $\alpha$

$$-\alpha a_{uu}a + \alpha a_u^2 - \alpha' a_u a - \alpha'' a^2 = 0.$$

В точности такие же уравнения получаются для функций  $\beta, \gamma, \xi$ .

Решив это уравнение, получим

$$\alpha = \frac{\alpha_1 \hat{a} + \alpha_2}{a},$$

$\hat{a} = \int a(u)du$ ,  $\alpha_1, \alpha_2$  – константы. Аналогично для  $\beta, \gamma, \xi$ .

Подставим  $C$  в таком виде в уравнение (4).

$$\xi(u)(bu)' - 2\alpha(u)a = 0,$$

$$(\xi_1 \hat{a} + \xi_2)k - 2\alpha_1 \hat{a} - 2\alpha_2 = 0.$$

Из этого уравнения возможны 2 следствия – либо  $\xi_1 = \xi_2 = \alpha_1 = \alpha_2 = 0$ , либо

$$k = 2 \frac{\alpha_1 \hat{a} + \alpha_2}{(\xi_1 \hat{a} + \xi_2)}.$$

Второй случай в этой работе мы не рассматриваем.

Таким образом,  $C = \beta(u)x + \gamma(u)$ .

Продифференцируем уравнение (6) по  $x$  и подставим  $C$  в найденном виде.

$$\beta \frac{k'}{k} + 2A_{xx} = 0.$$

Левое слагаемое зависит только от  $u$ , а правое только от  $x, t$ . Их сумма может быть равна 0 только в случае если оба они равны постоянным. Далее мы рассмотрим только случай  $\beta = A_{xx} = 0$ . Следовательно  $C = \gamma(u)$ .

Тогда из уравнения (5) следует  $A_t = 0$ . Таким образом,  $A = A_1x + A_2$ .

Продифференцировав (6) по  $t$ , получим  $B_{tt} = 0$ , откуда следует  $B = B_1t + B_2$ .

С учетом этого уравнение (6) примет вид

$$\frac{\gamma_1 \hat{a} + \gamma_2 \frac{k'}{k}}{a} + 2A_1 - B_1 = 0.$$

Можно рассматривать различные случаи, при которых это условие выполнено. Для примера рассмотрим случай  $\gamma_1 = 0$ ,  $\frac{k'}{k} \frac{1}{a} = E = \text{const}$ . Решим уравнение

$$\frac{\gamma_2}{a} \frac{k'}{k} = E.$$

$$k = C_1 e^{\frac{E}{\gamma_2} \hat{a}} = \frac{(bu)'}{a}.$$

Тогда, чтобы условие выполнялось, функции  $a$  и  $b$  должны удовлетворять условию

$$(bu)' = a C_1 e^{\frac{E}{\gamma_2} \hat{a}}.$$

В этом случае  $\gamma_2 E + 2A_1 - B_1 = 0, \gamma_2 = \frac{-2A_1 + B_1}{E}$

Тогда векторное поле симметрии имеет следующие координаты

$$\begin{aligned} A &= A_1x + A_2, \\ B &= B_1t + B_2, \\ C &= \frac{-2A_1 + B_1}{aE}, \end{aligned}$$

Отдельно рассмотрим случаи

- 1)  $C = 0$  и
- 2)  $(a_u(b_u u + b) - a(b_{uu}u + 2b_u)) = 0$ .
  - 1) При  $= 0$

$$2A_x - B_t = 0.$$

Продифференцируем по  $x$ ,

$$A_{xx} = 0.$$

Тогда из (5) следует  $A_t = 0$ .

В этом случае исследование показало наличие лишь тривиальных симметрий (сдвиг по  $x, t$  и масштабирование). Более интересен случай, когда

$$2) a(b_{uu}u + 2b_u) - a_u(b_uu + b) = 0.$$

Это условие эквивалентно условию  $a = k(bu)_u$ ,  $k = K = \text{const}$ . Тогда из (3) и остальных уравнений следует, что искомые коэффициенты векторного поля имеют вид

$$\begin{aligned} A &= \alpha x + A_1, \\ B &= 2\alpha t + B_1, \\ C &= \frac{1}{a}(C_1\hat{a} + C_2(x, t)), \\ (C_2(x, t))_t - K(C_2(x, t))_{xx} &= 0, \end{aligned}$$

где  $\alpha, A_1, B_1, C_1, K$  — константы, функция  $C_2(x, t)$  должна удовлетворять уравнению теплопроводности с коэффициентом  $K$ ,  $\hat{a} = \int a(u)du$ , при выполнении следующих условий на функции  $a$  и  $b$

$$\begin{aligned} a &\neq 0, \\ (bu)_u &\neq 0, \\ a &= K(bu)_u. \end{aligned}$$

## 2. Заключение

В зависимости от функций  $a$  и  $b$  рассмотренное уравнение может обладать существенно различным набором симметрий. В самом общем случае уравнение обладает алгеброй симметрий состоящей из сдвига по  $x, t$  и масштабирования. В работе удалось описать несколько классов функций, при принадлежности к которым  $a$  и  $b$  уравнение фильтрации имеет более богатую алгебру симметрий, в том числе бесконечномерную.

## Литература

1. Бочаров А. В., Вербовецкий А. М., Виноградов А. М. и др. Симметрии и законы сохранения уравнений математической физики / Ред. А. М. Виноградов, И. С. Красильщик. — М.: Факториал Пресс. 2005. 384 с.
2. П. Олвер. Приложение групп Ли к дифференциальным уравнениям. — М.: Мир. 1989. 639 с.