

ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫЕ УРАВНЕНИЯ
И

ПРОЦЕССЫ УПРАВЛЕНИЯ
N 1, 2002

Электронный журнал,
рег. N П23275 от 07.03.97

<http://www.neva.ru/journal>
e-mail: diff@osipenko.stu.neva.ru

Групповой анализ дифференциальных уравнений

ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫЕ ПОДСТАНОВКИ ДЛЯ ЭВОЛЮЦИОННЫХ СИСТЕМ 3-ГО ПОРЯДКА

М. Ю. Балахнев.

Россия, 302015, Орел, Комсомольская, д. 95,
Орловский Государственный Университет,
e-mail: max@my.orel.ru

И. В. Кулемин.

Россия, 302015, Орел, Комсомольская, д. 95,
Орловский Государственный Университет,

Аннотация.

В работе найдены дифференциальные подстановки для систем следующего вида $u_t = u_3 + f(u, v, u_1, v_1, u_2, v_2)$, $v_t = g(u, v, u_1, v_1)$, классификация которых представлена в работе одного из соавторов. Установлено, что в результате дифференциальных подстановок все найденные ранее системы и несколько других систем, распадаются на два класса эквивалентности: класс систем, эквивалентных системе Ито, и класс систем эквивалентных системам Дринфельда-Соколова. Основным результатом является более полный, чем ранее, список интегрируемых систем, а также указаны дифференциальные связи между ними.

1 Введение

Данная работа посвящена вычислению дифференциальных подстановок для интегрируемых систем с двумя независимыми переменными x, t следующего вида

$$u_t = u_3 + f(u, v, u_1, v_1, u_2, v_2), \quad v_t = g(u, v, u_1, v_1). \quad (1)$$

Здесь $u_t = \partial u / \partial t, u_i = \partial^i u / \partial x^i$. К этому классу принадлежит, например, известная система Ито [2]

$$u_t = (u_{xx} + \frac{3}{2}u^2 + v^2)_x, \quad v_t = (uv)_x, \quad (2)$$

а также первая

$$u_t = u_3 + 2u_1v_1 + v_2u, \quad v_t = u^2 \quad (3)$$

и вторая системы Дринфельда-Соколова [3]

$$u_t = u_3 + u_1v_1, \quad v_t = u_1. \quad (4)$$

В работе [1] найден обширный список других формально интегрируемых систем вида (1). В данной работе мы приводим дифференциальные подстановки допускаемые всеми этими системами. Дифференциальной подстановкой называется подстановка следующего вида:

$$u = \varphi_1(u', v', u'_1, v'_1, u'_2, v'_2, \dots), \quad v = \varphi_2(u', v', u'_1, v'_1, u'_2, v'_2, \dots). \quad (5)$$

Дифференциальный порядок правых частей этих равенств называется порядком дифференциальной подстановки. Обычно ограничиваются вычислением дифференциальных подстановок первого порядка, однако, известны дифференциальные подстановки высших порядков, не являющиеся суперпозициями подстановок первого порядка [4]. В этой работе мы рассматриваем дифференциальные подстановки для систем (1) не выше второго порядка. При этом мы считаем, что функции u', v' в (5), удовлетворяют системе уравнений того же самого вида, что и функции u, v

$$u'_t = u'_3 + f'(u', v', u'_1, v'_1, u'_2, v'_2), \quad v'_t = g'(u', v', u'_1, v'_1), \quad (6)$$

где f', g' — неопределенные функции.

Для вычисления дифференциальных подстановок, мы дифференцируем равенства (5) по t

$$D_t(u - \varphi_1) = 0, \quad D_t(v - \varphi_2) = 0, \quad (7)$$

и заменяем производные u_t, v_t из уравнений (1), а производные u'_t, v'_t подставляем из уравнений (6). Кроме того, переменные u, v исключаются из (7) при помощи равенств (5), а дифференциальные следствия равенств (5) $u_i = D_x^{(i)}(\varphi_1), v_i = D_x^{(i)}(\varphi_2)$ позволяют исключить все переменные u_i, v_i . В результате мы получаем систему из двух уравнений содержащую только переменные u'_i, v'_i . При решении этой системы мы считаем, что все u'_i, v'_i независимы (это соответствует отсутствию дифференциальных связей в системе). Уравнения (7) содержат переменные более высокого порядка, чем порядок переменных в функциях $\varphi_1, \varphi_2, f', g'$. Поэтому уравнения расщепляются по переменным высшего порядка и мы получаем большое число дифференциальных уравнений для определения функций $\varphi_1, \varphi_2, f', g'$.

Простейшие из этих уравнений записываются в виде:

$$\frac{\partial \varphi_1}{\partial v'_2} = 0, \quad \frac{\partial \varphi_2}{\partial v'_2} \frac{\partial \varphi_2}{\partial u'_2} = 0, \quad \frac{\partial^2 \varphi_1}{\partial u'^2_2} = \frac{\partial^2 \varphi_2}{\partial u'^2_2} = \frac{\partial^2 \varphi_2}{\partial v'^2_2} = 0.$$

Далее приходится решать большое число простых дифференциальных уравнений, возникающих из (7). Эта работа была проделана при помощи компьютера с использованием системы Maple и пакета Jet [5].

При записи окончательных результатов мы обозначаем неизвестные функции как u, v во всех системах.

2 Системы класса Ито

Здесь мы приводим результаты вычислений для системы Ито (2). Для удобства запишем эту систему через переменную $v' = v^2$

$$u_t = u_3 + 3uu_1 + v_1, \quad v_t = uv_1 + 2vv_1, \quad (8)$$

штрихи опущены для краткости.

Из (8) можно получить следующие системы ($k = 0$ или ± 1):

$$u_t = u_3 + \frac{3}{2}u_1^2 + v_1^2, \quad v_t = u_1v_1. \quad (9)$$

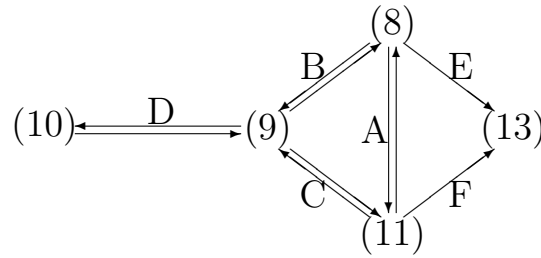
$$u_t = u_3 + 3uu_1 + 2v_1v_2, \quad v_t = uv_1. \quad (10)$$

$$u_t = u_3 + 3u_1v + 2uv_1 + v_1v_2 - 2v^2v_1, \quad v_t = u_1 + vv_1. \quad (11)$$

$$u_t = u_3 + (2v_1 + 3u_1)(u + v) + v_1(1 - k e^{2v} + v_2), \quad (12)$$

$$v_t = (u + v)v_1 + u_1. \quad (13)$$

Связи между системами (8) — (13) можно представить так:



$$A : (u, v) = (v', u' - v'^2 - v'_2);$$

$$B : (u, v) = (u'_1, v'^2_1);$$

$$C : (u, v) = (u'_3 + u'^2_1 + v'^2_1, u'_1), \quad (C = A^{-1} \circ B);$$

$$D : (u_1, v) = (u', v');$$

$$E : (u, v) = (u' + v', \frac{1}{2}(1 + v'^2_1 - k e^{2v}) - v'_2 + u' + v');$$

$$F : (u, v) = (u' + v', \frac{1}{2}(1 + v'^2_1 - k e^{2v}) + u'_2 + u' + v' + (u' + v')^2).$$

3 Системы класса Дринфельда-Соколова

В этом разделе мы приводим результаты вычислений для систем Дринфельда-Соколова (3) и (4).

Из (3) можно получить следующие системы:

$$u_t = u_3 + 2u_1v + uv_1, \quad v_t = 2uu_1. \quad (14)$$

$$u_t = u_3 - \frac{3}{4} \frac{u_2^2}{u_1} + v_2u_1, \quad v_t = u. \quad (15)$$

$$u_t = u_3 - \frac{3}{4} \frac{u_2^2}{u_1} + v_1u_1, \quad v_t = u_1. \quad (16)$$

$$u_t = w_2 + 2(w(u + \frac{1}{2}v))_x - 3w^2, \quad v_t = 6w^2; \quad w = u_1 - (u + \frac{1}{2}v)^2. \quad (17)$$

$$u_t = u_3 + \frac{1}{v}(v_2u_1 + 3u_2v_1) + \frac{1}{v^2}(u_1v_1^2 + c_1u_1) + \frac{2}{3}uvv_1 + v_1u_2^2, \quad (18)$$

$$v_t = \frac{1}{3}u_1v^2.$$

$$u_t = u_3 - 2v^3v_1 - \frac{2}{v^2}(uu_1 - 2u_1v_1^2) - \frac{1}{v}(2u_1v_2 + 3v_1u_2), \quad (19)$$

$$v_t = -\frac{u_1}{v}.$$

$$u_t = u_3 + \frac{3u_1v_1^2}{2v^2} - \frac{2u_1(v_2 - u^2) + 3u_2v_1 + c_1u_1}{2v} + c_2(2v^2u_1 + 3uvv_1), \quad v_t = 2uu_1. \quad (20)$$

$$u_t = u_3 + \frac{3u_1v_1^2}{2v^2} - \frac{2u_1(v_2 - u^2) + 3u_2v_1}{2v} + \frac{c_1^2}{2v}(uv_1 - 2vu_1) + \frac{c_1}{2v^2}(3uv_1^2 - 2v(u_1v_1 + uv_2 - u^3)) - c_2u, \quad (21)$$

$$v_t = 2uu_1 + 2c_1u^2 - 2c_2v.$$

Система (4) обладает дифференциальными связями со следующими системами:

$$u_t = u_3 + u_1v + uv_1, \quad v_t = u_1. \quad (22)$$

$$u_t = u_3 + u_1v_2, \quad v_t = u. \quad (23)$$

$$u_t = u_3 + u_1v_1 + uv_2, \quad v_t = u. \quad (24)$$

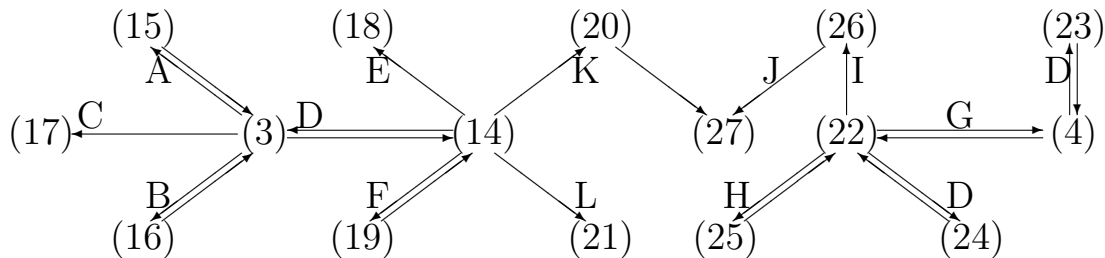
$$u_t = u_3 + vv_1 + u_1\frac{u - v_2}{v}, \quad v_t = u_1. \quad (25)$$

$$u_t = u_3 - u_1\frac{3(v_2 + c_1) + u}{3v} - u_1v^2 - 3uvv_1, \quad v_t = -\frac{1}{3}u_1. \quad (26)$$

$$u_t = u_3 + \frac{3u_1v_1^2}{2v^2} - \frac{2u_1(v_2 - u^2) + 3u_2v_1}{2v} + c_2(2v^2u_1 + 3uvv_1), \quad (27)$$

$$v_t = 2uu_1.$$

Ниже приведена диаграмма иллюстрирующая связь систем (3), (4) и (14) — (27).



$$A : (u, v) = (\sqrt{u'_1}, v'_1);$$

$$B : (u, v) = (\sqrt{u'_1}, v');$$

$$C : (u, v) = (\sqrt{6}(u'_1 - (u' + \frac{1}{2}v')^2), v');$$

$$D : (u, v) = (u', v'_1);$$

$$\begin{aligned}
 E : (u, v) &= \left(u'v', \frac{u'v'}{3} - \frac{v'_2}{v'} + \frac{v_1'^2 + c_1}{2v'^2} \right); & G : (u, v) &= (u'_1, v'_1); \\
 F : (u, v) &= \left(v', \frac{v_1'^2}{2v'^2} - \frac{v'_2}{v'} - \frac{u'}{v'^2} \right); & H : (u, v) &= \left(v', \frac{u' - v'_2}{v'} \right); \\
 I : (u, v) &= \left(u'_1 + u'v', -\frac{3(v'_2 + c_1) + u'}{3v'} - 3v'_1 - v'^2 \right); \\
 J : (u, v) &= \left(\frac{3i}{\sqrt{v'}} \left[\frac{u'_2v' - u'_1v'_1}{v'} + 2c_2u'v' \right], \frac{-iu'}{\sqrt{v'}} \right), \quad (c_1 = 0); \\
 K : (u, v) &= \left(-\frac{i\sqrt{6}}{2\sqrt{v'}} \left[u'_1 + c_3u'v' \right], \frac{3v_1'^2}{8v'^2} - \frac{2v'_2 - 2u'^2 - c_1}{4v'} + c_2v'^2 - \frac{3}{2}c_3v'_1 \right); \\
 L : (u, v) &= \left(-\frac{i\sqrt{6}}{2\sqrt{v'}} \left[u'_1 + c_1u' \right], \frac{3v_1'^2}{8v'^2} - \frac{v'_2 - u'^2 + c_1v'_1 + c_1^2}{2v'} \right).
 \end{aligned}$$

Здесь c_1, c_2 – произвольные константы, а $c_3^2 = -2c_2$.

4 Заключение

Итак, мы привели более полный, чем в [1], список интегрируемых систем. Системы (13), (17) — (19), (25) и (26) публикуются нами впервые. Наличие дифференциальных связей говорит о полной интегрируемости каждой системы, так как интегрируемость систем (2), (3), (4) доказана в работах [3], [6].

При исследовании одной из систем опубликованной в [1] (алгоритм смотрите, например, в [7]):

$$u_t = w_2 + 6u_1e^u - \frac{1}{2}w(w^2 - c), \quad v_t = (2u_1^2 + 4v_1 + v^2 - c)e^u; \quad (w = u_1 - v),$$

для нее был получен оператор Лакса: $L = D^3 + 2\eta D + \eta_1 - \xi(D + \frac{\xi}{4}D^{-1})$, где ξ – параметр, а $\eta = 2e^u + w_1 - w^2/2$. В оператор L входит только функция η , поэтому очевидно, что в результате подстановки:

$$u = \ln \frac{1}{2}(u' - v'_x + \frac{1}{2}v'^2), \quad v = [\ln \frac{1}{2}(u' - v'_x + \frac{1}{2}v'^2)]_x - v',$$

эта система свелась к треугольному виду:

$$u_t = u_3 + 3uu_1 + \frac{c}{2}u_1; \quad v_t = u_2 + u_1v - v_1^2 + (u + \frac{1}{2}v^2)(2v_1 - \frac{1}{2}(v^2 - c)).$$

Благодарность

Авторы выражают благодарность Мешкову А. Г. за постановку задачи, обсуждение хода и результатов проведенного исследования.

Список литературы

- [1] Kulemin I. V., Meshkov A. G. To the Classification of the Integrable Systems in 1+1 Dimensions. // Proc. Of the Second Int. Conf. Symmetry in Nonlinear Math. Phys. Kyiv, 1997, Part 1, p. 115-123.
- [2] Ito M. Symmetries and conservation laws of a coupled nonlinear wave equation. // Physics Letters A, 1982, **91**, p. 335-338, .
- [3] Дринфельд В. Г. и Соколов В. В., Труды семинара имени Соболева С. Л., Новосибирск, 1981.
- [4] Соколов В. В. Устное сообщение.
- [5] Meshkov A. G. Computer package for investigation of the complete integrability. // Proc. Of the Third Int. Conf. Symmetry in Nonlinear Math. Phys. Kyiv, 1999, Part 1, p. 35-46.
- [6] Боголюбов Н. Н. (мл.), Прикарпатский А. К. Полная интегрируемость нелинейных систем Ито и Бенини — Каупа: градиентный алгоритм и представление Лакса. // Теор. и мат. физ., 1986, **67**, № 3, с. 410-425.
- [7] Balakhnev M. Ju., Kulemin I. V. and Meshkov A. G. New Evolution Completely Integrable System. // Proc. Of the Third Int. Conf. Symmetry in Nonlinear Math. Phys. Kyiv, 1999, Part 1, p. 68-72.