

## НЕОБХОДИМЫЕ УСЛОВИЯ ИНТЕГРИРУЕМОСТИ ПО ДАРБУ ДЛЯ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНО-РАЗНОСТНЫХ УРАВНЕНИЙ СПЕЦИАЛЬНОГО ВИДА

С.Я. СТАРЦЕВ

**Аннотация.** В работе рассматриваются цепочки дифференциальных уравнений вида  $\varphi(x, u_{i+1}, (u_{i+1})_x) = \psi(x, u_i, (u_i)_x)$ , где  $u$  зависит от дискретной переменной  $i$  и непрерывной переменной  $x$ , а функции  $\varphi(x, y, z)$ ,  $\psi(x, y, z)$  и  $x$  являются функционально-независимыми. Показано, что из уже известных результатов нетрудно получить необходимые условия интегрируемости по Дарбу для цепочек указанного вида. Эти условия не являются достаточными, но могут оказаться полезными при проведении классификации дифференциально-разностных уравнений, интегрируемых по Дарбу. В качестве вспомогательного результата доказано также утверждение о структуре симметрий для дифференциально-разностных уравнений более общего вида.

**Ключевые слова:** интегрируемость по Дарбу, дифференциально-разностные уравнения

Один из классов интегрируемых уравнений вида

$$u_{xy} = F(x, y, u, u_x, u_y) \quad (1)$$

образован уравнениями, для каждого из которых существуют как дифференциальная подстановка вида  $v = X(x, y, u, u_x, u_{xx}, \dots)$ , так и подстановка вида  $w = Y(x, y, u, u_y, u_{yy}, \dots)$ , переводящие решения (1) в решения уравнений  $v_y = 0$  и  $w_x = 0$  соответственно. Такие уравнения называются интегрируемыми по Дарбу или уравнениями Лиувилевского типа. Полная классификация интегрируемых по Дарбу уравнений вида (1) была выполнена в работе [1].

Цепочку дифференциальных уравнений вида

$$(u_{i+1})_x = F(x, u_i, u_{i+1}, (u_i)_x),$$

где неизвестная функция  $u$  зависит от целого числа  $i$  и вещественной переменной  $x$ , можно рассматривать как дифференциально-разностный аналог уравнения (1). Среди таких цепочек также имеются интегрируемые по Дарбу. Однако, в отличие от уравнений вида (1), полная классификация вышеуказанных “полудискретных” уравнений, интегрируемых по Дарбу, в настоящий момент пока отсутствует — известны лишь отдельные примеры (см., например, [2]), а также результаты классификации для цепочек специального вида [3].

Для того чтобы дать строгое определение интегрируемости по Дарбу, нам потребуется ввести некоторые обозначения. В дальнейшем во всех формулах мы для краткости будем опускать индекс  $i$  и, в частности, будем записывать вышеуказанную цепочку в виде

$$(u_1)_x = F(x, u, u_1, u_x). \quad (2)$$

---

S.YA. STARTSEV, NECESSARY CONDITIONS OF DARBOUX INTEGRABILITY FOR DIFFERENTIAL-DIFFERENCE EQUATIONS OF A SPECIAL KIND.

© СТАРЦЕВ С.Я. 2011.

Работа поддержана РФФИ (грант 08-01-00440-а).

Поступила 25 октября 2010 г.

Мы будем предполагать, что  $F_{u_x} \neq 0$  и, следовательно, уравнение (2) можно записать в виде

$$(u_{-1})_x = \tilde{F}(x, u, u_{-1}, u_x). \quad (3)$$

Производные  $u_m^{(n)} := \partial^n u_{i+m} / \partial x^n$  от сдвигов  $u$  для любых ненулевых  $m \in \mathbb{Z}$  и  $n \in \mathbb{N}$  мы можем поэтому выразить в силу уравнений (2)–(3) через  $x$  и так называемые *динамические переменные*  $u_l := u_{i+l}$ ,  $u^{(k)} := \partial^k u_i / \partial x^k u_i$ . Запись  $g[u]$  будет обозначать, что функция  $g$  зависит от  $x$  и конечного числа динамических переменных.

Через  $T$  мы обозначим оператор сдвига по  $i$  в силу уравнения (2). Этот оператор задается следующими правилами:  $T(f(a, b, \dots)) = f(T(a), T(b), \dots)$  для любой функции  $f$ ;  $T(u_m) = u_{m+1}$ ;  $T(u^{(n)}) = D^{n-1}(F)$  (то есть “смешанные” переменные  $u_1^{(n)}$  выражаются через динамические переменные в силу уравнения (2)). Здесь

$$D = \frac{\partial}{\partial x} + u^{(1)} \frac{\partial}{\partial u} + \sum_{k=1}^{\infty} \left( u^{(k+1)} \frac{\partial}{\partial u^{(k)}} + T^{(k-1)}(F) \frac{\partial}{\partial u_k} + T^{(1-k)}(\tilde{F}) \frac{\partial}{\partial u_{-k}} \right),$$

то есть через  $D$  обозначен оператор полной производной по  $x$  в силу уравнений (2)–(3). Оператор обратного сдвига  $T^{-1}$  задается похожим образом.

**Определение 1.** Уравнение (2) называется *интегрируемым по Дарбу*, если для него найдутся функции  $I[u]$  и  $X[u]$ , каждая из которых зависит хотя бы от одной из динамических переменных, такие что выполнены соотношения  $D(I) = 0$  и  $T(X) = X$ . Функции  $I[u]$  и  $X[u]$  в этом случае называются соответственно  *$i$ -интегралом* и  *$x$ -интегралом* уравнения (2).

В настоящей заметке мы будем рассматривать специальный подкласс уравнений (2), а именно – уравнения вида

$$\varphi(x, u_1, (u_1)_x) = \psi(x, u, u_x), \quad (4)$$

где функции  $\varphi(x, y, z)$  и  $\psi(x, y, z)$  удовлетворяют условиям  $\varphi_y \psi_z - \varphi_z \psi_y \neq 0$  и  $\varphi_z \psi_z \neq 0$ . Этот подкласс уравнений интересен, например, тем, что такие уравнения допускают обратимое преобразование  $v = \varphi(x, u, u_x)$  (подробнее см. [4]), переводящее (4) в уравнения вида

$$(v_1)_x = p(x, v, v_1)v_x + q(x, v, v_1). \quad (5)$$

Таким образом, изучая подкласс уравнений (4), мы тем самым заодно изучаем и уравнения вида (5). Кроме того, часть из условий интегрируемости по Дарбу для уравнений вида (4) фактически уже получена в ранее выполненных работах и чтобы это увидеть, достаточно сопоставить между собой результаты работ [2], [4]–[6]. Изложению этого наблюдения и посвящена настоящая заметка.

Если говорить более конкретно, то основным её результатом является доказательство следующего утверждения.

**Теорема 1.** Если уравнение (4) является интегрируемым по Дарбу, то, разрешая его относительно  $(u_1)_x$ , мы получим уравнение вида

$$\xi_x(x, u_1) + \xi_{u_1}(x, u_1)(u_1)_x = \alpha(x, \psi)(\xi(x, u_1))^2 + \beta(x, \psi)\xi(x, u_1) + \gamma(x, \psi),$$

а, разрешая (4) относительно  $u_x$ , придем к уравнению вида

$$\eta_x(x, u) + \eta_u(x, u)u_x = \hat{\alpha}(x, \varphi)(\eta(x, u))^2 + \hat{\beta}(x, \varphi)\eta(x, u) + \hat{\gamma}(x, \varphi).$$

Другими словами, для любого интегрируемого по Дарбу уравнения (4) найдутся точечные замены переменных  $\tilde{u} = \xi(x, u)$  и  $\tilde{u} = \eta(x, u)$ , приводящие это уравнение как к виду

$$(\tilde{u}_1)_x = \alpha(x, \tilde{\psi})\tilde{u}_1^2 + \beta(x, \tilde{\psi})\tilde{u}_1 + \gamma(x, \tilde{\psi}),$$

так и к виду

$$\bar{u}_x = \hat{\alpha}(x, \bar{\varphi})\bar{u}^2 + \hat{\beta}(x, \bar{\varphi})\bar{u} + \hat{\gamma}(x, \bar{\varphi}),$$

то есть при записи в виде (2) и (3) правая часть уравнения (4) после подходящей замены переменных оказывается квадратичной по  $u_1$  и  $u_{-1}$  соответственно.

Перед тем как приступить к доказательству Теоремы 1, нам потребуется дать одно определение и доказать два вспомогательных утверждения.

**Определение 2.** Уравнение вида  $u_t = s[u]$  называется симметрией уравнения (2), если выполнено соотношение  $L(s) = 0$ , где

$$L = TD - F_{u_x}D - F_{u_1}T - F_u.$$

**Лемма 1.** Пусть  $X[u] \in \ker(T - 1)$  для некоторого уравнения вида (2). Тогда  $X[u]$  не зависит от сдвигов  $u$  (динамических переменных вида  $u_l$ ,  $l \neq 0$ ).

*Доказательство.* Предположим противное и обозначим через  $j$  и  $r$  соответственно наибольшее положительное и наименьшее отрицательное числа, для которых  $X[u]$  зависит от  $u_j$  и  $u_r$ . Дифференцирование соотношения  $T(X) = X$  по  $u_{j+1}$  и  $u_r$  дает нам  $T(X_{u_j}) = 0$  и  $X_{u_r} = 0$  соответственно. Таким образом, мы пришли к противоречию, которое и доказывает лемму.  $\square$

**Лемма 2.** Любая симметрия  $u_t = s[u]$  уравнения (2) имеет вид

$$u_t = \hat{s}(x, u_l, u_{l+1}, \dots, u_{-1}, u, u_1, \dots, u_k) + \bar{s}(x, u, u^{(1)}, \dots, u^{(n)}), \quad (6)$$

то есть  $s[u]$  распадается на сумму двух слагаемых, одно из которых зависит только от сдвигов, а другое — только от производных  $u$ .

*Доказательство.* Пусть симметрия имеет вид

$$u_t = s(x, u_l, u_{l+1}, \dots, u_{-1}, u, u_1, \dots, u_k, u^{(1)}, \dots, u^{(n)}).$$

Дифференцируя определяющее соотношение для симметрии по  $u^{(n+1)}$ , получим

$$(L(s))_{u^{(n+1)}} = F_{u_x}(T(s_{u^{(n)}}) - s_{u^{(n)}}) = 0.$$

Применяя лемму 1, мы видим, что  $s_{u^{(n)}}$  не зависит от сдвигов  $u$  и, следовательно, может зависеть только от переменных  $x, u, u^{(1)}, \dots, u^{(n)}$ . Поэтому правая часть  $s[u]$  симметрии представляется в виде

$$s[u] = g(x, u_l, u_{l+1}, \dots, u_k, u^{(1)}, \dots, u^{(n-1)}) + h(x, u, u^{(1)}, \dots, u^{(n)}).$$

Предположим теперь, что

$$s[u] = g(x, u_l, u_{l+1}, \dots, u_k, u^{(1)}, \dots, u^{(m)}) + h(x, u, u^{(1)}, \dots, u^{(n)}), \quad (7)$$

где  $m$  — некоторое натуральное число, меньшее  $n$ . Тогда, дифференцируя определяющее соотношение  $L(s) = 0$  по  $u^{(m+1)}$ , мы получим

$$(L(h))_{u^{(m+1)}} + F_{u_x}(T(g_{u^{(m)}}) - g_{u^{(m)}}) = 0. \quad (8)$$

Заметим, что  $L(h)$  может зависеть только от  $x, u, u_1$  и производных  $u$ . Это позволяет нам применить к (8) рассуждения из доказательства леммы 1 и показать, что  $g_{u^{(m)}}$  не зависит от сдвигов  $u$ . В силу этого, правая часть симметрии записывается в виде

$$s[u] = \tilde{g}(x, u_l, u_{l+1}, \dots, u_k, u^{(1)}, \dots, u^{(m-1)}) + \tilde{h}(x, u, u^{(1)}, \dots, u^{(n)}).$$

То есть из (7) следует выполнение этого же соотношения с  $m$  на единицу меньшим  $m$ , в силу принципа математической индукции, мы получаем, что верно представление (6).  $\square$

*Доказательство Теоремы 1.* В работе [2] было доказано, что для любого интегрируемого по Дарбу уравнения вида (2) существует дифференциальный оператор  $R = \sum_{k=0}^r c_k[u]D^k$ , такой, что  $u_t = R(\omega)$  является симметрией этого уравнения для любого  $\omega \in \ker(T - 1)$ . Покажем, что коэффициенты  $c_k$  оператора  $R$  могут зависеть только от  $x, u$  и производных  $u$ . Предположим противное: пусть коэффициенты  $R$  зависят от  $u_j$  для некоторого  $j \neq 0$ . Через  $l$  обозначим наибольшее число, для которого  $(c_l)_{u_j} \neq 0$ . В качестве  $\omega$  возьмем  $x$ -интеграл, такой, чтобы порядок  $m$  старшей из производных  $u$ , от которых этот интеграл зависит, был выше порядков производных  $u$ , содержащихся в коэффициентах оператора  $R$ . (Поскольку оператор  $D$  переводит  $x$ -интегралы снова в  $x$ -интегралы, мы всегда можем построить  $x$ -интеграл, зависящий от производных достаточно высокого порядка.) Тогда  $(R(\omega))_{u_j u^{(m+l)}} = (c_l)_{u_j} \omega_{u^{(m)}} \neq 0$ , что противоречит лемме 2. Таким образом, симметрия  $u_t = R(\omega)$  для любого  $\omega \in \ker(T - 1)$  имеет вид

$$u_t = s(x, u, u^{(1)}, \dots, u^{(n)}). \tag{9}$$

В работе [4] было доказано<sup>1</sup>, что любая симметрия вида (9) уравнения (4) переводится как дифференциальной подстановкой  $v = \varphi(x, u, u_x)$ , так и подстановкой  $\tilde{v} = \psi(x, u, u_x)$  в некоторое уравнение такого же вида (9). С другой стороны, согласно [5], уравнение (9) переводится дифференциальной подстановкой  $v = f(x, u, u_x)$  снова в уравнение такого же вида тогда и только тогда, когда (9) является симметрией уравнения  $u_{xy} = -f_u u_y / f_{u_x}$ . Напомним, что (9) называется симметрией уравнения (1), если  $s$  лежит в ядре оператора

$$M = D_x D_y - F_{u_x} D_x - F_{u_y} D_y - F_u,$$

где через  $D_x$  и  $D_y$  обозначены полные производные в силу уравнения (1) по  $x$  и  $y$  соответственно. Заметим, что операторы  $D_x$  и  $D$  совпадают между собой на множестве функций, зависящих только от  $x, u$  и производных  $u$  по  $x$ .

Таким образом, если уравнение (4) является интегрируемым по Дарбу, то найдется оператор  $R = \sum_{k=0}^r c_k[u]D_x^k$ , такой, что  $u_t = R(\omega)$  является симметрией одновременно для двух уравнений

$$u_{xy} = -\frac{\varphi_u(x, u, u_x)}{\varphi_{u_x}(x, u, u_x)} u_y \quad \text{и} \quad u_{xy} = -\frac{\psi_u(x, u, u_x)}{\psi_{u_x}(x, u, u_x)} u_y \tag{10}$$

при любом  $\omega \in \ker(T - 1)$ . В частности, в качестве  $\omega$  можно взять любую функцию  $g(x)$ . Приравнявая нулю коэффициенты при одинаковых порядках производных функции  $g$  в соотношении  $M(R(g)) = 0$ , мы получим, что  $u_t = R(g(x))$  является симметрией уравнения (1) для любой функции  $g$  тогда и только тогда, когда выполнена цепочка соотношений

$$\begin{aligned} (D_y - F_{u_x})(c_r) &= 0, \\ M(c_k) + (D_y - F_{u_x})(c_{k-1}) &= 0, \quad k = \overline{1, r}, \\ M(c_0) &= 0. \end{aligned}$$

Нетрудно проверить, что при выполнении этой цепочки соотношений  $u_t = R(\omega)$  будет являться симметрией уравнения (1) для любого  $\omega$  не только из  $\ker(T - 1)$ , но и из  $\ker D_y$ .

Уравнения вида

$$u_{xy} = -\frac{f_u(x, u, u_x)}{f_{u_x}(x, u, u_x)} u_y,$$

для которых найдется дифференциальный оператор оператор  $R$ , такой, что  $u_t = R(\omega)$  для любого  $\omega \in \ker D_y$  является симметрией этого уравнения, описаны в работе [6]. В ней было доказано, что любое такое уравнение точечной заменой переменных  $u = \lambda(x, \tilde{u})$

<sup>1</sup>Строго говоря, в работе [4] рассматривались уравнения (4), не зависящие явным образом от  $x$ . Однако нетрудно проверить, что рассуждения из этой работы без особых изменений переносятся и на случай явной зависимости уравнения (4) от  $x$ .

можно привести к уравнению такого же вида  $\tilde{u}_{xy} = -\tilde{f}_{\tilde{u}}/\tilde{f}_{\tilde{u}_x}\tilde{u}_y$ , где  $\tilde{f} = f(x, \lambda, D_x(\lambda))$  удовлетворяет соотношению  $\tilde{u}_x = \alpha(x, \tilde{f})\tilde{u}^2 + \beta(x, \tilde{f})\tilde{u} + \gamma(x, \tilde{f})$ . Применение этого результата к уравнениям (10) доказывает теорему.  $\square$

В заключение заметим, что условия, полученные в теореме, являются необходимыми, но не достаточными для интегрируемости уравнения (4) по Дарбу. Для того чтобы проиллюстрировать это, положим  $\varphi$  равным  $(u_1)_x$ , а  $\psi$  – равным  $u_x + c_2u^2 + c_1u + c_0$ , где  $c_j$  – некоторые константы, и рассмотрим уравнение

$$(u_1)_x = u_x + c_2u^2 + c_1u + c_0. \quad (11)$$

Нетрудно видеть, что условия интегрируемости по Дарбу выполнены при любых значениях констант  $c_j$  (в обозначениях Теоремы 1 имеем  $\xi = u_1$ ,  $\alpha = \beta = 0$ ,  $\gamma = \psi$  и  $\eta = u$ ,  $\hat{\alpha} = -c_2$ ,  $\hat{\beta} = -c_1$ ,  $\hat{\gamma} = \varphi - c_0$ ). Однако (11) является интегрируемым по Дарбу лишь в случае  $c_2 = c_1 = 0$ , поскольку в полученном в [3] списке интегрируемых по Дарбу уравнений вида  $(u_1)_x = u_x + d(u, u_1)$  не имеется ни одного уравнения с  $d$ , не зависящим от  $u_1$ , и при этом отличным от константы.

### СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Жибер А.В., Соколов В.В. *Точно интегрируемые уравнения лувиллевого типа* // УМН. 2001. Т. 56. № 1(337). С. 63–106.
2. Адлер В.Е., Старцев С.Я. *О дискретных аналогах уравнения Лувилля* // ТМФ. 1999. Т. 121, № 2, С. 271–285.
3. I.T. Habibullin, N. Zheltukhina, A. Pekcan *Complete list of Darboux integrable chains of the form  $t_{1x} = t_x + d(t, t_1)$*  // J. Math. Phys. 2009. V. 50. № 10. Paper 102710, 23 pages.
4. Ямилов Р.И. *Обратимые замены переменных, порожденные преобразованиями Беклунда* // ТМФ. 1990. Т. 85. № 3. С. 368–375.
5. Соколов В.В. *О симметриях эволюционных уравнений* // УМН. 1988. Т. 43, № 5, С. 133–163.
6. Старцев С.Я. *О дифференциальных подстановках типа преобразования Миуры* // ТМФ. 1998. Т. 116. № 3. С. 336–348.

Сергей Яковлевич Старцев,  
Институт математики с ВЦ УНЦ РАН,  
ул. Чернышевского, 112,  
450008, г. Уфа, Россия  
E-mail: startsev@anrb.ru