

# О системе Конно—Асаи—Какухаты: преобразование по решению и связь с системой Каупа—Ньюэлла

**Т. НОЙВИРТ**

Силезский университет, Опава  
e-mail: Tomas.Neuwirth@math.slu.cz

УДК 517.95

**Ключевые слова:** нелинейные эволюционные уравнения, интегрируемость, преобразование по решению, представление нулевой кривизны.

## Аннотация

Построена цепочка преобразований, переводящая новую интегрируемую систему, найденную Конно, Асаи и Какухата, в систему трёх уравнений в частных производных, образованную хорошо известной системой Каупа—Ньюэлла и скалярным линейным уравнением в частных производных первого порядка.

## Abstract

*T. Neuwirth, The Konno–Asai–Kakuhata system revisited: Reciprocal transformation and connection to the Kaup–Newell system, Fundamentalnaya i prikladnaya matematika, vol. 12 (2006), no. 7, pp. 163–166.*

We present a chain of changes of variables that transforms a new integrable system found by Konno, Asai, and Kakuhata into a system of three PDEs that consists of the well-known Kaup–Newell system and a scalar first-order linear PDE on the background of the latter.

Недавно Конно, Асаи и Какухата [3] получили следующее интегрируемое обобщение системы Каупа—Ньюэлла:

$$\begin{aligned}u_t &= \frac{A_4}{2} \left( \frac{qr}{u^2} \right)_x, \\q_t &= \frac{A_4}{2} \left[ \frac{1}{u} \left( \frac{q}{u} \right)_{xx} \right], \\r_t &= -\frac{A_4}{2} \left[ \frac{1}{u} \left( \frac{r}{u} \right)_{xx} \right],\end{aligned}\tag{1}$$

где  $A_4$  — ненулевая постоянная.

Система (1) допускает [3] представление нулевой кривизны

$$U_t - V_x + [U, V] = 0,\tag{2}$$

*Фундаментальная и прикладная математика*, 2006, том 12, № 7, с. 163–166.

© 2006 Центр новых информационных технологий МГУ,  
Издательский дом «Открытые системы»

где

$$U = \begin{pmatrix} \lambda^2 u & \lambda q \\ \lambda r & -\lambda^2 u \end{pmatrix}, \quad V = \begin{pmatrix} \lambda^4 A_4 & \frac{\lambda^3 A_4 q}{u} + \frac{\lambda A_4}{2u} \left(\frac{q}{u}\right)_x \\ \frac{\lambda^3 A_4 r}{u} - \frac{\lambda A_4}{2u} \left(\frac{r}{u}\right)_x & -\lambda^4 A_4 \end{pmatrix}. \quad (3)$$

Матрицы  $U$  и  $V$  в (3) содержат неустранимый параметр  $\lambda$ , и поэтому система (1) обладает бесконечным множеством нетривиальных законов сохранения и является интегрируемой методом обратной задачи рассеяния [3].

Система Конно—Асаи—Какухата (1) связана с системой Каупа—Ньюэлла [2]

$$\begin{aligned} i q_t &= -q_{xx} + i(q^2 r)_x, \\ i r_t &= r_{xx} + i(q r^2)_x \end{aligned} \quad (4)$$

(здесь  $i = \sqrt{-1}$ ) следующим образом [3]: положим  $u = -i$  в матрице  $U$  из (3) и заменим  $V$  в (3) матрицей

$$V_{KN} = \begin{pmatrix} -2i\lambda^4 - i\lambda^2 q r & 2\lambda^3 q + i\lambda q_x + \lambda q^2 r \\ 2\lambda^3 r - i\lambda r_x + \lambda r^2 q & 2i\lambda^4 + i\lambda^2 q r \end{pmatrix}.$$

Тогда (2) задаёт (известное из [2]) представление нулевой кривизны для (4). Отметим, что редукция  $r = \pm q^*$  сводит систему Каупа—Ньюэлла (4) к хорошо известному нелинейному уравнению Шрёдингера с производной [2].

В настоящей работе показано, что взаимосвязь (1) и (4) теснее, чем предполагалось в [3]. А именно, нами построена цепочка замен переменных, преобразующая систему Конно—Асаи—Какухата (1) в систему Каупа—Ньюэлла, расширенную *линейным* уравнением в частных производных. Таким образом, система (1) эквивалентна *линейному расширению* системы (4) в терминах [4], т. е. построенная цепочка преобразований приводит к частичному расщеплению системы (1) и поэтому, скорее всего, обобщение (1) системы (4) менее интересно, чем предполагалось изначально.

Как построить искомую цепочку преобразований? Сначала выполним преобразование по решению (определения см., например, в [1, гл. 1]), используя закон сохранения, происходящий из первого уравнения в системе (1); кроме того, перемасштабируем  $t$ , чтобы избавиться от константы  $A_4$ . Это равносильно введению таких новых независимых переменных  $s$  и  $z$ , что  $s = A_4 t/2$ , а  $z$  удовлетворяет условию

$$dz = u dx + \frac{A_4}{2} \frac{qr}{u^2} dt. \quad (5)$$

Введём новые зависимые переменные

$$h = \frac{1}{u}, \quad v = \frac{q}{u}, \quad w = \frac{r}{u}.$$

В результате этих двух преобразований мы получаем из (1) систему

$$\begin{aligned} h_s &= -h v_z w - h v w_z - v w h_z, \\ v_s &= v_{zz} - 2v w v_z - v^2 w_z, \\ w_s &= -w_{zz} - 2v w w_z - w^2 v_z. \end{aligned} \quad (6)$$

Два последних уравнения в (6) не содержат  $h$  и её производных. Предположим, что функции  $v$  и  $w$  найдены из этих уравнений и подставлены в первое из уравнений системы (6). Мы видим, что оно теперь является *линейным* уравнением в частных производных первого порядка относительно  $h$ , и его общее решение несложно построить, например, методом характеристик. Это и есть упомянутое ранее расщепление системы (1).

Рассмотрим теперь уравнения для  $v$  и  $w$  из (6):

$$\begin{aligned} v_s &= v_{zz} - 2vww_z - v^2w_z, \\ w_s &= -w_{zz} - 2vww_z - w^2v_z. \end{aligned} \quad (7)$$

Введём новые независимые переменные  $\tau = is$  и  $\xi = -iz$  вместо  $s$  и  $z$ . При этом уравнение (7) преобразуется в

$$\begin{aligned} iv_\tau &= -v_{\xi\xi} + 2ivvw_\xi + iv^2w_\xi, \\ iw_\tau &= w_{\xi\xi} + 2ivww_\xi + iw^2v_\xi, \end{aligned} \quad (8)$$

т. е. в систему (4), в которой  $q$  и  $r$  заменены на  $v$  и  $w$  и в то же время  $x$  и  $t$  заменены на  $\xi$  и  $\tau$ .

Наконец, перепишем первое уравнение в системе (6), используя переменные  $\tau$  и  $\xi$ . В результате мы получаем следующее утверждение.

**Утверждение 1.** Введём новые зависимые переменные  $h = 1/u$ ,  $v = q/u$ ,  $w = r/u$  и новые независимые переменные  $\tau = iA_4t/2$  и  $\xi = -iz$ , где  $z$  определяется из (5). В результате система (1) принимает вид

$$\begin{aligned} ih_\tau &= i(hvw)_\xi, \\ iv_\tau &= -v_{\xi\xi} + i(v^2w)_\xi, \\ iw_\tau &= w_{\xi\xi} + i(w^2v)_\xi, \end{aligned} \quad (9)$$

т. е. (1) преобразуется в систему Каупа—Ньюэлла (8) для  $v$  и  $w$ , к которой добавлено линейное уравнение в частных производных для  $h$  на фоне (8).

Мы видим, что можно получить большой запас точных решений системы (1), используя известные (например, многосолитонные) решения (8). В самом деле, для этого необходимо всего лишь решить *линейное* уравнение  $ih_\tau = i(hvw)_\xi$  с известными  $v$  и  $w$ , а затем отобразить решения (9) в решения (1), обратив цепочку преобразований, приведённую в утверждении 1.

В заключение отметим, что замена переменных из утверждения 1 преобразует представление нулевой кривизны (3) в представление нулевой кривизны вида  $\tilde{U}_\tau - \tilde{V}_\xi + [\tilde{U}, \tilde{V}] = 0$  только для системы Каупа—Ньюэлла (8), а не для всей системы (9), так как преобразованные матрицы  $\tilde{U}$  и  $\tilde{V}$  не зависят от  $h$  и её производных. Таким образом, «схлопывание», когда после подходящего преобразования матрицы в представлении нулевой кривизны не зависят от некоторых зависимых переменных и их производных, может произойти не только в результате калибровочного преобразования (см. [5]), но и в результате замены переменных.

Работа выполнена при частичной поддержке гранта MSM 4781305904 Министерства образования, молодёжи и спорта Чешской Республики. Автор благодарит Артура Сергеева за постановку задачи и ценные обсуждения.

## Литература

- [1] Рождественский Б. Л., Яненко Н. Н. Системы квазилинейных уравнений и их приложения к газовой динамике. — М.: Наука, 1978.
- [2] Kaup D. J., Newell A. C. An exact solution for a derivative nonlinear Schrödinger equation // J. Math. Phys. — 1978. — Vol. 19, no. 4. — P. 798–801.
- [3] Konno K., Asai R., Kakuhata H. A new integrable equation and its hierarchy // J. Phys. Soc. Japan. — 2005. — Vol. 74, no. 7. — P. 1881–1882.
- [4] Kupershmidt B. A. Dark equations // J. Nonlinear Math. Phys. — 2001. — Vol. 8, no. 3. — P. 363–445.
- [5] Sakovich S. Yu. On zero-curvature representations of evolution equations // J. Phys. A. — 1995. — Vol. 28, no. 10. — P. 2861–2869.