

О ГАМИЛЬТОНОВОЙ СТРУКТУРЕ ЭВОЛЮЦИИ ПО ПРОСТРАНСТВЕННОЙ ПЕРЕМЕННОЙ x ДЛЯ УРАВНЕНИЯ КОРТЕВЕГА — ДЕ ФРИЗА

О. И. Мохов

В данной заметке найдено явно каноническое гамильтоново представление уравнения Кортевега — де Фриза (КдФ) для эволюции по x , определяемое скобкой Пуассона, задаваемой простейшей бесконечномерной алгеброй Каца — Муди $\widehat{sl}(2)$ и гамильтонианом, квадратичным по каноническим переменным. Этот результат дает, в частности, непосредственную возможность сопоставить уравнение КдФ с системой трехволнового взаимодействия, для которой, как отмечено в [1], аналогичное гамильтоново представление (с другим квадратичным гамильтонианом) возникает в естественных физических переменных.

Т е о р е м а. *Гамильтонова структура уравнения КдФ для эволюции по x порождается алгеброй Ли $sl(2, \mathbb{R})$ и метрикой Киллинга на ней. Вторая гамильтонова структура порождается трехмерной нильпотентной алгеброй Ли, 2-коциклом и инвариантной вырожденной метрикой на ней.*

В [2] показано, что уравнение КдФ $u_t - 6uu_x + u_{xxx} = 0$, рассматриваемое как эволюционная система по x : $u_x^1 = u^2$, $u_x^2 = u^3$, $u_x^3 = -u_t^1 + 6u^1u^2$, — является гамильтоновой системой по отношению к неоднородным одномерным скобкам Пуассона гидродинамического типа (или типа Дубровина — Новикова (ДН-скобки), — см. [1, 3, 4]), получаемым пересчетом из скобок Магри и Гарднера — Захарова — Фаддеева:

$$u_x^i = \{u^i, H\}, \quad H = \int h(u) dt,$$

$$\{u^i(t), u^j(\tau)\} = g^{ij}(u) \delta_t(t - \tau) + (b_k^{ij}(u) u_t^k + c^{ij}(u)) \delta(t - \tau),$$

причем для ДН-скобки, получаемой из скобки Магри, метрика $g^{ij}(u)$ невырождена (см. [2]). По классификационной теореме Дубровина — Новикова ([1], см. также [3, 4]), если метрика $g^{ij}(u)$, $i, j = 1, \dots, N$, невырождена, то локальным преобразованием координат $u = u(w)$ неоднородная одномерная ДН-скобка приводится к виду

$$(1) \quad \{w^i(t), w^j(\tau)\} = \bar{g}^{ij} \delta_t(t - \tau) + [c_k^{ij} w^k + d^{ij}] \delta(t - \tau),$$

где коэффициенты \bar{g}^{ij} , c_k^{ij} , d^{ij} постоянны; c_k^{ij} — структурные константы алгебры Ли, d^{ij} — произвольный 2-коцикл на этой алгебре Ли: $d^{ij} = -d^{ji}$, $\sum_{(i,j,k)} c_s^{ij} d^{sk} = 0$, \bar{g}^{ij} — произвольная инвариантная невырожденная симметрическая билинейная форма на этой же алгебре Ли. Для всякой полупростой алгебры Ли \mathfrak{g} метрика Киллинга $\langle \cdot, \cdot \rangle_K$ задает на соответствующей алгебре токов \mathfrak{g}^{S^1} некогомологичный нулю 2-коцикл

$$\omega(\varphi, \psi) = \int_{S^1} \langle \varphi(x), \psi'(x) \rangle_K dx,$$

порождающий нетривиальное центральное расширение алгебры токов \mathfrak{g}^{S^1} . Очевидно, что все получаемые таким образом расширенные алгебры, являющиеся в этом случае бесконечномерными алгебрами Каца — Муди ([5]), задают скобки Пуассона вида (1) при известном сопоставлении скобок Пуассона, линейно зависящих от полей, и бесконечномерных алгебр Ли с 2-коциклами (см. [6]).

П р е д л о ж е н и е. *Скобка Пуассона, задающая каноническую гамильтонову структуру КдФ для эволюции по x , соответствует, в точности, простейшей бесконечномерной алгебре Каца — Муди $\widehat{sl}(2)$.*

Рассмотрим локальную квадратичную унимодулярную замену переменных: $u^1 = (w^1 - w^3)/\sqrt{2}$, $u^2 = w^2$, $u^3 = (w^1 + w^3)/\sqrt{2} + (w^1 - w^3)^2$. Уравнение КдФ в новых переменных приобретает канонический вид:

$$(2) \quad w_x^i = L_1^{ij}(t) \frac{\delta H_1}{\delta w^j}, \quad (L_1^{ij}(t)) = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix} \frac{d}{dt} + \begin{pmatrix} 0 & -2w^3 & 2w^2 \\ 2w^3 & 0 & 2w^1 \\ -2w^2 & -2w^1 & 0 \end{pmatrix}$$

— гамильтонов оператор, порождаемый алгеброй Ли $sl(2, \mathbb{R})$ и метрикой Киллинга на ней,

$$H_1 = -\frac{1}{4} \int [(w^1 - w^3)^2 - \sqrt{2}(w^1 + w^3)] dt.$$

Система уравнений трех волн записывается в каноническом виде (2) в физических переменных с квадратичным гамильтонианом

$$H = -\frac{1}{2} \int [v_1 (w^1)^2 - v_2 (w^2)^2 - v_3 (w^3)^2] dx,$$

$$v_i = -\frac{b_i - b_{i+1}}{a_i - a_{i+1}}, \quad a_i, b_i = \text{const}, \quad i = 1, 2, 3 \pmod{3},$$

$$w_i^j = L_1^{ij}(x) \frac{\delta H}{\delta w^j}$$

(см. [1]). В частности, для вещественной системы уравнений «точного резонанса» при параметрическом взаимодействии трех волновых пакетов в нелинейной оптике (см. [7])

$$w^i = \frac{1}{2} \varepsilon u^i / \sqrt{(v_{i-1} - v_i)(v_i - v_{i+1})}, \quad \varepsilon = \varepsilon(a_i, b_i) = \text{const}, \quad i = 1, 2, 3 \pmod{3}.$$

Для второй гамильтоновой структуры КдФ, ассоциированной со скобкой Гарднера — Захарова — Фаддеева (см. [2]), получаем:

$$(3) \quad (L_2^{ij}) = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 1 \end{pmatrix} \frac{d}{dt} + (w^1 - w^3) \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ -1 & 0 & -1 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix} + \frac{1}{\sqrt{2j}} \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ -1 & 0 & 1 \\ 0 & -1 & 0 \end{pmatrix},$$

$$H_2 = -\frac{1}{2} \int [(w^1)^2 - (w^2)^2 - (w^3)^2] dt = -\frac{1}{2} \int \langle w, w \rangle_K dt.$$

Отметим, что гамильтонианы H_1 и H_2 являются для КдФ единственными интегралами гидродинамического типа, т. е. вида $H = \int h(w) dt$. Вторая ДН-скобка для КдФ также имеет в канонических переменных вид (1), но с вырожденной метрикой \tilde{g}^{ij} . Очевидно, что и в этом случае скобка Пуассона порождается алгеброй Ли.

Предложение (см. также [1]). *Произвольная конечномерная алгебра Ли со структурными константами c_k^{ij} , произвольный 2-коцикл d^{ij} на этой алгебре Ли и произвольная инвариантная симметрическая билинейная форма \tilde{g}^{ij} на этой же алгебре Ли ($\langle \text{ad } X(Y), Z \rangle = -\langle Y, \text{ad } X(Z) \rangle$) определяют скобку Пуассона вида (1), причем таким способом получаются все скобки Пуассона вида (1) (невыврожденность формы \tilde{g}^{ij} здесь не предполагается).*

В частности, в (3) L_2^{ij} — гамильтонов оператор, порождаемый трехмерной нильпотентной неабелевой алгеброй Ли \mathfrak{g}_0 (алгебра Ли типа II по классификации Бьянки, см. [3]). Отметим, что всякая нильпотентная неабелева алгебра Ли содержит подалгебру, изоморфную \mathfrak{g}_0 .

Задача. *Классифицировать все интегрируемые канонические гамильтоновы системы вида (2) с квадратичными гамильтонианами (гидродинамические системы типа КдФ и трехволнового взаимодействия). Провести полный групповой анализ системы вида (2) с общим квадратичным гамильтонианом.*

[1] Д у б р о в и н Б. А., Н о в и к о в С. П. // ДАН СССР.— 1984.— Т. 279, № 2.— С. 294—297. [2] Ц а р е в С. П. // Мат. заметки.— 1989.— Т. 46, вып. 1.— С. 105—111. [3] Д у б р о в и н Б. А., Н о в и к о в С. П., Ф о м е н к о А. Т. Современная геометрия. Методы и приложения.— М.: Наука, 1986. [4] Н о в и к о в С. П. // УМН.— 1985.— Т. 40, вып. 4.— С. 79—89. [5] К а ц В. Г. // Изв. АН СССР. Сер. мат.— 1968.— Т. 32, № 6.— С. 1323—1367. [6] Г е л ь ф а н д И. М., Д о р ф м а н И. Я. // Функцион. анализ. и его прил.— 1981.— Т. 15, вып. 3.— С. 23—40. [7] Теория солитонов: метод обратной задачи / Под ред. С. П. Новикова.— М.: Наука, 1980.

Всесоюзный научно-исследовательский институт физико-технических и радиотехнических измерений

Поступило в Правление общества
14 сентября 1989 г.