

## ЗАСЕДАНИЯ СЕМИНАРА ИМ. И. Г. ПЕТРОВСКОГО ПО ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫМ УРАВНЕНИЯМ И МАТЕМАТИЧЕСКИМ ПРОБЛЕМАМ ФИЗИКИ

Заседание 1 марта 1978 г.

1. Ю. И. М а н и н «Об уравнениях длинных волн со свободной поверхностью». Доклад был основан на работах [1] — [3].

### ЛИТЕРАТУРА

- [1] D. J. В е н н е у, Some properties of long nonlinear waves, *Studies in Appl. Math.* 52 : 1 (1973), 45—50.  
 [2] Б. А. К у п е р ш м и д т, Ю. И. М а н и н, Уравнения длинных волн со свободной поверхностью. I. Законы сохранения и решения, *Функц. анализ* 11 : 3 (1977), 31—42.  
 [3] Б. А. К у п е р ш м и д т, Ю. И. М а н и н, Уравнения длинных волн со свободной поверхностью. II. Гамильтонова структура и высшие уравнения, *Функц. анализ* 12 : 1 (1978), 25—37.

Заседание 15 марта 1978 г.

1. И. М. К р и ч е в е р, С. П. Н о в и к о в, «Голоморфные расслоения и уравнение Кадомцева — Петвиашвили (КП)».

1. Уравнение КП (или двумерное уравнение КдФ) возникло в 1970 г. при исследовании устойчивости солитонов относительно медленных поперечных возмущений. Степень универсальности его физического вывода такая же, как и для КдФ (см. [1]). В работах [2], [3] указано представление типа Лакса для этого уравнения. Оно имеет вид

$$(1) \quad 3(u_y + u_{xx}) = 4w_x; \quad w_y - u_t = w_{xx} - \frac{3}{2}uw_x - u_{xxx}$$

и эквивалентно уравнению коммутативности линейных операторов:

$$(2) \quad \left[ \frac{\partial}{\partial y} - L, \frac{\partial}{\partial t} - A \right] = 0,$$

где  $L = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + u(x, y, t)$ ,  $A = \frac{\partial^3}{\partial x^3} + \frac{3}{2}u \frac{\partial}{\partial x} + w(x, y, t)$ . Подстановка  $u \rightarrow \mu(t) + u(x + \frac{3}{2}v(t), y, t)$ ,  $w \rightarrow w + y \frac{\partial \mu}{\partial t}$ ;  $\frac{\partial v}{\partial t} = \mu$  для любой  $\mu(t)$  переводит решение в решение. Отсюда следует, что корректная задача Коши по  $t$  возможна лишь для классов функций, ограниченных по  $y$ . Для убывающих при  $|x| \rightarrow \infty$  решений имеем  $\frac{\partial}{\partial y} \int u dx = 0$ . Поэтому величина  $\int u dx dy$ , являющаяся формально интегралом (1), может существовать только, если  $\int u dx = 0$ . При том же условии величина  $\int u^2 dx dy$  является также законом сохранения. Остальные законы сохранения (1) выписываются сложнее.

II. Известен целый ряд классов точных решений уравнения КП, обладающих замечательными свойствами.

1. Солитоноподобные решения [2], полученные из методов теории рассеяния, зависящие, по существу, от произвольной функции одной переменной  $k$ .

2. Квазипериодические по  $x, y, t$  решения (см. обзор [4]), определяемые по любой римановой поверхности  $\Gamma$  рода  $g$  с отмеченной точкой и дивизору  $D$  степени  $g$  (или одномерному голоморфному расслоению над  $\Gamma$  степени  $g$ ).

3. Рациональные по  $x, y, t$  решения, убывающие при  $x \rightarrow \infty$ . Среди неособых решений этого типа содержатся «слабо локализованные» солитоны  $u(x - at, y - bt)$ , убывающие при  $x^2 + y^2 \rightarrow \infty$  как  $(x^2 + y^2)^{-1}$ , а также соответствующие многосолитонные решения [5]. Общие рациональные решения этого класса (возможно с особенностями) имеют вид

$$(3) \quad u(x, y, t) = -2 \sum_{j=1}^n (x - x_j(y, t))^{-2},$$

где зависимость  $x_j(y, t)$  от  $y, t$  изоморфна полностью «теории Мозера — Калоджеро» частиц на прямой с гамильтонианом

$$H(x, p) = \frac{1}{2} \sum_{j=1}^n p_j^2 + 2 \sum_{i < j} (x_i - x_j)^{-2}$$

(см. [4], [6]).

III. Целью новой работы докладчиков [7] является развитие алгебро-геометрических методов построения решений уравнения КП, основанное на теории голоморфных векторных расслоений над алгебраическими кривыми  $\Gamma$  рода  $g$ , изучавшихся в работах М. Ф. Атия, Дж. Мамфорда и А. Н. Тюринга начала 60-х годов. Укажем, что стабильное  $l$ -мерное расслоение степени  $lg$  над  $\Gamma$  рода  $g$ , в котором задан набор голоморфных сечений  $\eta_1, \dots, \eta_l$ , определяется следующими инвариантами: а) набором точек  $\gamma_1, \dots, \gamma_{lg} \in \Gamma$ , в которых сечения линейно зависимы; в) векторами

$$(4) \quad \alpha_1, \dots, \alpha_{lg}, \quad \alpha_j = \alpha_j^q \quad (q=1, \dots, l),$$

$$\sum_{q=1}^l \alpha_j^q \eta_q|_{P=\gamma_j} = 0 \quad (j=1, \dots, lg).$$

Можно считать, что в общем положении  $\alpha_j^l = 1$ .

Строится векторный (некоммутативный) аналог функции Бейкера — Ахизера  $\psi(\vec{x}, P)$ ;  $\vec{x} = (x_1, \dots, x_n)$ , где  $P \in \Gamma$ ,  $x_j$  — параметры,  $\phi = (\phi^1, \dots, \phi^l)$ . Она должна удовлетворять следующим требованиям:

а) Вне точки  $P_0 \in \Gamma$  функция  $\psi$  мероморфна. Ее полюса не зависят от  $x_j$  и находятся в точках  $\gamma_1, \dots, \gamma_{lg}$ .

б) Вычеты  $\phi^q(x)$  компонент  $\psi^q$  в точках  $\gamma_j$  все пропорциональны  $\phi_j^l$  с постоянными коэффициентами  $\alpha_j^q$

$$(5) \quad \phi_j^q(\vec{x}) = \alpha_j^q \phi_j^l(\vec{x}).$$

с) При  $P \rightarrow P_0$  вектор-функция  $\psi$  имеет вид:

$$\psi(\vec{x}, k) = \left( \xi_0 + \sum_{i=1}^{\infty} \xi_i(\vec{x}) k^{-i} \right) \Psi_0(\vec{x}, k),$$

где  $\xi_0 = (1, 0, \dots, 0)$ ,  $\xi_i(\vec{x})$  — векторы,  $k^{-1} = k^{-1}(P)$  — локальный параметр в окрестности  $P_0$ . Матричная  $(l \times l)$  функция  $\Psi_0(\vec{x}, k)$  такова, что все  $A_i = \frac{\partial \Psi_0}{\partial x_i} \Psi_0^{-1}$  полиноми-

альны по  $k$ . Матрицы  $A_i(\vec{x}, k)$  удовлетворяют уравнениям совместности

$$(6) \quad \frac{\partial A_i}{\partial x_j} - \frac{\partial A_j}{\partial x_i} = [A_j, A_i].$$

**Т е о р е м а 1.** Вектор-функция  $\psi(x, P)$  с указанными выше аналитическими свойствами а), б), в) существует и единственным образом определяется набором  $\{\Gamma, P_0, \gamma_j, \alpha_j, A_i(\vec{x}, k)\}$  при условии  $\Psi_0(\vec{0}, k) = 1$ .

Для одной переменной  $x$  эта функция строится в [8] в связи с классификацией коммутирующих обыкновенных дифференциальных операторов.) Рассмотрим  $l \times l$  матрицу  $\kappa = (\kappa_{ij})$ , где  $\kappa_{l1} = k$ ,  $\kappa_{j, j+1} = 1$ , а все остальные  $\kappa_{ij} = 0$ . Имеем  $\kappa^l = k\hat{1}$ . Зададим  $A_1, A_2, A_3$  в виде

$$1. \quad l=2. \quad A_1 = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ u_0 & 0 \end{pmatrix} + \kappa, \quad A_2 = \kappa^2, \quad A_3 = \kappa^3 + k \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ p_{21} & 0 \end{pmatrix} + (q_{ij}),$$

$$2. \quad l=3. \quad A_1 = \kappa + \begin{pmatrix} 0 & \dots & 0 \\ 0 & \dots & 0 \\ u_0, u_1, \dots & 0 \end{pmatrix}, \quad A_2 = \kappa^2 + (q_{ij}), \quad A_3 = \kappa^3 + (p_{ij}),$$

где функции  $p_{ij}, q_{ij}$  не зависят от  $k$ . Из соотношений (6) зависимость  $u_0, u_1, \dots, p_{ij}, q_{ij}$  от  $x, y, t$  определяется. В частности, для  $l = 2$  все сводится к одной функции  $u_0(x, t)$ , удовлетворяющей уравнению КдФ. Построим по этим функциям функцию  $\Psi_0(x, y, t, k)$ , а затем и вектор-функцию  $\psi$ .

**Т е о р е м а 2.** Вектор-функция Бейкера—Ахиезера  $\psi(x, y, t, P)$  аннулируется скалярными линейными операторами  $\left(\frac{\partial}{\partial y} - L\right)\psi = 0$ ,  $\left(\frac{\partial}{\partial t} - A\right)\psi = 0$ . Вид  $L$  и  $A$  тот же, что и выше, а их коэффициенты даются формулами  $u(x, y, t) = -2 \frac{\partial}{\partial x} \xi_1^l(x, y, t)$ ,  $w = -\frac{3}{2} \left(\frac{\partial}{\partial y} + \frac{\partial^2}{\partial x^2}\right) \xi_1^l$ . Пара  $u, w$  удовлетворяет уравнению КП.

Точные формулы выводятся и обсуждаются в [7].

Пусть  $A_i = \kappa^i (i = 1, \dots, l(g+1) - 1 = N)$ . Построим функцию  $\Psi_0(\vec{x}, k)$ , а затем  $\vec{\psi}(x, k)$ . Естественно определяется зависимость параметров Тюринга  $\gamma, \alpha$  от  $\vec{x} = (x_1, \dots, x_N)$ .

**Т е о р е м а 3.** Существует коммутативная  $(l(g+1) - 1)$ -мерная группа преобразований пространства модулей  $l$ -мерных векторных голоморфных расслоений степени  $lg$  над неособой алгебраической кривой рода  $g$ . Ее генераторы задаются мероморфными векторными полями.

Заметим, что это пространство модулей  $l^2g$ -мерно. Для  $l = 1$  оно совпадало с тором Якоби  $I(\Gamma)$ , который сам и являлся этой группой. При  $l > 1$  все пространство модулей уже не является группой. На этом пространстве действует группа  $GL(l, C)$ , переставляющая оснащение. Важно отметить, что действие построенной нами группы размерности  $l(g+1) - 1$  не коммутирует с действием  $GL(l, C)$  и тем самым не определено на пространстве модулей расслоений без оснащений.

#### ЛИТЕРАТУРА

- [1] Б. Б. Кадомцев, В. И. Петвиашвили, Об устойчивости уединенных волн в слабо диспергирующих средах, ДАН 192 : 4 (1970), 291—294.
- [2] В. Е. Захаров, А. Б. Шабат, Схема интегрирования нелинейных уравнений математической физики методом обратной задачи теории рассеяния. I, Функциональный анализ 8 : 3 (1974), 43—53.
- [3] В. С. Дрюма, Об аналитическом решении двумерного уравнения Кортевега—де Фриза, Письма в ЖЭТФ 19 : 12 (1973), 219—225.
- [4] И. М. Кричевер, Методы алгебраической геометрии в теории нелинейных уравнений, УМН 32 : 6 (1977), 183—208.
- [5] L. A. Bordag, A. R. Its, V. B. Matveev, S. V. Manasov, V. E. Zakharov, Two-dimension solitons of Kadomtzev—Petviashvily equations, Phys. Lett. (1978).
- [6] И. М. Кричевер, О рациональных решениях уравнения Кадомцева—Петвиашвили и об интегрируемых системах  $N$  частиц на прямой, Функциональный анализ 12 : 1 (1978).
- [7] И. М. Кричевер, С. П. Новиков, Голоморфные расслоения над алгебраическими кривыми и уравнение Кадомцева—Петвиашвили, Функциональный анализ 12 : 4 (1978).

[8] И. М. Кричевер, Коммутативные кольца линейных дифференциальных операторов, Функциональный анализ 12 : 3 (1978), 20—31.

**Заседание 22 марта 1978 г.**

1. Я. И. Белопольская, Ю. Л. Далецкий «Вероятностные методы исследования квазилинейных параболических систем».

Пусть  $X$  и  $Y$  — вещественные гильбертовы пространства (возможно, конечномерные),  $u(x, t)(t \geq t_0, x \in X)$  — функция со значениями в  $Y, [\nabla \otimes u(x)]h = u'(x)h$  — производная по  $x$  в направлении  $h$ . Рассматривается задача Коши (в обратной форме, что удобно при использовании теории диффузионных процессов)

$$(1) \quad \frac{\partial u(t, x)}{\partial t} + l_u(u(t, x)) = 0, \quad u(\tau, x) = u_0(x), \quad t \leq \tau.$$

Здесь  $l_v(u) = \frac{1}{2}(A_v A_v^* \nabla, \nabla)u + (a_v, \nabla)u + b_v(A^* \nabla, u) + c_v u$  — линейный (при фиксированном  $v = v(t, x)$ ) дифференциальный оператор с коэффициентами  $A_v = A(t, x, v) \in \mathfrak{S}_2(X), a_v = a(t, x, v) \in X, b_v = b(t, x, v) \in L_2(Y \times X, Y), c_v = c(t, x, v) \in L(Y), (t_0 \leq t \leq \tau, x \in X, v \in Y)$ , где  $L(X), \mathfrak{S}_2(X), L_2(Y \times X, Y)$  — соответственно пространства линейных, гильберто-шмидтовских и билинейных, гильберто-шмидтовских по второй компоненте операторов, действующих в указанных пространствах.

Наряду с (1), рассматривается стохастическая система

$$(2) \quad \xi(t) = x + \int_{\theta}^t a(s, \xi(s), u(s, \xi(s))) ds + \int_{\theta}^t A(s, \xi(s), u(s, \xi(s))) dw(s),$$

$$(3) \quad \eta(t, \theta)y = y + \int_{\theta}^t c^*(s, \xi(s), u(s, \xi(s))) \eta(s, \theta)y ds + \int_{\theta}^t b^*(s, \xi(s), u(s, \xi(s))) (\eta(s, \theta)y, dw(s)),$$

$$(4) \quad \langle y, u(t, x) \rangle_Y = M \langle \eta(\tau, t)y, u_0(\xi(\tau)) \rangle_Y,$$

где  $\langle b^*(y, x), z \rangle_Y = \langle y, b(z, x) \rangle_Y, z, y \in Y, x \in X$ .

Решение этой системы порождает обобщенное решение  $u(t, x)$  задачи (1), марковский процесс  $\xi(t)$  и операторный мультипликативный функционал  $\eta(t, \theta)$  от него, через которые обобщенное решение представляется формулой (4).

Предполагается, что коэффициенты  $a_v, A_v$  растут не быстрее  $\|x\|$  и  $\|v\|^p (p > 0)$  по  $x$  и  $v$  соответственно,  $b_v$  — не быстрее  $\|v\|^p$  и ограничены по  $x$ , а  $c_v$  подчинены оценке  $\langle c_v h, h \rangle_Y \leq \|h\|^2[\rho_0 + \rho_1 \|v\|^p]$ , означающей наличие в системе диссипации при  $\rho_0 < 0$ .

Кроме того предполагается липшицевость всех коэффициентов. Невырожденность оператора  $A$  не предполагается.

При этих предположениях доказывается сходимость метода последовательных приближений  $\frac{\partial u_{k+1}}{\partial t} + l_{u_k}(u_{k+1}) = 0$  к единственному обобщенному решению задачи на временном интервале, который при достаточно большой диссипации (зависящей от  $u_0$ ) сколь угодно велик. При соответствующей гладкости коэффициентов доказывается сходимость производных последовательных приближений и гладкость решения.

Эти результаты обобщают результаты М. И. Фрейдлина [1], который рассматривал случай одного уравнения в конечномерном  $X$  с ограниченными по  $u$  коэффициентами оператора  $l_u$ . Доказательства существенно опираются на свойства операторных мультипликативных функционалов [2].

Более общие системы типа  $\frac{\partial u}{\partial t} + \frac{1}{2}(AA^* \nabla, \nabla)u + b(t, x, u, \nabla \otimes u) = 0$ , где  $A = A(t, x, u, \nabla \otimes u)$  сводятся к (1) при достаточной гладкости коэффициентов путем