

УДК 517.9

ВЕЩЕСТВЕННЫЕ ДВУХЗОННЫЕ РЕШЕНИЯ УРАВНЕНИЯ SINE-GORDON

Б. А. Д у б р о в и н, С. М. Н а т а н з о н

Введение

Цель настоящей работы — перечислить все гладкие вещественные решения уравнения sine-Gordon $u_{xy} = \sin u$, выражающиеся через тэта-функции двух переменных. Своим появлением эта работа обязана С. П. Новикову, который обратил внимание авторов на серьезную незавершенность исследований [1], [2] по «конечнозонному интегрированию» этого важного в геометрических и физических приложениях (см. [3]) нелинейного уравнения. (Как сообщил авторам С. П. Новиков, близкие к работе [1] результаты были также получены Маккином в работе [14].) Главной проблемой оставалось нахождение эффективных условий вещественности строящихся «конечнозонных решений». Эта задача полностью решена в настоящей работе ¹.

Построенные гладкие вещественные решения уравнений sine-Gordon выражаются через тэта-функции вещественных гиперэллиптических кривых (см. ниже §§ 1—3). Особо важен случай кривых рода 2 (и соответствующих тэта-функций двух переменных), так как здесь любая тэта-функция (общего положения) отвечает некоторой римановой поверхности. Применяя метод, развитый одним из авторов (см. [4], [5]), можно исключить римановы поверхности из вычислений и выразить все величины, входящие в формулы двухзонных решений, только через тэта-функции. Благодаря этому указанные формулы приобретают особую простоту и аналитическую эффективность (см. ниже § 4).

§ 1. Описание общих комплексных алгебро-геометрических («конечнозонных») решений уравнения sine-Gordon ²

Пусть Γ — гиперэллиптическая риманова поверхность рода g , аффинная часть которой задается в \mathbb{C}^2 уравнением

$$w^2 = P_{2g+1}(z) = \prod_{i=1}^{2g+1} (z - z_i); \quad (1.4)$$

величины z_1, \dots, z_{2g+1} попарно различны. Голоморфные дифференциалы

¹ Впервые дискуссия по этому вопросу с участием С. П. Новикова, Ю. Трубо-вица и И. В. Чередника возникла на Советско-американском симпозиуме по теории солитонов (Киев, 1979). Проведенный позднее анализ результатов работ [1], [2] окончательно выявил постановку задач, решаемых в нашей работе.

² Цель этого параграфа — вывести кратчайшим путем формулы (комплексных) решений через тэта-функции. Поэтому мы оставляем в стороне ряд глубоких идей ($L-A$ -пары, функции Бейкера — Ахиезера и т. д., см. [3], [5], [8]), составляющих основу метода алгебро-геометрического интегрирования (или «конечнозонного интегрирования») нелинейных уравнений.

на этой поверхности имеют вид

$$\eta_k = \frac{z^{k-1} dz}{\sqrt{P_{2g+1}(z)}}, \quad k = 1, \dots, g. \quad (1.2)$$

Выберем базис циклов $a_1, \dots, a_g, b_1, \dots, b_g$ на Γ с матрицей индексов пересечений $\begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}$. Ему соответствует нормированный базис голоморфных дифференциалов $\omega_1, \dots, \omega_g$, где

$$\omega_j = \sum_{k=1}^g c_{jk} \eta_k, \quad j = 1, \dots, g; \quad (1.3)$$

условие нормировки имеет вид

$$\oint_{a_k} \omega_j = \delta_{jk}. \quad (1.4)$$

Матрица (c_{jk}) вычисляется так:

$$(c_{jk}) = \left(\oint_{a_j} \eta_k \right)^{-1}. \quad (1.5)$$

Определим матрицу периодов (B_{jk}) римановой поверхности Γ :

$$B_{jk} = \oint_{b_k} \omega_j, \quad j, k = 1, \dots, g. \quad (1.6)$$

Хорошо известно (см. [9]), что (B_{jk}) — симметрическая матрица с положительно определенной мнимой частью, т. е. (B_{jk}) — матрица Римана. Определим в пространстве $\mathbb{C}^g = \mathbb{R}^{2g}$ целочисленную решетку периодов, составленную из векторов вида

$$M + BN, \quad M, N \in \mathbb{Z}^g. \quad (1.7)$$

Фактор пространства \mathbb{C}^g по этой решетке является $2g$ -мерным тором и называется многообразием Якоби (или якобианом) поверхности Γ ; обозначим его через $J(\Gamma)$.

По матрице периодов $B = (B_{jk})$ построим тэта-функцию с характеристиками $[\alpha] = [\alpha'; \alpha''] \in \mathbb{R}^{2g}$:

$$\begin{aligned} \theta[\alpha'; \alpha''](z) &\equiv \theta[\alpha'; \alpha''](z | B) = \\ &= \sum_{k \in \mathbb{Z}^g} \exp\{\pi i \langle B(k + \alpha'), k + \alpha' \rangle + 2\pi i \langle k + \alpha', z + \alpha'' \rangle\}. \end{aligned} \quad (1.8)$$

Здесь $z = (z_1, \dots, z_g) \in \mathbb{C}^g$; суммирование ведется по целочисленной решетке \mathbb{Z}^g ; угловые скобки обозначают евклидово скалярное произведение. Особо важна функция $\theta(z) = \theta[0; 0](z)$. Характеристики, для которых все координаты вектора $[\alpha]$ равны 0 или $1/2$, называются полупериодами. Полупериод $[\alpha'; \alpha'']$ четный, если $4 \langle \alpha', \alpha'' \rangle \equiv 0 \pmod{2}$, и нечетный в противном случае. Четным полупериодам отвечают четные тэта-функции, нечетным — нечетные. При сдвиге на векторы решетки периодов (1.7) тэта-функции преобразуются по закону

$$\begin{aligned} \theta[\alpha'; \alpha''](z + M + BN) &= \\ = \exp\{-\pi i \langle BN, N \rangle - 2\pi i \langle N, z \rangle + 2\pi i (\langle \alpha', M \rangle - \langle \alpha'', N \rangle)\} \theta[\alpha'; \alpha''](z). \end{aligned} \quad (1.9)$$

Для построения решений уравнения sine-Gordon используем следующее тождество (см. [10, формула (39)]; это тождество может быть также

выведено в рамках теории нелинейных уравнений, см. [5]), справедливое для любой римановой поверхности Γ и любой пары ее точек P, Q :

$$\frac{\theta(z + \Delta)\theta(z - \Delta)}{\varepsilon^2(P, Q)\theta^2(z)} = \alpha + \sum_{i,j} U_i V_j \frac{\partial^2 \ln \theta(z)}{\partial z_i \partial z_j}. \quad (1.10)$$

Здесь $z \in \mathbb{C}^g$ — произвольный вектор,

$$\Delta = \left(\int_Q^P \omega_1, \dots, \int_Q^P \omega_g \right), \quad (1.11)$$

векторы $U = (U_1, \dots, U_g)$, $V = (V_1, \dots, V_g)$ имеют вид

$$U_i = \frac{\omega_i(P)}{dp}, \quad V_i = \frac{\omega_i(Q)}{dq}, \quad (1.12)$$

где p, q — локальные параметры в окрестностях точек P, Q соответственно;

$$\varepsilon^2(P, Q) = \frac{\theta^2[v](\Delta)}{\sum U_i \frac{\partial \theta[v](0)}{\partial z_i} \sum V_j \frac{\partial \theta[v](0)}{\partial z_j}}, \quad (1.13)$$

где $[v]$ — любой нечетный невырожденный (т. е. $\text{grad } \theta[v](0) \neq 0$) полупериод; явный вид величины $\alpha = \alpha(P, Q)$ для нас несуществен. Тожество (1.10) — обобщение «теоремы сложения» для σ -функций Вейерштрасса

$$\frac{\sigma(u+v)\sigma(u-v)}{\sigma^2(u)\sigma^2(v)} = \wp(v) - \wp(u) \quad (1.14)$$

(см. [11]).

Л е м м а 1. Пусть P и Q — точки ветвления римановой поверхности (1.1). Тогда вектор Δ вида (1.11) есть полупериод,

$$\Delta = \frac{1}{2}M + \frac{1}{2}BN, \quad M, N \in \mathbb{Z}^g. \quad (1.15)$$

Д о к а з а т е л ь с т в о. Пусть l — путь, соединяющий точки Q и P . Рассмотрим второй экземпляр \tilde{l} этого пути, идущий из P в Q на другом листе римановой поверхности. Имеем

$$\Delta_j = \int_l \omega_j = \int_{\tilde{l}} \omega_j, \quad j = 1, \dots, g. \quad (1.16)$$

Но интегралы от $\omega_1, \dots, \omega_g$ по замкнутому циклу $\gamma = l \cup \tilde{l}$ дают некоторый вектор решетки периодов вида $M + BN$. В силу (1.16) это доказывает утверждение леммы.

Будем в дальнейшем считать, что локальные параметры $p = c_1 \sqrt{z - z_i}$, $q = c_2 \sqrt{z - z_j}$ (c_1, c_2 — константы) в окрестностях этих точек ветвления $P = \{z = z_i\}$, $Q = \{z = z_j\}$ согласованы так, что $\varepsilon^2(P, Q) = 1$.

Т е о р е м а 1. Функция

$$u(x, y) = \frac{1}{i} \left[\ln \frac{\theta(xU + yV + \Delta + \zeta)\theta(xU + yV + \zeta - \Delta)}{\theta^2(xU + yV + \zeta)} + \pi i \langle N, \Delta \rangle \right] \quad (1.17)$$

является при перечисленных выше условиях решением уравнения

$$u_{xy} = -4\kappa \sin u, \quad (1.18)$$

где

$$\kappa = \exp(-\pi i \langle N, \Delta \rangle). \quad (1.18')$$

Д о к а з а т е л ь с т в о заключается в прямой подстановке с использованием соотношения (1.10) и закона преобразования (1.9).

О п р е д е л е н и е. Решения вида (1.17) уравнения (1.18), построенные по гиперэллиптической римановой поверхности Γ рода g и ее паре точек ветвления P, Q , будем называть g -зонными решениями уравнения sine-Gordon.

§ 2. Вещественные алгебраические кривые рода 2 и их тэта-функции

Пусть уравнение (1.1) римановой поверхности Γ имеет вещественные коэффициенты. Тогда на Γ действует антиинволюция (антиголоморфный автоморфизм)

$$\tau(z, w) = (\bar{z}, \bar{w}), \quad \tau^2 = 1. \quad (2.1)$$

Топологические свойства такой «пары» — риманова поверхность (1.1) вместе с заданной на ней антиинволюцией (2.1) — определяются в гиперэллиптическом случае количеством вещественных корней полинома $P_{2g+1}(z)$ (см. уравнение (1.1)). Разберем сначала основной для нас пример поверхностей рода 2

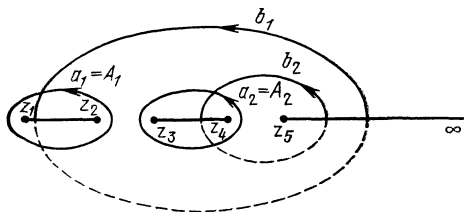


Рис. 1. Базис циклов на римановой поверхности типа I. Штриховыми линиями изображены части циклов, лежащие на «нижнем» листе римановой поверхности.

этом случае антиинволюция τ имеет на поверхности (2.2) три неподвижных овала (три вещественные компоненты кривой (2.2)):

$$\begin{aligned} A_1: \{z_1 \leq z \leq z_2, w = \pm \sqrt{P_5(z)}\}, \\ A_2: \{z_3 \leq z \leq z_4, w = \pm \sqrt{P_5(z)}\}, \\ A_3: \{z_5 \leq z \leq \infty, w = \pm \sqrt{P_5(z)}\}. \end{aligned} \quad (2.3)$$

Отметим, что объединение вещественных овалов разделяет риманову поверхность Γ на две непересекающиеся компоненты. Базис циклов на такой римановой поверхности изображен на рис. 1. Антиинволюция действует на эти циклы так:

$$\tau a_1 = a_1, \quad \tau a_2 = a_2, \quad \tau b_1 = -b_1, \quad \tau b_2 = -b_2 \quad (2.4)$$

(равенство в группе гомологий $H_1(\Gamma; \mathbb{Z})$). Нормированные голоморфные дифференциалы

$$\omega_1 = \frac{c_{11} + c_{12}z}{\sqrt{P_5(z)}} dz, \quad \omega_2 = \frac{c_{21} + c_{22}z}{\sqrt{P_5(z)}} dz \quad (2.5)$$

на Γ имеют поэтому вещественные коэффициенты. Другими словами, при действии антиинволюции τ эти дифференциалы преобразуются по закону (здесь $\tau^*[f(z)dz] = f(\tau(z))d\tau(z)$)

$$\tau^*\omega_k = \bar{\omega}_k, \quad k = 1, 2. \quad (2.6)$$

Матрица периодов чисто мнимая:

$$\bar{B}_{kj} = \oint_{b_k} \bar{\omega}_j = \oint_{b_k} \tau^*\omega_j = \oint_{\tau b_k} \omega_j = -B_{kj}. \quad (2.7)$$

Следовательно, решетка периодов (1.7) в $\mathbb{C}^2 = \mathbb{R}^4$ инвариантна относительно комплексного сопряжения

$$(z_1, z_2) \mapsto (\bar{z}_1, \bar{z}_2). \tag{2.8}$$

Тем самым определена антиинволюция на якобиане $J(\Gamma)$. Найдем ее вещественные

$$\bar{z} \equiv z \tag{2.9}$$

и мнимые

$$\bar{z} \equiv -z \tag{2.10}$$

компоненты на якобиане $J(\Gamma)$. (Знак \equiv здесь и далее будет использоваться для обозначения равенства векторов из \mathbb{C}^g по модулю решетки периодов.) Для нахождения этих компонент разложим любой вектор $z = (z_1, z_2)$ по базису решетки периодов:

$$z = (z_1, z_2) \equiv B\alpha + \beta, \tag{2.11}$$

где у вещественных векторов $\alpha = (\alpha_1, \alpha_2)$, $\beta = (\beta_1, \beta_2)$ все координаты лежат между нулем и единицей. Тогда условие вещественности имеет вид

$$B\alpha + \beta = -B\alpha + \beta + m + Bn, \tag{2.12}$$

где $m, n \in \mathbb{Z}^2$. Получаем четыре вещественные компоненты (вещественных двумерных тора)

$$z \equiv \beta + (1/2) Bn, \tag{2.13}$$

где $\beta \in \mathbb{R}^2$, $n = (0, 0), (1, 0), (0, 1), (1, 1)$. Аналогично, мнимые компоненты имеют вид

$$z \equiv i\alpha + (1/2) n, \tag{2.14}$$

где снова $\alpha \in \mathbb{R}^2$, вектор n принимает те же четыре значения. Это снова четыре двумерных вещественных тора.

Тип II. Корни $z_1 < z_2 < z_3$ вещественны, а $z_4 = \bar{z}_5$ комплексны. Антиинволюция τ имеет только два неподвижных овала

$$A_1 : \{z_1 \leq z \leq z_2, w = \pm \sqrt{P_5(z)}\}, \quad A_2 : \{z_3 \leq z \leq \infty, w = \pm \sqrt{P_5(z)}\}, \tag{2.15}$$

причем их объединение уже не разделяет риманову поверхность Γ на две компоненты. Базис циклов изображен на рис. 2. Действие антиинволюции τ на эти циклы таково:

$$\tau a_1 = a_1, \quad \tau a_2 = a_2, \quad \tau b_1 = a_1 + a_2 - b_1, \quad \tau b_2 = a_1 + a_2 - b_2. \tag{2.16}$$

Закон преобразования голоморфных дифференциалов снова имеет вид (2.6). Но для матрицы периодов B справедливо следующее соотношение, вытекающее из (2.6) и (2.16):

$$\bar{B} = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & 1 \end{pmatrix} - B. \tag{2.17}$$

По-прежнему решетка периодов в \mathbb{C}^2 инвариантна относительно комплексного сопряжения $(z_1, z_2) \mapsto (\bar{z}_1, \bar{z}_2)$, что определяет антиинволюцию на якобиане $J(\Gamma)$. Но эта антиинволюция имеет только две вещественные и две мнимые компоненты на $J(\Gamma)$, каждая из которых есть двумерный

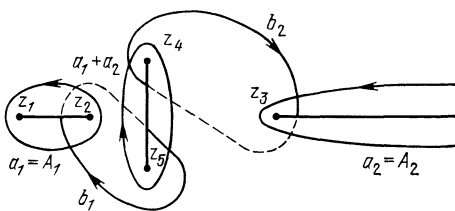


Рис. 2. Циклы на римановой поверхности типа II.

тор. Вещественные компоненты имеют вид

$$z \equiv \beta + \frac{1}{2} Bn; \quad \beta \in \mathbf{R}^2, \quad n = (0, 0), (1, 1). \quad (2.18)$$

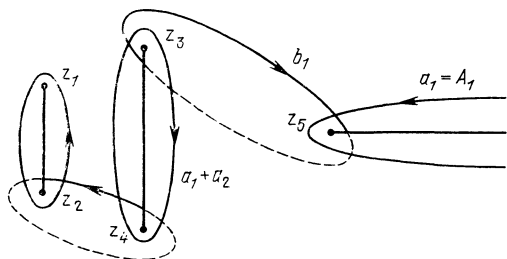
Мнимые компоненты имеют вид

$$z \equiv i\alpha + \frac{1}{2} n, \quad \alpha \in \mathbf{R}^2, \quad n = (0, 0), (1, 0). \quad (2.19)$$

Тип III. Корень z_5 вещественный, а остальные — комплексные: $z_1 = \bar{z}_2, z_3 = \bar{z}_4$. Вещественный овал только один:

$$A_1 : \{z_5 \leq z \leq \infty, w = \pm \sqrt{P_5(z)}\}; \quad (2.20)$$

он не разделяет риманову поверхность Γ . Базис циклов изображен на рис. 3. Действие антиинволюции на эти циклы таково:



$$\begin{aligned} \tau a_1 &= a_1, & \tau a_2 &= a_2, \\ \tau b_1 &= a_1 + a_2 - b_1, & (2.21) \\ \tau b_2 &= a_1 + 2a_2 - b_2. \end{aligned}$$

Голоморфные дифференциалы удовлетворяют (2.6); для матрицы периодов B справедливо соотношение

Рис. 3. Циклы на римановой поверхности типа III.

$$\bar{B} = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & 2 \end{pmatrix} - B. \quad (2.22)$$

Антиинволюция на якобиане $J(\Gamma)$ имеет одну вещественную

$$z \equiv \beta, \quad \beta \in \mathbf{R}^2, \quad (2.23)$$

и одну мнимую

$$z \equiv i\alpha, \quad \alpha \in \mathbf{R}^2, \quad (2.24)$$

компоненту (каждая из них — двумерный тор).

Вещественные алгебраические кривые рода 2, не относящиеся к типам I—III, имеют вид $w^2 = P_6(z)$, где $P_6(z)$ — многочлен с не вещественными нулями. Такие кривые или не имеют вещественных точек (тип IV), или имеют ровно один разделяющий овал (тип V). Эти кривые не годятся для интегрирования уравнения sine-Gordon, и мы их рассматривать не будем. Отметим лишь, что подходящий базис циклов a_1, a_2, b_1, b_2 на таких римановых поверхностях преобразуется под действием антиинволюции по закону

$$\tau a_1 = a_2, \quad \tau a_2 = \bar{a}_1, \quad \tau b_1 = -b_2, \quad \tau b_2 = -b_1. \quad (2.25)$$

Якобиан $J(\Gamma)$ с антиинволюцией $(z_1, z_2) \mapsto (\bar{z}_2, \bar{z}_1)$ имеет одну вещественную и одну мнимую компоненту.

Выясним теперь вопрос о симметрии тэта-функций римановых поверхностей типов I—III.

Л е м м а 2. Тэта-функции римановых поверхностей типов I—III с указанным выше базисом циклов обладают следующей симметрией:

$$\overline{\theta(z)} = \theta(\bar{z} + \lambda), \quad (2.26)$$

где λ — вещественный полупериод вида $\lambda = 0$ для типа I, $\lambda = (1/2, 1/2)$ для типа II, $\lambda = (1/2, 0)$ для типа III.

Доказательство немедленно следует из определения функции $\theta(z)$ и симметрий (2.7), (2.17) и (2.22) для матриц периодов перечисленных римановых поверхностей.

В заключение этого параграфа приведем некоторые общие сведения о римановых поверхностях рода $g \geq 2$ с антиинволюцией τ . Пусть антиинволюция τ имеет на Γ n неподвижных овалов ($0 \leq n \leq g + 1$). Возможны два случая: а) объединение вещественных овалов разделяет Γ на две компоненты; б) объединение овалов не разделяет Γ . Свойства «разделяющих» римановых поверхностей (случай а)) и их тэта-функций хорошо изучены; см., например, [10, гл. 6]. Тэта-функции неразделяющих поверхностей не возникали в приложениях (насколько известно авторам). Мы приведем здесь поэтому информацию о тэта-функциях неразделяющих римановых поверхностей. На такой поверхности всегда можно выбрать базис циклов $a_1, \dots, a_g, b_1, \dots, b_g$ с матрицей пересечений $\begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}$, преобразующийся под действием антиинволюции по закону

$$\tau a_i = a_i, \quad i = 1, \dots, g, \quad \tau b_i = \begin{cases} a - b_i, & 1 \leq i \leq n, \\ a + a_i - b_i, & n + 1 \leq i \leq g, \end{cases} \quad (2.27)$$

где $a = \sum_{i=1}^g a_i$ (см. [6]). Для $g = 2$ такой базис был предъявлен для типов II ($n = 2$) и III ($n = 1$). Матрица периодов голоморфных дифференциалов, вычисленная в этом базисе, обладает следующей симметрией:

$$\bar{B} = \left(\begin{array}{c|ccc} 1 & 1 & \dots & 1 \\ \vdots & \vdots & & \vdots \\ 1 & \dots & 1 & 1 \\ \hline 1 & \dots & 1 & 2 \\ \vdots & \vdots & & \vdots \\ 1 & \dots & 1 & 2 \end{array} \right) = B, \quad (2.28)$$

где в правой части квадратные блоки имеют размеры $n \times n$ и $(g - n) \times (g - n)$. Тэта-функция $\theta(z) = \theta(z | B)$ обладает симметрией

$$\overline{\theta(z)} = \theta(\bar{z} + \lambda), \quad (2.29)$$

где полупериод λ имеет вид

$$\lambda = (1/2)(1, \dots, 1, 0, \dots, 0) \quad (2.30)$$

(единицы на первых n местах). Легко проверить, что антиинволюция $z \mapsto \bar{z}$ на якобиане $J(\Gamma)$ имеет 2^{n-1} попарно непересекающихся вещественных компонент и 2^{n-1} мнимых компонент при $n > 0$, каждая из которых представляет собой вещественный g -мерный тор. При $n = 0$ компонента одна, если g четно, и две, если g нечетно. Функция $\theta(z)$ вещественна на вещественных торах вида

$$\begin{aligned} z &\equiv i\alpha + \frac{1}{2}(\epsilon_1, \dots, \epsilon_{n-1}, 0, \dots, 0) + \frac{1}{2}\lambda, & \alpha \in \mathbf{R}^g, \quad n > 0; \\ z &\equiv i\alpha \quad \text{при} \quad n = 0, \quad g = 2p + 1; \\ z &\equiv i\alpha + \frac{1}{2}(\epsilon_1, 0, \dots, 0) \quad \text{при} \quad n = 0, \quad g = 2p, \end{aligned} \quad (2.31)$$

где $\epsilon_1, \dots, \epsilon_{n-1}$ принимают значения 0, 1. (Легко видеть, что условие вещественности функции $\theta(z)$ зависит только от класса вектора z по модулю решетки периодов.) Отметим, что на всех этих вещественных торах функция $\theta(z)$ имеет нули (см. добавление ниже), поэтому неразделяющие римановы поверхности, как правило, не могут быть использованы для построения гладких «конечнозонных» решений нелинейных уравнений,

интегрируемых методом обратной задачи³. Однако уравнение sine-Gordon является исключением из этого правила: в следующем параграфе мы покажем, что любая вещественная гиперэллиптическая кривая хотя бы с одной вещественной точкой ветвления дает гладкое вещественное решение уравнения sine-Gordon. За исключением простейшего случая, где все точки ветвления вещественные, такие римановы поверхности всегда неразделяющие.

§ 3. Отбор вещественных решений уравнения sine-Gordon

В этом параграфе мы докажем, что для вещественности и гладкости построенных в § 1 конечнозонных решений уравнения sine-Gordon необходимо и достаточно выполнения следующих условий на риманову поверхность Γ вида (1.1) и ее точки ветвления P, Q :

1) гиперэллиптическая кривая (1.1) должна быть вещественной (т. е. римановой поверхностью с антиинволюцией);

2) точки ветвления P, Q должны лежать на одном вещественном овале кривой (1.1).

Для случая рода 2 поверхность Γ должна быть одного из типов I — III, перечисленных в предыдущем параграфе. Кроме того, нужно еще наложить ограничение на параметр ζ , определяющий решение (см. (1.17)); мы это сделаем чуть ниже. Условие на точки ветвления P, Q означает, что Δ — вещественный вектор в \mathbb{C}^g ,

$$\Delta = \frac{1}{2} M, \quad M \in \mathbb{Z}^g. \quad (3.1)$$

Для определенности можно считать, что точки P, Q лежат на цикле a_1 . Тогда $M = (1, 0, \dots, 0)$. Поэтому формулы (1.17), (1.18) упростятся и мы получим: функция

$$u(x, y) = \frac{1}{i} \ln \left[\frac{\theta(xU + yV - \frac{1}{2}M + \zeta)}{\theta(xU + yV + \zeta)} \right]^2 \quad (3.2)$$

является решением уравнения

$$u_{xy} = -4 \sin u. \quad (3.3)$$

Делая замену $x, y \mapsto ix/2, iy/2$, можно привести это уравнение к стандартному виду $u_{xy} = \sin u$. Рассмотрим функцию

$$\varphi(z) = \frac{\theta^2(z - \frac{1}{2}M)}{\theta^2(z)}. \quad (3.4)$$

В силу закона преобразования (1.9) это — однозначная (мероморфная) функция на торе $J(\Gamma)$. Наложим теперь ограничение на вектор ζ :

$$\bar{\zeta} \equiv -\frac{1}{2}M + \lambda - \zeta, \quad (3.5)$$

где $\lambda = 0$ для типа I, $\lambda = (1/2, 1/2)$ для типа II, и $\lambda = (1/2, 0)$ для типа III. Ясно, что такие векторы ζ находятся во взаимно однозначном соответствии с мнимыми точками якобиана:

$$\zeta = -\frac{1}{4}M + \frac{1}{2}\lambda + z, \quad \text{где } \bar{z} \equiv -z. \quad (3.6)$$

³ Используя развитую здесь технику, один из авторов (Дубровин) показал, что нелинейное уравнение Шредингера $i\psi_t = \psi_{xx} - |\psi|^2\psi$ (случай отталкивания) не имеет гладких конечнозонных решений.

Л е м м а 3. *Равенство $|\varphi(\zeta)|^2 = 1$ справедливо, если и только если выполняется соотношение (3.5).*

Д о к а з а т е л ь с т в о. Пусть для вектора ζ выполняется (3.5). Тогда

$$\overline{\varphi(\zeta)} = \left[\frac{\theta^2\left(\zeta - \frac{1}{2}M\right)}{\theta^2(\zeta)} \right] = \frac{\theta^2\left(\bar{\zeta} - \frac{1}{2}M + \lambda\right)}{\theta^2(\bar{\zeta} + \lambda)} = \frac{1}{\varphi(\zeta)}. \quad (3.7)$$

Обратно, если $\varphi(\zeta)\overline{\varphi(\zeta)} = 1$, то в силу (3.7)

$$\bar{\zeta} + \lambda = \pm \left(\zeta - \frac{1}{2}M\right). \quad (3.8)$$

Знак плюс в этом равенстве невозможен, поскольку вектор $\bar{\zeta} - \zeta$ чисто мнимый, а вектор $\lambda + (1/2)M$ вещественный. Лемма доказана.

Выберем локальные параметры p, q в окрестностях точек ветвления P, Q так, чтобы $\tau(p) = \bar{p}$, $\tau(q) = \bar{q}$. Тогда векторы U, V вещественны: $\bar{U} = U$, $\bar{V} = V$. Это очевидно из их определения (4.12) и вида голоморфных дифференциалов (2.6). Поэтому выполнение условия (3.5) для вектора ζ влечет за собой выполнение соотношения

$$\bar{\xi} = -\frac{1}{2}M + \lambda - \xi$$

для вектора

$$\xi = \frac{1}{2}ixU + \frac{1}{2}iyV - \frac{1}{2}M + \zeta \quad (3.9)$$

при вещественных x, y .

Т е о р е м а 2. *Функция*

$$u(x, y) = \frac{1}{i} \ln \left[\frac{\theta\left(\frac{ix}{2}U + \frac{iy}{2}V - \frac{1}{4}M + \frac{1}{2}\lambda + z\right)}{\theta\left(\frac{ix}{2}U + \frac{iy}{2}V + \frac{1}{4}M + \frac{1}{2}\lambda + z\right)} \right]^2 \quad (3.10)$$

является гладким вещественным решением уравнения sine-Gordon $u_{xy} = \sin u$ при перечисленных выше условиях на риманову поверхность Γ , ее точки ветвления P, Q и локальные параметры p, q , причем вектор z должен лежать на какой-нибудь мнимой компоненте якобиана $J(\Gamma)$. Если риманова поверхность Γ имеет только одну пару вещественных точек ветвления, то имеется еще одна компонента гладких вещественных решений уравнения $u_{xy} = \sin u$ вида

$$u(x, y) = \frac{1}{i} \ln \left[\frac{\theta\left(\frac{x}{2}U - \frac{y}{2}V + \left(\frac{1}{2}, 0\right) + z\right)}{\theta\left(\frac{x}{2}U - \frac{y}{2}V + z\right)} \right]^2, \quad (3.11)$$

где вектор z чисто вещественный. Перечисленные формулы исчерпывают все гладкие вещественные конечнозонные решения уравнения $u_{xy} = \sin u$.

Д о к а з а т е л ь с т в о для рода $g = 2$. Гладкость и вещественность решений (3.10) сразу вытекает из леммы 3. Гладкость и вещественность решений вида (3.11) проверяется так же, как и в лемме 3. Дадим доказательство необходимости условий вещественности, перечисленных в теореме. Необходимость вещественности кривой Γ и ее точек ветвления P, Q вытекает из теории L - A -пар и фактически доказана в [1]. Необходимость условия $\zeta + \bar{\zeta} \equiv \Delta + \lambda$ вытекает из леммы 3. Это равенство имеет на $J(\Gamma)$ нетривиальные решения, если и только если вектор Δ вещественный. Это означает, что точки P и Q лежат на одном овале антиин-

волюции τ . Это однозначно фиксирует антиинволюцию на римановой поверхности для типов I и II; для типа III годится также и другая антиинволюция τ' , где $\tau'(z, w) = (z, -\bar{w})$. Это в точности приводит к перечисленным выше формулам и только к ним. Теорема доказана.

Доказательство этой теоремы для случая большего рода проводится практически без изменений.

Эта теорема позволяет легко подсчитать количество компонент гладких вещественных решений уравнения sine-Gordon, строящихся по вещественной гиперэллиптической поверхности Γ рода g с фиксированной парой вещественных точек ветвления, лежащих на одном овале, причем у Γ имеется n вещественных овалов ($1 \leq n \leq g + 1$). Нужно лишь исключить «тривиальные» компоненты, для которых решения отличаются лишь знаком. Получаем 2^{n-2} компонент вещественных решений при $n \geq 2$ и две компоненты при $n = 1$. Полный список гладких вещественных решений для рода $g = 2$ приведен в следующем параграфе. Причина появления двух компонент для кривых с одним овалом ясна из доказательства теоремы 2: фактически эти две компоненты отвечают двум разным вещественным кривым $w^2 = P_5(z)$ и $w^2 = -P_5(z)$, изоморфным как комплексные римановы поверхности.

Прежде чем переходить к эффeктивизации формул в роде 2, упомянем о проблеме плотности построенных конечнозонных решений уравнения sine-Gordon в пространстве всех периодических (по модулю 2π) решений этого уравнения. Как указал авторам С. П. Новиков, пока подходы к этой проблеме отсутствуют. Это связано, в частности, с несамосопряженностью соответствующей L - A -пары (см. [3]).

§ 4. Эффeктивизация полученных формул двухзонных решений уравнения sine-Gordon

В этом параграфе мы покажем, что из конструкции двухзонных решений можно вовсе выкинуть риманову поверхность, и получим в замкнутом виде формулы вещественных гладких решений через тэта-функции двух переменных. Принципиальная возможность реализации такой программы ясна заранее, поскольку любая 2×2 -матрица Римана $B = \begin{pmatrix} B_{11} & B_{12} \\ B_{12} & B_{22} \end{pmatrix}$ (т. е. симметрическая с положительно определенной мнимой частью) общего положения является матрицей периодов некоторой римановой поверхности (см., например, [5, гл. 4]).

Введем необходимые обозначения. Рассмотрим четыре линейно независимые функции

$$\hat{\theta}[n](z) = \theta \left[\frac{n}{2} : 0 \right] (z | 2B), \quad (4.1)$$

где $n \in (\mathbb{Z}_2)^2$, т. е. координаты вектора $n = (n_1, n_2)$ равны 0 или 1. Справедливо следующее тождество («теорема сложения» для тэта-функций, см. [5]):

$$\theta(z+u)\theta(z-u) = \sum_{n \in (\mathbb{Z}_2)^2} \hat{\theta}[n](2z)\hat{\theta}[n](2u). \quad (4.2)$$

Значения функций $\hat{\theta}[n](z)$ и их производных в нуле называются тэта-константами. Тэта-константы являются функциями от матрицы Римана B . Условимся опускать нулевой аргумент у тэта-констант: $\hat{\theta}[n] \equiv \hat{\theta}[n](0)$, $\hat{\theta}_{ij}[n] \equiv \hat{\theta}_{ij}[n](0)$. Наложим на 2×2 -матрицу Римана

В следующее условие невырожденности:

$$D = \det \begin{vmatrix} \hat{\theta}_{11}[0, 0] & \hat{\theta}_{12}[0, 0] & \hat{\theta}_{22}[0, 0] & \hat{\theta}[0, 0] \\ \hat{\theta}_{11}[1, 0] & \hat{\theta}_{12}[1, 0] & \hat{\theta}_{22}[1, 0] & \hat{\theta}[1, 0] \\ \hat{\theta}_{11}[0, 1] & \hat{\theta}_{12}[0, 1] & \hat{\theta}_{22}[0, 1] & \hat{\theta}[0, 1] \\ \hat{\theta}_{11}[1, 1] & \hat{\theta}_{12}[1, 1] & \hat{\theta}_{22}[1, 1] & \hat{\theta}[1, 1] \end{vmatrix} \neq 0 \quad (4.3)$$

(это условие отбрасывает матрицы Римана, приводящиеся целочисленным симплектическим преобразованием к диагональной форме).

Т е о р е м а 3. Пусть $B = \begin{pmatrix} B_{11} & B_{12} \\ B_{12} & B_{22} \end{pmatrix}$ — произвольная матрица Римана с условием невырожденности (4.3), удовлетворяющая одному из трех условий вещественности:

$$\text{Тип I: } \bar{B} = -B, \quad (4.4)$$

$$\text{Тип II: } \bar{B} = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & 1 \end{pmatrix} - B, \quad (4.5)$$

$$\text{Тип III: } \bar{B} = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & 2 \end{pmatrix} - B. \quad (4.6)$$

Тогда функция

$$u(x, y) = \frac{1}{i} \ln \left[\frac{\theta[0, 0; p_1, p_2] \left(\frac{i(x-x_0)}{2} U + \frac{i(y-y_0)}{2} V \right)}{\theta[0, 0; q_1, q_2] \left(\frac{i(x-x_0)}{2} U + \frac{i(y-y_0)}{2} V \right)} \right]^2 \quad (4.7)$$

является гладким вещественным решением уравнения $u_{xy} = \sin u$, где характеристики p_1, p_2, q_1, q_2 для типов I—III имеют вид

	Тип I		Тип II	Тип III	
p_1	$3/4$	$3/4$	0	0), (4.8)
p_2	0	$1/2$	$1/4$	0	
q_1	$1/4$	$1/4$	$1/2$	$1/2$	
q_2	0	$1/2$	$1/4$	0	

векторы $U = (U_1, U_2)$, $V = (V_1, V_2)$ имеют вид

$$U_1 = 1, \quad U_2 = \frac{q_{12} + \sqrt{q_{12}^2 - 4q_{11}q_{22}}}{2q_{11}}, \quad V_1 = q_{11}, \quad V_2 = \frac{q_{12} - \sqrt{q_{12}^2 - 4q_{11}q_{22}}}{2}, \quad (4.9)$$

а величины $q_{ij} = q_{ij}(B)$ вычисляются по следующим формулам (детерминант D определен равенством (4.3)):

$$q_{11} = D^{-1} \det \begin{vmatrix} \hat{\theta}[0, 0] & \hat{\theta}_{12}[0, 0] & \hat{\theta}_{22}[0, 0] & 0 \\ 0 & \hat{\theta}_{12}[1, 0] & \hat{\theta}_{22}[1, 0] & \hat{\theta}[1, 0] \\ \hat{\theta}[0, 1] & \hat{\theta}_{12}[0, 1] & \hat{\theta}_{22}[0, 1] & 0 \\ 0 & \hat{\theta}_{12}[1, 1] & \hat{\theta}_{22}[1, 1] & \hat{\theta}[1, 1] \end{vmatrix}, \quad (4.10)$$

$$q_{12} = D^{-1} \det \begin{vmatrix} \hat{\theta}_{11}[0, 0] & \hat{\theta}[0, 0] & \hat{\theta}_{22}[0, 0] & 0 \\ \hat{\theta}_{11}[1, 0] & 0 & \hat{\theta}_{22}[1, 0] & \hat{\theta}[1, 0] \\ \hat{\theta}_{11}[0, 1] & \hat{\theta}[0, 1] & \hat{\theta}_{22}[0, 1] & 0 \\ \hat{\theta}_{11}[1, 1] & 0 & \hat{\theta}_{22}[1, 1] & \hat{\theta}[1, 1] \end{vmatrix}, \quad (4.11)$$

$$q_{22} = D^{-1} \det \begin{vmatrix} \hat{\theta}_{11}[0, 0] & \hat{\theta}_{12}[0, 0] & \hat{\theta}[0, 0] & 0 \\ \hat{\theta}_{11}[1, 0] & \hat{\theta}_{12}[1, 0] & 0 & \hat{\theta}[1, 0] \\ \hat{\theta}_{11}[0, 1] & \hat{\theta}_{12}[0, 1] & \hat{\theta}[0, 1] & 0 \\ \hat{\theta}_{11}[1, 1] & \hat{\theta}_{12}[1, 1] & 0 & \hat{\theta}[1, 1] \end{vmatrix}. \quad (4.12)$$

Для матриц Римана типа III есть еще одно семейство вещественных решений вида

$$u(x, y) = \frac{1}{i} \ln \left[\frac{\theta \left[0, 0; \frac{1}{2}, 0 \right] \left(\frac{x-x_0}{2} U - \frac{y-y_0}{2} V \right)}{\theta \left(\frac{x-x_0}{2} U - \frac{y-y_0}{2} V \right)} \right]^2. \quad (4.13)$$

Доказательство. Возьмем сначала произвольную матрицу Римана (без условий вещественности), построим по ней соответствующую функцию $\theta(z) = \theta(z | B)$ и будем искать решения уравнения (1.18) в виде (1.17), где ζ — произвольный вектор, Δ имеет вид

$$\Delta = \frac{1}{2} M + \frac{1}{2} BN, \quad M, N \in \mathbf{Z}^g, \quad (4.14)$$

а векторы U, V пока неизвестны. Для отыскания этих векторов воспользуемся соотношением (1.10). При условии $\varepsilon^2 = 1$ имеем

$$\theta(z + \Delta)\theta(z - \Delta) = \alpha\theta^2(z) + \partial_U \partial_V \theta(z) \cdot \theta(z) - \partial_U \theta(z) \partial_V \theta(z). \quad (4.15)$$

Преобразуем это равенство, используя теорему сложения (4.2) (ср. [5]). Получаем систему из 2^g соотношений

$$2 \sum_{i,j} U_i V_j \hat{\theta}_{ij}[n] + \alpha \hat{\theta}[n] = \hat{\theta}[n](2\Delta), \quad n \in (\mathbf{Z}^g)^g. \quad (4.16)$$

При $g > 2$ условия совместности этой системы дают набор нетривиальных соотношений на матрицу Римана B , необходимых (и, по-видимому, достаточных; см. [5]) для того, чтобы матрица B была матрицей периодов гиперэллиптической римановой поверхности. А для $g = 2$ эти уравнения легко решаются. Возьмем в качестве Δ вектор $\Delta = (1/2, 0)$. Тогда система (4.16) переписется в виде

$$2U_1 V_1 \hat{\theta}_{11}[n] + 2(U_1 V_2 + U_2 V_1) \hat{\theta}_{12}[n] + 2U_2 V_2 \hat{\theta}_{22}[n] + \alpha \hat{\theta}[n] = (-1)^n \hat{\theta}[n], \quad (4.17)$$

где $n = (n_1, n_2)$ принимает значения $(0, 0), (1, 0), (0, 1), (1, 1)$. Решая ее по правилу Крамера, получим

$$U_1 V_1 = q_{11}, \quad U_1 V_2 + U_2 V_1 = q_{12}, \quad U_2 V_2 = q_{22}, \quad (4.18)$$

где величины q_{ij} имеют вид (4.10)—(4.12). Отсюда, очевидно, следуют формулы (4.9). Тем самым мы проверили, что перечисленные в теореме формулы дают решения уравнения sine-Gordon. Проверим, что эти решения гладкие и вещественные при условиях (4.4)—(4.6) на матрицу B . Для этого достаточно доказать вещественность векторов U и V , определенных формулами (4.9). Разобьем доказательство вещественности на ряд лемм.

Лемма 4. Для матриц Римана B , удовлетворяющих одному из условий вещественности (4.4)—(4.6), величины $q_{ij} = q_{ij}(B)$, определенные формулами (4.10)—(4.12), вещественны.

Доказательство. Для тэта-констант из условий (4.4)—(4.6) получаем такие соотношения:

$$\overline{\hat{\theta}[n]} = \exp(-2\pi i \langle n, \lambda \rangle^2) \hat{\theta}[n], \quad \overline{\hat{\theta}_{kj}[n]} = \exp(-2\pi i \langle n, \lambda \rangle^2) \hat{\theta}_{kj}[n], \quad (4.19)$$

где $\lambda = 0, (1/2, 1/2)$ или $(1/2, 0)$ для типов I, II, III соответственно. Для типа I получаем поэтому, что все тэта-константы вещественны. Для типов II, III тэта-константы $\hat{\theta}[0, 0], \hat{\theta}[1, 0], \hat{\theta}[0, 1], \hat{\theta}[1, 1]$ при комплексном сопряжении умножаются соответственно на $1, -i, -i, 1$ или на $1, -i, 1, -i$ (то же самое справедливо для констант $\hat{\theta}_{jk}[n]$). Во всех трех случаях отсюда вытекает вещественность величин q_{ij} . Лемма доказана.

В силу доказанной леммы достаточно проверить положительность дискриминанта

$$\delta = q_{12}^2 - 4q_{11}q_{22}. \quad (4.20)$$

Лемма 5. Дискриминант $\delta = \delta(B)$ не обращается в нуль для любой матрицы Римана B , удовлетворяющей условию невырожденности (4.3).

Доказательство. Заметим прежде всего, что векторы U, V определяются из системы (4.17) однозначно с точностью до перестановки и до преобразований $U \mapsto kU, V \mapsto k^{-1}V$. Далее, любая 2×2 -матрица Римана с условием (4.3) определяет риманову поверхность Γ рода 2. Для этой римановой поверхности Γ и подходящей пары ее точек ветвления векторы U и V обязаны поэтому иметь вид (4.12). Хорошо известно, что эти векторы различны (см., например, [5]). Лемма доказана.

Рассмотрим теперь детерминанты $\tilde{q}_{11}, \tilde{q}_{12}, \tilde{q}_{22}$, стоящие в числителях формул (4.10)—(4.12) (т. е. $q_{ij} = D^{-1}\tilde{q}_{ij}$). Они определены уже для всех матриц Римана B (без ограничения (4.3)). Покажем, что даже при обращении в нуль детерминанта D величина $\tilde{\delta} = \tilde{q}_{12}^2 - 4\tilde{q}_{11}\tilde{q}_{22}$ может зануляться лишь на некоторых кривых в трехмерном пространстве матриц Римана. Действительно, зануление детерминанта D означает, что матрица Римана B имеет в некотором базисе решетки диагональный вид $B = \begin{pmatrix} \tau_1 & 0 \\ 0 & \tau_2 \end{pmatrix}$. Соответствующие тэта-функции двух переменных распадаются тогда в произведение двух одномерных тэта-функций. Поэтому $\tilde{q}_{11} = \tilde{q}_{22} \equiv 0, \tilde{q}_{12} \neq 0$ для почти всех τ_1, τ_2 . Легко проверить, что при замене базиса решетки периодов, даваемой целочисленным симплектическим преобразованием, величина $\tilde{\delta}$ может лишь умножаться на ненулевой множитель. Значит, для почти всех матриц Римана, лежащих на уровне $D = 0$, величина $\tilde{\delta} \neq 0$.

Далее, если B — матрица периодов вещественной римановой поверхности типов I—III, то B удовлетворяет условиям вещественности (4.4)—(4.6) соответственно. Для такой матрицы Римана дискриминант δ положителен. Из предыдущих рассуждений вытекает, что δ не может менять знак. Это завершает доказательство теоремы.

§ 5. Заключительные замечания

1. Построенные выше по матрице Римана B двухзонные решения уравнения sine-Gordon таковы, что функция $\exp iu(x, y)$ почти периодична по x и y с парой периодов T_1^x, T_2^x и T_1^y, T_2^y соответственно. Эти периоды определены с точностью до преобразований Лоренца

$$T_i^x \leftrightarrow T_i^y, \quad T_i^x \mapsto kT_i^x, \quad T_i^y \mapsto k^{-1}T_i^y \quad (5.1)$$

и до преобразований вида

$$(T_i^{x,y})^{-1} \mapsto \sum_{j=1}^2 m_{ij} (T_j^{x,y})^{-1}, \quad (5.2)$$

где (m_{ij}) — целочисленная унимодулярная матрица, порожденных заменой базиса решетки периодов. Явный вид этих периодов таков:

$$\begin{pmatrix} T_1^{x-1} \\ T_2^{x-1} \end{pmatrix} = i\bar{B}^{-1}U, \quad \begin{pmatrix} T_1^{y-1} \\ T_2^{y-1} \end{pmatrix} = i\bar{B}^{-1}V, \quad (5.3)$$

где матрица \bar{B} имеет для типов I—III следующий вид:

$$\text{Тип I: } \bar{B} = B; \quad (5.4)$$

$$\text{Тип II: } \bar{B} = \begin{pmatrix} B_{11} - B_{12} & -1 + B_{11} + B_{12} \\ B_{12} - B_{22} & -1 + B_{12} + B_{22} \end{pmatrix}; \quad (5.5)$$

$$\text{Тип III: } \bar{B} = \begin{pmatrix} -1 + 2B_{11} & -1 + 2B_{12} \\ -1 + 2B_{12} & -2 + 2B_{22} \end{pmatrix}. \quad (5.6)$$

Периодические по x (или по y) решения выделяются условием соизмеримости

$$n_1 T_1^x + n_2 T_2^x = 0 \text{ или } n_1 T_1^y + n_2 T_2^y = 0, \quad (5.7)$$

где n_1, n_2 — целые числа. Если все периоды по x и по t равны бесконечности, то построенные двухзонные решения переходят в двухсолитонные решения уравнения sine-Gordon (см. [3]).

2. Укажем в заключение семейство двухзонных решений, выражающихся через эллиптические функции. Возьмем такую матрицу Римана:

$$B = \frac{1}{4} \begin{pmatrix} \tau + \bar{\tau} & \tau - \bar{\tau} \\ \tau - \bar{\tau} & \tau + \bar{\tau} \end{pmatrix}, \quad \text{Im } \tau > 0, \quad \text{Im } \bar{\tau} > 0, \quad (5.8)$$

где тип I: $\text{Re } \tau = \text{Re } \bar{\tau} = 0$, тип II: $\text{Re } \tau = 2, \text{Re } \bar{\tau} = 0$, тип III: $\text{Re } \tau = \text{Re } \bar{\tau} = 1$ (такой вид имеют матрицы периодов римановых поверхностей вида $w^2 = P_3(z^2)$ ⁴). Производя замену $t = x + y, \xi = x - y$, перепишем уравнение sine-Gordon в виде

$$u_{tt} - u_{\xi\xi} = \sin u. \quad (5.9)$$

Положим

$$\theta_2(z) = \theta \left[\frac{1}{2}; 0 \right] (z | \tau), \quad \theta_3(z) = \theta(z | \tau) \quad (5.10)$$

(стандартные обозначения зэта-функций Якоби, см. [11]); аналогичный смысл имеют обозначения $\tilde{\theta}_2(z)$ и $\tilde{\theta}_3(z)$ (где $\tau \mapsto \bar{\tau}$). Тогда решения уравнения (5.9), эллиптические по t и по ξ (разумеется, эллиптической функцией будет $\exp iu$), имеют вид

$$u(t, \xi) = \frac{1}{i} \ln \left[\frac{\theta_3(z) \tilde{\theta}_3(w) - \theta_2(z) \tilde{\theta}_2(w)}{\theta_3(z) \tilde{\theta}_3(w) + \theta_2(z) \tilde{\theta}_2(w)} \right]^2, \quad (5.11)$$

где

$$z = i\omega(t - t_0) + \frac{n_1 + n_2}{2}, \quad w = i\kappa(\xi - \xi_0) + \frac{n_1 - n_2}{2}, \quad (5.12)$$

⁴ Было бы интересно исследовать свойства решений других нелинейных уравнений, интегрируемых методом обратной задачи рассеяния, отвечающих римановым поверхностям с богатой симметрией. По поводу классификации таких поверхностей см. [7].

вектор (n_1, n_2) принимает значения $(0, 0)$, $(1, 0)$ для типа I и $(1, 1)$ для типов II и III. «Дисперсионные соотношения» для волнового вектора (ω, κ) имеют вид

$$\begin{aligned} \omega^2 [f_0''\tilde{f}_0 + f_2''\tilde{f}_2] - \kappa^2 [f_0''\tilde{f}_0 + f_2''\tilde{f}_2] &= \frac{1-\alpha}{8} (f_0\tilde{f}_0 + f_2\tilde{f}_2), \\ \omega^2 f_1''\tilde{f}_1 - \kappa^2 f_1''\tilde{f}_1 &= -\frac{1+\alpha}{8} f_1\tilde{f}_1, \\ \omega^2 [f_1''\tilde{f}_0 + f_0''\tilde{f}_1] - \kappa^2 [f_1''\tilde{f}_0 + f_0''\tilde{f}_1] &= \frac{1-\alpha}{8} (f_1\tilde{f}_0 + f_0\tilde{f}_1) \end{aligned}$$

(величина α исключается из системы). Здесь введены функции $f_k(z) = \theta[k/4; 0](z|2\tau)$, $k = 0, 1, 2$; аналогичный смысл имеют функции $\tilde{f}_k(z)$ (где $\tau \mapsto \tilde{\tau}$). Как обычно, отсутствие аргумента у этих функций (или у их производных) означает, что этот аргумент равен нулю. Следует отметить, что в частном случае, где периоды по ξ бесконечные, решения типа (5.11) были найдены И. В. Грибковым [13] при помощи преобразования Бэклунда.

Добавление. О нулях тэта-функций вещественных неразделяющих кривых

Пусть Γ — риманова поверхность рода g с антиинволюцией τ , имеющей n неподвижных овалов ($0 \leq n \leq g$), которые в совокупности не разделяют Γ . Пусть, далее, $\theta(z)$ — тэта-функция этой римановой поверхности, построенная по базису циклов вида (2.27). Она принимает вещественные значения на g -мерных торах вида (2.31).

Т е о р е м а. *На всех торах вида (2.31) функция $\theta(z)$ имеет нули.*

Д о к а з а т е л ь с т в о. Параметризуем точки якобиана $J(\Gamma)$ дивизорами D степени g :

$$z = \int_{gQ}^D \omega + K^Q. \tag{Д.1}$$

Здесь $\omega = (\omega_1, \dots, \omega_g)$ — нормированные голоморфные дифференциалы, Q — фиксированная точка Γ , K^Q — соответствующий вектор римановых констант (см. [10]).

Л е м м а. *Вектор z вида (Д.1) удовлетворяет (2.31), если и только если найдется мероморфный дифференциал с нулями в $D + \tau(D)$ и полюсами в Q и $\tau(Q)$, т. е. $D + \tau(D) \sim K_\Gamma + Q + \tau(Q)$ (K_Γ — канонический класс).*

Д о к а з а т е л ь с т в о. Пусть (2.31) выполнено. Тогда искомым дифференциал $\Omega(P)$ имеет вид

$$\Omega(P) = \frac{\theta\left(\int_Q^P \omega - z\right) \theta\left(\int_{\tau(Q)}^P \omega + z\right)}{\varepsilon(P, Q) \varepsilon(P, \tau(Q))} dp \tag{Д.2}$$

(p — локальный параметр в точке P , величина $\varepsilon(P, Q)$ имеет вид (1.13); ср. [10, гл. 2]). Нули числителя расположены в точках дивизоров D (первый сомножитель) и $\tau(D)$ (второй сомножитель в силу (2.29)). Далее, (Д.2) есть общий вид дифференциалов с полюсами в Q и $\tau(Q)$; отсюда и из (2.29) вытекает, что $z + \bar{z} \equiv \lambda$. Лемма доказана.

Отметим, что $\theta(z) = 0$, если и только если дифференциал $\Omega(P)$ вида (Д.2) голоморфный. Дивизор D в этом случае содержит точку Q .

Проверим теперь утверждение теоремы для гиперэллиптических кривых $w^2 + P_{2g+2}(z) = 0$, где $P_{2g+2}(z)$ — многочлен степени $2g + 2$ с вещественными коэффициентами. На такой кривой есть пара антиинволюций τ, τ' , где $\tau(z, w) = (\bar{z}, \bar{w})$, $\tau'(z, w) = (\bar{z}, -\bar{w})$, а также инволюция $\gamma(z, w) = (z, -w)$. Пусть антиинволюция τ неразделяющая. Возьмем $Q = \{z = \infty\}$; тогда $\tau'Q = Q$. Дифференциалы $\Omega(P)$, фигурирующие в лемме, имеют вид

$$\Omega(P) = \frac{R_g(z) dz}{\sqrt{P_{2g+2}(z)}}, \quad (Д.3)$$

где многочлен $R_g(z)$ степени g имеет вещественные коэффициенты. Его нули симметричны относительно γ . Итак, интересующие нас точки якобиана (вида (2.31)) параметризуются дивизорами D такими, что $D + \tau(D)$ инвариантен относительно γ . Дивизоры D , удовлетворяющие этому условию, имеют вид

$$D = \sum P_i + \sum (P'_i + \tau'P'_i) + \sum (P''_i + \gamma P''_i),$$

где $\tau'P_i = P_i$. Обозначим через A'_1, \dots, A'_m все овалы инволюции τ' , не содержащие Q . Здесь $m = n - 1$ при $n > 0$, $m = 0$ при $n = 0$ и $g = 2p$, $m = 1$ при $n = 0$ и $g = 2p + 1$. «Номер» $(\varepsilon_1, \dots, \varepsilon_m)$ компоненты вида (2.31) определяется так: ε_k — количество точек по модулю 2 дивизора D , лежащих на овале A'_k . В каждой такой компоненте имеются дивизоры D , содержащие точку Q (напомним, что в этом случае дифференциал (Д.3) голоморфный). Тогда $\theta(z) = 0$, где z имеет вид (Д.1) (см. [10]).

Перейдем теперь к общему случаю римановой поверхности Γ с неразделяющей антиинволюцией τ . Каждая такая поверхность может быть получена деформацией из вещественной гиперэллиптической в классе вещественных кривых (см. [6]). Для гиперэллиптического случая мы нашли в каждой компоненте вида (2.31) дивизор D такой, что $D + \tau(D)$ есть дивизор голоморфного дифференциала $\Omega = \sum_{i=1}^g \alpha_i \omega_i$. Этот дифференциал симметричен относительно τ : $\tau^* \Omega = \bar{\Omega}$, коэффициенты α_i вещественны. При непрерывной деформации базисные дифференциалы ω_i меняются непрерывно (см. [12, с. 99—103]). Тем самым голоморфный симметрический дифференциал Ω определен на всех кривых из деформации. Он и определяет нам нуль тэта-функции, лежащий на соответствующей компоненте. Теорема доказана.

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

1. Козел В. А., Котляров В. П. Конечнозонные решения уравнения sine-Gordon. Препринт ФТИНТ АН УССР, № 9—77, Харьков, 1977.
2. Чередын И. В. Об условиях вещественности в «конечнозонном интегрировании». — ДАН СССР, 1980, т. 252, № 5, с. 1104—1108.
3. Теория солитонов/Под ред. С. П. Новикова. М.: Наука, 1980.
4. Дубровин Б. А. О гипотезе С. П. Новикова в теории тэта-функций и нелинейных уравнений типа Кортевега—де Фриза и Кадомцева—Петвиашвили. — ДАН СССР, 1980, т. 251, № 3, с. 541—544.
5. Дубровин Б. А. Тэта-функции и нелинейные уравнения. — УМН, 1981, т. 36, вып. 2, с. 11—80.
6. Натанзон С. М. Пространство модулей вещественных кривых. — Тр. Моск. матем. об-ва, 1978, т. 37, 219—253.
7. Натанзон С. М. Геометрия Лобачевского и автоморфизмы комплексных кривых. — В сб.: Геометрические методы в задачах анализа и алгебры. Межвуз. темат. сб.. 1978, № 1, с. 130—151; 1980, № 2, с. 156—158. Ярославль: Изд-во ЯГУ.
8. Кричевер И. М. Аналог формулы Даламбера для уравнений главного кирального поля и уравнения sine-Gordon. — ДАН СССР, 1980, т. 253, № 2, с. 288—292.

9. *Спрингер Дж.* Введение в теорию римановых поверхностей. М.: ИЛ, 1960.
10. *Fay J.* Theta-functions on Riemann surface. Lecture Notes in Math. V. 352. Springer-Verlag, 1973.
11. *Бейтмен Г., Эрдейи А.* Высшие трансцендентные функции. Т. 3. М.: Наука, 1967.
12. *Альфорт Л., Берс Л.* Пространства римановых поверхностей и квазиконформные отображения. М.: ИЛ, 1961.
13. *Грибков И. В.* Некоторые решения уравнения синус-Гордона, получаемые с помощью преобразования Бäcklund.— УМН, 1978, т. 33, вып. 2, с. 191—192.
14. *McKean H. P.* The sine-Gordon and sinh-Gordon equations on the circle.—Comm. Pure Appl. Math., 1981, v. 34, № 2, p. 197—257.

Московский государственный
университет

Поступила в редакцию
10 июня 1981 г.