

УДК 517.946+519.63+519.633

В. Г. Самойленко, А. К. Прикарпатский

## Периодическая задача для цепочки Тода

1. Введение. Цель статьи — явное интегрирование уравнений движения периодической цепочки Тода [1]

$$\partial^2 q_n / \partial t^2 = \exp(q_{n-1} - q_n) - \exp(q_n - q_{n+1}), \quad q_n(t) \in \mathbb{R}^1, \quad n = 1, 2, \dots, N+1, \quad (1)$$

описывающей динамику  $N+1$  частиц на прямой, взаимодействующих с экспоненциальным потенциалом. В работах [2, 3] уравнения движения (1) были проинтегрированы в быстроубывающем случае методом обратной задачи теории рассеяния, что позволило найти для этого уравнения «дискретные» солитонные решения. Периодическая задача для уравнения (1) решалась в работах [4—6], что позволило записать решение  $q_n(t)$  в явном виде в терминах многомерных тэта-функций Римана. Затем в работе [7] для решений цепочки Тода получены рекуррентные формулы с помощью метода Дарбу-преобразований.

В данной работе периодическая задача для уравнения (1) исследуется при помощи метода, первоначально предложенного в работе [8] для уравнения Кортевега—де Фриза и развитого затем для дискретного модифицированного уравнения Кортевега—де Фриза [9].

2. Вывод основных уравнений дискретного аналога периодического варианта метода обратной задачи теории рассеяния. Как показано в [2, 3], уравнение цепочки Тода (1) допускает представление типа Лакса на матрицах второго порядка, зависящих от произвольного спектрального параметра  $\lambda \in \mathbb{C}^1$ , которое можно записать согласно [4] в виде

$$\partial \mathcal{L}_n(\lambda) / \partial t = M_{n+1}(\lambda) \mathcal{L}_n(\lambda) - \mathcal{L}_n(\lambda) M_n(\lambda), \quad (2)$$

где

$$\mathcal{L}_n(\lambda) = \begin{pmatrix} 0 & a_n^{-1} \\ -a_n & -(b_n - \lambda) a_n^{-1} \end{pmatrix}, \quad (3)$$

$$M_n(\lambda) = \begin{pmatrix} b_n - \lambda & 2 \\ -2a_n^2 & \lambda - b_{n+1} + a_n^{-1} \frac{\partial a_n}{\partial t} \end{pmatrix},$$

$$a_n = 0,5 \exp 0,5 (q_{n-1} - q_n), \quad b_n = -0,5 \frac{\partial}{\partial t} q_{n-1}, \quad n \in \mathbb{Z}.$$

Прямым вычислением легко убедиться, что уравнение (2) остается справедливым для всех  $\lambda \in \mathbb{C}^1$ , если функции  $q_n(t)$  удовлетворяют уравнениям (1).

В дальнейшем считаем, что функция  $q_n(t)$  —  $(N+1)$ -периодическая по индексу  $n$

$$q_{n+N+1}(t) \equiv q_n(t) \pmod{K}, \quad (4)$$

где  $K \in \mathbb{R}^1$  — произвольное действительное число. Рассмотрим следующие линейные задачи на вектор-функцию  $u_n(t) \in \mathbb{C}^2$ :

$$u_{n+1} = \mathcal{L}_n(\lambda) u_n, \quad \partial u_n / \partial t = M_n(\lambda) u_n. \quad (5)$$

Записывая условие совместности уравнений (5) в виде  $\frac{\partial}{\partial t} \mathbf{u}_{n+1} =$   
 $= \left( \frac{\partial \mathbf{u}_m}{\partial t} \right) \Big|_{m=n+1}$ , находим, что матрицы  $\mathcal{L}_n(\lambda)$  и  $\mathcal{M}_n(\lambda)$  должны удовлет-

ворять уравнению (2). Это значит, что на решениях уравнения цепочки Тода (1) линейные задачи (5) совместны при всех  $n$  и  $t$ .

В силу периодичности (4) функции  $q_n(t)$  для уравнений (5) определена матрица монодромии  $S_n = S_n(t, \lambda)$  [9] по формуле

$$\mathbf{u}_{n+N+1} = S_n \mathbf{u}_n. \quad (6)$$

Из первого уравнения в (5) находим для  $S_n$  явную формулу

$$S_n = \prod_{j=0}^{\bar{N}} \mathcal{L}_{n+j}, \quad (7)$$

где  $\bar{N}$  указывает на порядок возрастания индексов в произведении (7). Итак, согласно (3) и (7), нами доказана следующая лемма.

**Лемма 1.** Матрица монодромии  $S_n(t, \lambda)$  для линейных задач (5) — полиномиальная по параметру  $\lambda$  матричная функция.

Получим дифференциально-разностные уравнения, которым удовлетворяет матрица монодромии  $S_n(t, \lambda)$ . Из определения (7) следует первое соотношение

$$S_{n+1} \mathcal{L}_n = \mathcal{L}_n S_n. \quad (8)$$

Подставив (6) во второе уравнение (5), легко находим второе соотношение

$$\partial S_n / \partial t = [\mathcal{M}_n, S_n]. \quad (9)$$

Эти уравнения на  $S_n$  будут для нас в дальнейшем главными, поэтому исследуем дополнительно их свойства. Справедлива следующая лемма.

**Лемма 2.** Для системы дифференциально-разностных уравнений (8) и (9) величины  $\det S_n$  и  $\text{Sp } S_n$  являются абсолютными инвариантами:

$$\frac{\partial}{\partial t} \det S_n = \frac{\partial}{\partial t} \text{Sp } S_n = 0, \quad (10)$$

$$\det S_n = \det S_m, \quad \text{Sp } S_n = \text{Sp } S_m, \quad m, n \in \mathbb{Z}.$$

Доказательство очевидно.

Введем такие обозначения:  $S_n = \| S_n^{(ij)} \|$ ,  $i, j = 1, 2$ ,  $S_n^{(11)} + S_n^{(22)} = 2h_n$ ,  $S_n^{(11)} - S_n^{(22)} = 2f_n$ ,  $S_n^{(12)} = -\varphi_n$ ,  $S_n^{(21)} = \chi_n$ . Тогда уравнения (8) и (9) эквивалентны следующим:

$$\begin{aligned} (f_{n+1} - f_n) \cdot 0 &= a_n^{-1} \chi_n - a_n \varphi_{n+1}, \\ (f_{n+1} - f_n) (b_{n+1} - \lambda) a_n^{-1} &= \varphi_n a_n - \chi_{n+1} a_n^{-1}, \end{aligned} \quad (11)$$

$$(f_{n+1} + f_n) a_n^{-1} = -(b_{n+1} - \lambda) a_n^{-1} \varphi_{n+1},$$

$$(f_{n+1} + f_n) a_n = -(b_{n+1} - \lambda) a_n^{-1} \chi_n,$$

$$\partial f_n / \partial t = 2(\chi_n - \varphi_n a_n^2),$$

$$\partial \varphi_n / \partial t = (b_n + b_{n+1} - 2\lambda - a_n^{-1} \partial a_n / \partial t) \varphi_n + 4f_n, \quad (12)$$

$$\partial \chi_n / \partial t = (2\lambda - b_n - b_{n+1} + a_n^{-1} \partial a_n / \partial t) \chi_n - 4a_n^2 f_n.$$

Согласно лемме 1 системы уравнений (11), (12) обладают полиномиальным по параметру  $\lambda$  решением  $f_n(t, \lambda)$ ,  $\varphi_n(t, \lambda)$ ,  $\chi_n(t, \lambda)$ , которое запишем в виде

$$f_n(t, \lambda) = \sum_{k=0}^{N+1} f_n^{(k)}(t) \lambda^k, \quad \varphi_n(t, \lambda) = \sum_{k=0}^N \varphi_n^{(k)}(t) \lambda^k, \quad \chi_n(t, \lambda) = \sum_{k=0}^N \chi_n^{(k)}(t) \lambda^k. \quad (13)$$

Кроме того, согласно лемме 2 из формул (10) следует инвариантность полинома

$$P(\lambda) = f_n^2 - \chi_n \Phi_n = \sum_{k=0}^{2N+2} p_k \lambda^k, \quad (14)$$

где числа  $p_k$  не зависят от  $n$  и  $t$ .

Изучим более детально свойства решений (13) уравнений (11) и (12). Для этого докажем следующую теорему.

**Теорема 1.** *Системы дифференциально-разностных уравнений (11) и (12) допускают полиномиальное по параметру  $\lambda$  решение (13) тогда и только тогда, когда функции  $f_n^{(k)}(t)$ ,  $\varphi_n^{(k)}(t)$  и  $\chi_n^{(k)}(t)$  удовлетворяют некоторым совместным дифференциально-разностным автономным нелинейным уравнениям, причем справедливы соотношения*

$$\frac{\partial f_n^{(N+1)}}{\partial t} = \frac{\partial f_n^{(N)}}{\partial t} = 0, \quad f_n^{(N+1)} = f_m^{(N+1)}, \quad f_n^{(N)} = f_m^{(N)}, \quad \varphi_n^{(N)} = 2f_n^{(N+1)}, \quad (15)$$

$$\chi_n^{(k)} = a_n^2 \varphi_{n+1}^{(k)}, \quad 2f_n^{(N)} = -b_{n+1} \varphi_n^{(N)} + \varphi_n^{(N-1)}, \quad k=0, 1, \dots, N, \quad m, n \in Z.$$

Если к тому же в некоторой точке  $n = n_0$  при  $t = 0$  заданы условия

$$f_{n_0}^{(k)*}(0) = f_{n_0}^{(k)}(0), \quad \chi_{n_0}^{(N)*}(0) \chi_{n_0}^{(N-1)}(0) = \chi_{n_0}^{(N-1)*}(0) \chi_{n_0}^{(N)}(0), \quad (16)$$

$$\chi_{n_0}^{(N)*}(0) \chi_{n_0}^{(N-2)}(0) = \chi_{n_0}^{(N-2)*}(0) \chi_{n_0}^{(N)}(0),$$

то эти нелинейные автономные уравнения имеют решение для всех  $n$  и  $t$ , и соотношения (15) приводят к алгоритму построения явного действительного решения  $q_n(t)$  уравнения (1).

**Доказательство.** Подстановкой решений (13) в системы (11) и (12) с учетом произвольности параметра  $\lambda$  находим некоторые системы дифференциально-разностных нелинейных автономных уравнений, причем алгебраические соотношения (15) выражают условие их совместности. Используя эти соотношения и разрешимость автономных уравнений, приходим к явным формулам для решения  $q_n(t)$ . Для их уточнения поставим периодическую задачу Коши для уравнения (1): по заданному значению  $q_{n_0}(0) = q_0$  найти периодическое по индексу  $n$  решение  $q_n(t)$  уравнения (1).

Будем считать, как и ранее, период функции  $q_n(t)$  равным  $N+1$ . Это значит, что нам необходимо отыскать набор величин

$$\{q_n(t)\}, \quad n = n_0, n_0 + 1, \dots, n_0 + N, \quad (17)$$

где  $n_0$  — произвольное целое число.

Рассмотрим полином  $\chi_n(t, \lambda)$  в форме

$$\chi_n(t, \lambda) = \chi_n^{(N)}(t) \prod_{j=1}^N (\lambda - \mu_j(n, t)), \quad (18)$$

где  $\mu_j(n, t)$  — его нули. Тогда из (15) находим

$$\frac{\partial}{\partial t} q_n(t) = 2 \frac{f_n^{(N)}}{f_n^{(N+1)}} + 2 \sum_{i=1}^N \mu_i(n, t). \quad (19)$$

Здесь величины  $f_n^{(N)}$  и  $f_n^{(N+1)}$  согласно (15) инварианты уравнений (11) и (12) и определены однозначно условиями (16). Из этих же условий находим, что функция  $q_n(t)$  в равенстве является действительной. Подставляя разложение (18) в третье уравнение системы (12), находим уравнение для нулей  $\mu_j(n, t)$

$$\partial \mu_j / \partial t = 2 \sqrt{P(\mu_j)} (f_n^{(N+1)})^{-1} \prod_{i \neq j} (\mu_j - \mu_i)^{-1}. \quad (20)$$

Предположим, что мы определили явно при помощи уравнений (20) зна-

чение величины  $\sum_{j=1}^N \mu_j(n_0, t)$  по заданным начальным значениям  $\mu_{j,0} = \mu_j(n_0, 0)$ ,  $j = 1, 2, \dots, N$ . Тогда по формуле (19) прямым интегрированием находим функцию  $q_{n_0}(t)$  по значению  $q_{n_0}(0) = q_0$

$$q_{n_0}(t) = q_0 + \frac{2f_n^{(N)}}{f_n^{(N+1)}} t + 2 \int_0^t \sum_{j=1}^N \mu_j(n_0, \tau) d\tau. \quad (21)$$

Чтобы найти элемент набора функций (17) — функцию  $q_{n_0+1}(t)$ , рассмотрим равенство, легко получаемое из системы (11) и формулы (14)

$$a_n^2 + a_{n+1}^2 = 0,5 [(f_n^{(N)})^2 - p_{2N}] / p_{2N+2} + \sum_{\substack{i < j \\ i, j=1}}^N \mu_i \mu_j + b_{n+1} \sum_{j=1}^N \mu_j(n, t). \quad (22)$$

Уравнение (1) запишем в виде

$$a_n^2 - a_{n+1}^2 = 0,25 \partial^2 q_n(t) / \partial t^2. \quad (23)$$

Отсюда в предположении явной разрешимости уравнений (20) при  $n = n_0$  следует явная формула для решения  $q_{n_0+1}(t)$ . Действительно, вычитая из уравнения (22) уравнение (23), находим

$$\begin{aligned} 2a_{n+1}^2 &\equiv \frac{1}{2} \exp(q_n(t) - q_{n+1}(t)) = \frac{(f_n^{(N)})^2 - p_{2N}}{2p_{2N+2}} - \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial t} \sum_{i=1}^N \mu_i(n, t) + \\ &+ \sum_{\substack{i < j \\ i, j=1}}^N \mu_i(n, t) \mu_j(n, t) - \frac{1}{2} \frac{\partial q_n(t)}{\partial t} \sum_{j=1}^N \mu_j(n, t) = Q_n(t). \end{aligned} \quad (24)$$

Отсюда легко запишем общую рекуррентную формулу для решений  $q_n(t)$  уравнения (1) по индексу  $n$

$$q_{n+1}(t) = q_n(t) - \ln 2Q_n(t). \quad (25)$$

Итак, по явной функции  $q_{n_0}(t)$ , определенной из формулы (21), находим явное выражение для функции  $q_{n_0+1}(t)$

$$q_{n_0+1}(t) = q_{n_0}(t) - \ln 2Q_{n_0}(t), \quad (26)$$

где согласно предположениям относительно разрешимости уравнений (20) при  $n = n_0$  функция  $Q_{n_0}(t)$  (24) является известной. Доказательство разрешимости уравнений (20) мы проведем далее. Построим элемент  $q_{n_0+2}(t)$  из набора (17). Для этого нам необходимо согласно (24) и (25) найти в явном виде выражения:  $\sum_{i=1}^N \mu_i(n_0 + 1, t)$  и  $\sum_{i < j} \mu_i(n_0 + 1, t) \mu_j(n_0 + 1, t)$ .

Пользуясь функцией  $q_{n_0+1}(t)$  (26), по формуле (19) находим

$$\sum_{j=1}^N \mu_j(n_0 + 1, t) = -\frac{f_{n_0}^{(N)}}{f_{n_0}^{(N+1)}} + 0,5 \frac{\partial}{\partial t} q_{n_0+1}(t). \quad (27)$$

Рассмотрим равенство, получаемое из (12) и (14) при  $n = n_0 + 1$ ,

$$\begin{aligned} \sum_{\substack{i < j \\ i, j=1}}^N \mu_j(n_0 + 1, t) \mu_i(n_0 + 1, t) &= \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N \mu_i(n_0 + 1, t) \frac{\partial}{\partial t} q_n(t) + 2a_{n_0+1}^2 - \\ &- 0,5 \frac{\partial^2}{\partial t^2} q_{n_0+1}(t) + 0,5 (p_{2N} - (f_{n_0}^{(N)})^2) p_{2N+2}^{-1}. \end{aligned} \quad (28)$$

Так как выражения  $\sum_{i=1}^N \mu_i(n_0 + 1, t)$  и  $a_{n_0+1}(t)$  уже определены выше формулами (24) и (27), то формула (28) дает в явном виде нужное соотношение  $\sum_{i < j} \mu_j(n, t) \mu_i(n, t)$  при  $n = n_0 + 1$ . Подставляя выражения (27) и (28) в формулу (25) при  $n = n_0 + 1$ , находим элемент  $q_{n_0+2}(t)$  из набора (17). Этот алгоритм можно аналогично использовать для определения остальных функций  $q_{n_0+j}(t)$ ,  $j=3, 4, \dots, N$ , из набора (17). Теорема доказана.

3. Интегрирование уравнений цепочки Toda. Проблема Якоби обращения абелевых интегралов на гиперэллиптических римановых поверхностях. В п. 2 мы доказали теорему реконструкции решения периодической задачи Коши для уравнения (1) при условии явного интегрирования уравнений (20). Чтобы исследовать это условие, рассмотрим систему автономных дифференциальных уравнений (20) как систему [4, 5], заданную на гиперэллиптической римановой поверхности  $\Gamma$  рода  $N$  функции  $\omega = \sqrt{P(z)}$ . Начальные данные  $\mu_{j,0} = \mu_j(n_0, 0)$  определим как точки на  $\Gamma$ , которые тождественно удовлетворяют соотношению

$$\sum_{k=0}^{N+1} f_{n_0}^{(k)}(0) \mu_{j,0}^k = \sqrt{P(\mu_{j,0})}. \quad \text{Пусть } E_j, \quad j = 1, 2, \dots$$

$\dots, 2N+2$ , — нули полинома  $P(\lambda)$ . Поверхность  $\Gamma$  реализуем в виде двулистной поверхности наложения комплексной плоскости  $\mathbb{C}$  с разрезами  $(\infty, E_1], \dots, [E_{2j}, E_{2j+1}], \dots, [E_{2N+2}, \infty)$ . На поверхности  $\Gamma$  имеется две бесконечно удаленные точки  $\infty^+$  и  $\infty^-$ , расположенные соответственно на верхнем ( $z, +\sqrt{P(z)}$ ) и нижнем ( $z, -\sqrt{P(z)}$ ) листах. При этом функция  $\sqrt{P(z)}$  будет однозначной аналитической функцией на поверхности  $\Gamma$ . Циклы, образующие базис одномерной группы гомологий, будем, как обычно, обозначать через  $a_i$  и  $b_i$ ,  $i = 1, 2, \dots, N$ , считая, что кривая  $a_i$  расположена на верхнем листе поверхности  $\Gamma$  и обходит по часовой стрелке отрезок  $[E_{2i}, E_{2i+1}]$ , а кривая  $b_i$  начинается в точке  $E_{2i+1}$ , по верхнему листу приходит в точку  $E_{2N+2}$  и по нижнему листу возвращается снова в точку  $E_{2i+1}$ . На поверхности  $\Gamma$  существует [10, 11] базис абелевых интегралов первого рода, который задается формулами

$$\omega_j(z) = \sum_{k=0}^{N-1} C_j^{(k)} \int_{E_{2N+2}}^z \lambda^k [P(\lambda)]^{-\frac{1}{2}} d\lambda. \quad (29)$$

Нормируем базис (29) условиями

$$\oint_{a_i} d\omega_j(\lambda) = \delta_{ij}, \quad \oint_{b_i} d\omega_j(\lambda) = B_{ij}. \quad (30)$$

Матрица  $B = \|B_{ij}\|$ ,  $i, j = 1, 2, \dots, N$ , называется матрицей Римана. Она симметрична, а ее мнимая часть положительно определена. Построим теперь при помощи базиса (29) отображение Абеля

$$v_j(t) = \sum_{i=1}^N \omega_j(\mu_i(n_0, t)), \quad (31)$$

где функции  $\mu_i(n_0, t)$  удовлетворяют уравнениям (20). Тогда легко показать, что  $\partial v_j(t)/\partial t = 2C_j^{(N-1)} (f_{n_0}^{(N+1)})^{-1}$ . Отсюда выражение (31) примет вид

$$\sum_{i=1}^N \omega_j(\mu_i(n_0, t)) = \sum_{i=1}^N \omega_j(\mu_i(n_0, 0)) + 2tC_j^{(N-1)} (f_{n_0}^{(N+1)})^{-1},$$

т. е. функции  $\mu_i(n_0, t) \in \Gamma$  решают проблему Якоби обращения абелевых интегралов на гиперэллиптической римановой поверхности  $\Gamma$ .

Для ее решения согласно [10, 11] рассмотрим  $N$ -мерную  $\theta$ -функцию Римана, построенную по матрице периодов  $(I, B)$  (30) базиса абелевых интегралов (29)

$$\theta(\vec{u}) = \sum_{\vec{m} \in \mathbb{Z}^N} \exp \{ 2\pi i (\vec{m}, \vec{u}) + \pi i (B\vec{m}, \vec{m}) \},$$

где  $\mathbb{Z}^N$  — пространство целочисленных векторов в  $\mathbb{R}^N$ , вектор  $\vec{u} \in \mathbb{C}^N$  и  $(\cdot, \cdot)$  — обычное скалярное произведение. Тогда в силу того, что функция  $\Theta(z) = \theta(\vec{e} - \vec{\omega}(z))$ , где

$$e_j = \alpha_j t + \gamma_j, \quad \alpha_j = 2C_j^{(N-1)} (f_{n_0}^{(N+1)})^{-1}, \quad (32)$$

$$\beta_j = C_j^{(N-2)} (f_{n_0}^{(N+1)})^{-1}, \quad \gamma_j = \sum_{i=1}^N \omega_j(\mu_{i,0}) + \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N B_{ij} - \frac{1}{2} j,$$

аналитична на поверхности  $\Gamma$  с разрезами по  $a$ -циклам, а ее нули совпадают с точками  $\mu_j(n_0, t) \in \Gamma$ , находим

$$\sum_{i=1}^N \mu_i(n_0, t) = \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial t} \ln \frac{\theta(\vec{\alpha}t + \vec{\gamma} - \vec{r})}{\theta(\vec{\alpha}t + \vec{\gamma} + \vec{r})} + \sum_{i=1}^N \oint_{a_i} \lambda d\omega_i(\lambda); \quad (33)$$

$$\begin{aligned} \sum_{i=1}^N \mu_i^2(n_0, t) &= -\frac{1}{4} \frac{\partial^2}{\partial t^2} \ln [\theta(\vec{\alpha}t + \vec{\gamma} - \vec{r}) \theta(\vec{\alpha}t + \vec{\gamma} + \vec{r})] + \\ &+ \sum_{i=1}^N \oint_{a_i} \lambda^2 d\omega_i(\lambda) + \frac{1}{2} p_{2N+1} \frac{\partial}{\partial t} \ln \frac{\theta(\vec{\alpha}t + \vec{\gamma} - \vec{r})}{\theta(\vec{\alpha}t + \vec{\gamma} + \vec{r})} - \\ &- \frac{\partial}{\partial \tau} \ln \frac{\theta(\vec{\alpha}t + \vec{\gamma} + \vec{\beta}\tau - \vec{r})}{\theta(\vec{\alpha}t + \vec{\gamma} + \vec{\beta}\tau + \vec{r})} \Big|_{\tau=0}. \end{aligned} \quad (34)$$

Так как

$$2 \sum_{\substack{i < j \\ i, j=1}}^N \mu_i(n_0, t) \mu_j(n_0, t) = \left( \sum_{i=1}^N \mu_i(n_0, t) \right)^2 - \sum_{i=1}^N \mu_i^2(n_0, t), \quad (35)$$

то формулы (33) — (35) решают полностью задачу вычисления явных решений  $q_{n_0+j}(t)$ ,  $j = 0, 1, \dots, N$ , уравнения (1), что следует из результатов п. 2.

Итак, сформулируем основной результат работы в виде следующей конструктивной теоремы.

**Теорема 2.** Пусть заданы произвольные попарно-разные числа  $E_j \in \mathbb{C}^1$ ,  $j = 1, 2, \dots, 2N+2$  и числа  $\mu_{i,0} = \mu_i(n_0, 0) \in \mathbb{C}^1$ ,  $i = 1, 2, \dots, N$ , которые удовлетворяют условию

$$\prod_{i=1}^{2N+2} (\mu_{i,0} - E_i) = f_{n_0}^2(\mu_{j,0}) [f_{n_0}^{(N+1)}]^{-2},$$

где  $f_{n_0}(\lambda)$  — полином степени  $N+1$  с действительными коэффициентами. Тогда существует решение периодической задачи Коши для уравнения цепочки Тода (1), которое находится изложенным выше алгоритмом в явном виде.

Как обычно [12], класс периодических решений уравнения цепочки Тода можно существенно увеличить при помощи вырождения римановой

поверхности  $\Gamma$ , задающей решения. В общем виде, как видно из формул (32) и (33), решение  $q_n(t)$  будет периодической функцией по индексу  $n$  и почти-периодической функцией по переменной  $t$ .

1. Toda M. Waves in nonlinear lattice.— Suppl., Progress Theor. Physics, 1970, 45, p. 174—200.
2. Манаков С. В. О полной интегрируемости и стохастизации в дискретных динамических системах.— Журн. эксп. и теорет. физики, 1974, 67, № 2, с. 543—555.
3. Flaschka H. On the Toda lattice. II.— Progress Theor. Physics, 1974, 51, No. 3, p. 703—716.
4. Дубровин Б. А., Матвеев В. Б., Новиков С. П. Нелинейные уравнения типа Кортевега—де Фриза, конечноразностные линейные операторы и абелевы многообразия.— Успехи мат. наук, 1976, 31, № 1, с. 55—136.
5. Date E., Tanaka S. Analog of inverse scattering theory for discrete Hill's equation and exact solutions for the periodic Toda lattice.— Progress Theor. Physics, 1976, 55, No. 2, p. 217—222.
6. Кричевер И. М. Алгебраические кривые и нелинейные разностные уравнения.— Успехи мат. наук, 1978, 33, № 4, с. 215—216.
7. Matveev V. B., Salle M. A. Differential-difference evolution equations. II. Darboux transformations for the Toda lattice.— Lett. Math. Physics, 1979, 3, No. 5, p. 425—429.
8. Марченко В. А. Периодическая задача Кортевега—де Фриза.— Мат. сб., 1974, 95, с. 331—356.
9. Боголюбов Н. Н. (мл), Прикарпатский А. К., Самойленко В. Г. Дискретная периодическая задача для модифицированного нелинейного уравнения Кортевега—де Фриза.— Теор. и мат. физика, 1982, 50, № 1, с. 118—126.
10. Зверович Э. И. Краевые задачи теории аналитических функций в гельдеровских классах на римановых поверхностях.— Успехи мат. наук, 1971, 26, № 1, с. 113—179.
11. Чеботарев Н. Г. Теория алгебраических функций.— М.: Гостехиздат, 1948.— 320 с.
12. Matveev V. B. Abelian functions and solitons. — Wrocław: University, 1976.— 98 p.

Институт математики  
АН УССР

Поступила в редакцию  
06.11.1980 г.