

СООБЩЕНИЯ
ОБЪЕДИНЕННОГО
ИНСТИТУТА
ЯДЕРНЫХ
ИССЛЕДОВАНИЙ

ДУБНА



7047

M-565

1663/1-73

В.А. Мещеряков

ЭКЗ. ЧИТ. ЗАЛ

P2 - 7047

ИНВАРИАНТНЫЕ МНОГООБРАЗИЯ

УРАВНЕНИЯ ЧУ-ЛОУ

(продолжение)

1973

ЛАБОРАТОРИЯ
ТЕОРЕТИЧЕСКОЙ ФИЗИКИ

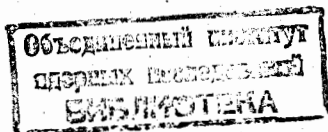
P2 - 7047

В.А. Мещеряков

ИНВАРИАНТНЫЕ МНОГООБРАЗИЯ

УРАВНЕНИЯ ЧУ-ЛОУ

(продолжение)



В предыдущей работе^{/I/} задача решения уравнения Чу-Лоу сведена к решению системы автономных нелинейных разностных уравнений. Фазовое пространство этой системы трехмерно, что связано с наличием трёх каналов в P -волновом πN -рассеянии. Система имеет следующий вид:

$$\begin{aligned} x' &= F(x, y), & F(x, y) &= \frac{x + 2x^2 - xy - 2y^2}{1 + 3(x+y) - 2x^2 - 3xy - 2y^2} \\ y' &= -F(y, x), & x(w) &= -x(-w), y(w) = y(-w), x' = x(w+1), y' = y(w+1) \\ s, s' &(1 - 2y + x)(1 - 2y' - x') = 1 & s, s' &(w) = s(-w). \end{aligned} \quad (I)$$

Было доказано существование у системы (I) двумерного локально-инвариантного многообразия - инвариантной поверхности^{/I/}. Движение точки по этой поверхности задаётся двумя первыми уравнениями системы (I), которые независимы от последнего уравнения системы. Решение этих уравнений представляет самостоятельную задачу и будет рассмотрено ниже.

Эвристические соображения.

Выпишем исходную систему уравнений

$$\begin{aligned} x' &= F(x, y) \\ y' &= -F(y, x) \end{aligned} \quad F(x, y) = \frac{x + 2x^2 - xy - 2y^2}{1 + 3(x+y) - 2x^2 - 3xy - 2y^2} = \sum_{m, n} q_{m, n} x^m y^n \quad (2)$$

$$x' = x(w+1), y' = y(w+1), x(w) = -x(-w), y(w) = y(-w). \quad (3)$$

Уравнения (2) имеют три различных точки покоя. Остановимся ниже на точке с координатами $x = y = 0$. Если ограничиться рассмотрением действительных значений w , то функции $x(w)$ и $y(w)$ также действительны. Поэтому на уравнения (2) удобно смотреть как на преобразование плоскости x, y . Проследим

за движением произвольной точки из окрестности $x = y = 0$ под действием преобразования (2). С точностью до членов второго порядка малости по x, y оно имеет вид:

$$\begin{aligned} x' &= x - (x^2 + 4xy + 2y^2) + O(x, y) \\ y' &= -y + (2x^2 + 4xy + y^2) + O(x, y). \end{aligned} \quad (4)$$

Известно, что в линейном приближении движение точки сводится к отражениям относительно оси x , и исходная точка не приближается к началу координат. Положение точки относительно начала координат будет определяться членами высших порядков по x, y , а в достаточно малой окрестности начала координат — членами второго порядка. Для того, чтобы исключить осцилляции за счёт линейных членов, удобно рассмотреть итерированное преобразование

$$\begin{aligned} x'' &= x - 2(x^2 + 2y^2) + O(x, y) \\ y'' &= y - 8xy + O(x, y). \end{aligned} \quad (5)$$

Вопрос о том, по каким направлениям точки могут приближаться или удаляться от начала координат, легче всего решается в полярных координатах^[2], переходя к которым получим:

$$\begin{aligned} \Delta r &= -2r^2 \cos \varphi (1 + 5 \sin^2 \varphi) + O(r) \\ r \Delta \varphi &= -2r^2 \sin \varphi (5 \cos^2 \varphi - 2) + O(r). \end{aligned} \quad (6)$$

Из формул (6) видно, что существует три таких направления, с уравнениями

$$\begin{aligned} y &= 0 \\ y &= \pm \sqrt{\frac{3}{2}} x. \end{aligned} \quad (7)$$

Все точки в правой полуплоскости под действием преобразования F^2 приближаются к началу координат, а в левой — удаляются (рис. I). Более полное представление о движении произвольной точки q_0 в окрестности начала координат можно получить, если наряду с её изображением $q_1 = F^2(q_0)$, рассмотреть бесконечную последовательность точек вида

$$q_2 = F^2(q_1), q_3 = F^2(q_2), \dots, q_n = F^2(q_{n-1}), \dots$$

Ломаная линия со звеньями $[q_n, q_{n+1}]$ аппроксимирует решение итерированной системы (I) (рис. I). Естественно поставить вопрос о дифференциальном уравнении, описывающем это решение в окрестности точки покоя $(0, 0)$. Такие уравнения непосредственно вытекают из формул (5) и следующих приближённых соотношений

$$\begin{aligned} dx &\approx \Delta x = x(w+2) - x(w) \\ dy &\approx \Delta y = y(w+2) - y(w) \\ dw &= \Delta w = 2. \end{aligned} \quad (8)$$

Они имеют вид

$$\frac{dx}{dw} = -(x^2 + 2y^2) \quad ; \quad \frac{dy}{dw} = -4xy. \quad (9)$$

Отсюда следует, что вид траектории определяется уравнением

$$\frac{dy}{dx} = \frac{4xy}{x^2 + 2y^2}, \quad (10)$$

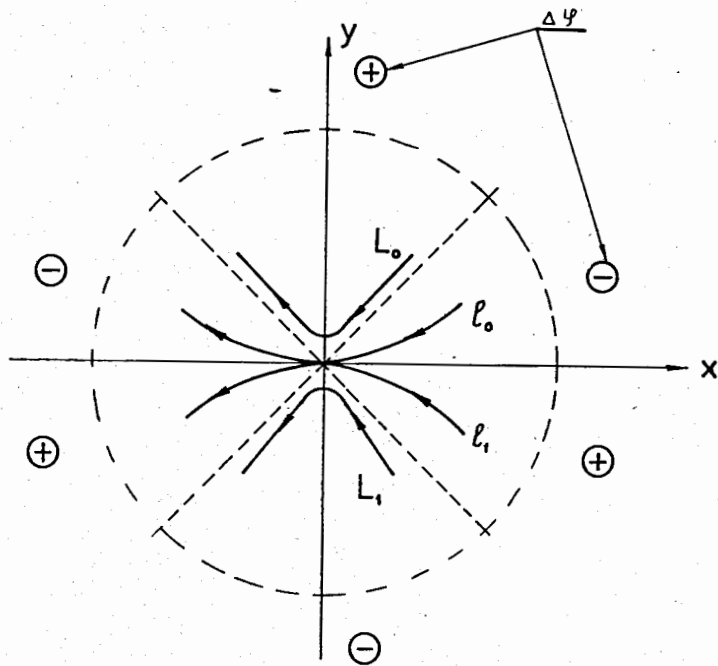


Рис. I.

которое может быть проинтегрировано в элементарных функциях и подтверждает ранее полученную картину траекторий в окрестности начала координат (рис. I).

Все траектории разбиваются на два типа. К первому относим траектории параболического типа, входящие или выходящие из начала координат; будем обозначать траектории этого типа буквой l . Ко второму отнесём траектории гиперболического типа; их обозначение - L . Траектории гиперболического типа не входят в начало координат. Все вышеприведённое исследование имеет приближённый характер. Однако оно служит хорошей основой для вполне строгих рассуждений.

Ряды $x^{(k)}$ и $y^{(k)}$

Поведение решений в окрестности точки $(0,0)$ изучалось с помощью последовательности итераций произвольной точки q_0 согласно формуле $q_n = F^2(q_{n-1})$. Понятно, что эквивалентные результаты получаются при изучении последовательных итераций преобразования (2), которые приводят к выражениям для $F^{(2)}, F^{(3)}, \dots$ и следующим формулам $q_n = F^{(k)}(q_0)$. Выражения $F^{(k)}(x, y)$ достаточно сложны и более удобно представить их в виде рядов по возрастающим степеням x и y . Очевидно, что они имеют вид

$$x^{(k)} = x + \sum_{m+n \geq 2} a_{m,n}^{(k)} x^m y^n$$

$$y^{(k)} = (-1)^k y + \sum_{m+n \geq 2} b_{m,n}^{(k)} x^m y^n, \quad (II)$$

где $a_{m,n}^{(k)}$ и $b_{m,n}^{(k)}$ - известные функции k . Покажем, что эти функции могут быть вычислены шаг за шагом, начиная с $m+n=2$. Подставляя в правые части формул (II) ряды $x^{(k)}$,

$y^{(0)}$ из формул (2), получим

$$x^{(k+1)} = x^{(1)} + \sum_{m+n \geq 2} a_{m,n}(k) x^{(1)m} y^{(1)n}$$

$$y^{(k+1)} = (-1)^k y^{(1)} + \sum_{m+n \geq 2} b_{m,n}(k) x^{(1)m} y^{(1)n} \quad (I2)$$

С другой стороны, для $x^{(k+1)}$ и $y^{(k+1)}$ имеем выражение

$$x^{(k+1)} = x + \sum_{m+n \geq 2} a_{m,n}(k+1) x^m y^n$$

$$y^{(k+1)} = (-1)^{k+1} y + \sum_{m+n \geq 2} b_{m,n}(k+1) x^m y^n \quad (I3)$$

Сравним в (I2) и (I3) коэффициенты у одинаковых степеней

$x^m y^n$ при условии, что $m+n=2$; в результате получим ряд разностных уравнений по переменной k

$$\begin{aligned} a_{2,0}(k+1) - a_{2,0}(k) &= -1 & b_{2,0}(k+1) - b_{2,0}(k) &= (-1)^k 2 \\ a_{1,1}(k+1) + a_{1,1}(k) &= -4 & b_{1,1}(k+1) + b_{1,1}(k) &= 4(-1)^k \\ a_{0,2}(k+1) - a_{0,2}(k) &= -2 & b_{0,2}(k+1) - b_{0,2}(k) &= (-1)^k \end{aligned} \quad (I4)$$

Решение этих уравнений, с естественным граничным условием имеет вид

$$\begin{aligned} a_{2,0}(k) &= -k, & a_{1,1}(k) &= -2[1 - (-1)^k], & a_{0,2}(k) &= -2k \\ b_{2,0}(k) &= 1 - (-1)^k, & b_{1,1}(k) &= -4(-1)^k, & b_{0,2}(k) &= \frac{1}{2}[1 - (-1)^k]. \end{aligned} \quad (I5)$$

Явные выражения для функций $a_{m,n}(k), b_{m,n}(k)$ при $m+n=2$ позволяют сделать следующий шаг: вычислить эти функции при значении $m+n=3$

$$\begin{aligned} a_{3,0}(k+1) - a_{3,0}(k) &= 5 + (-2)a_{2,0}(k) + (2)a_{1,1}(k) + (0)a_{0,2}(k) \\ a_{2,1}(k+1) + a_{2,1}(k) &= 18 + (-8)a_{2,0}(k) + (5)a_{1,1}(k) + (-4)a_{0,2}(k) \\ a_{1,2}(k+1) - a_{1,2}(k) &= 20 + (-4)a_{2,0}(k) + (5)a_{1,1}(k) + (-2)a_{0,2}(k) \\ a_{0,3}(k+1) + a_{0,3}(k) &= 6 + (0)a_{2,0}(k) + (-2)a_{1,1}(k) + (-2)a_{0,2}(k). \end{aligned} \quad (I6)$$

Уравнения для функций $b_{m,n}(k)$ весьма похожи на таковые для $a_{m,n}(k)$

$$\begin{aligned} b_{3,0}(k+1) - b_{3,0}(k) &= -6(-1)^k + (-2)b_{2,0}(k) + (2)b_{1,1}(k) + (0)b_{0,2}(k) \\ b_{2,1}(k+1) + b_{2,1}(k) &= -20(-1)^k + (-8)b_{2,0}(k) + (5)b_{1,1}(k) + (-4)b_{0,2}(k) \\ b_{1,2}(k+1) - b_{1,2}(k) &= -18(-1)^k + (-4)b_{2,0}(k) + (5)b_{1,1}(k) + (-8)b_{0,2}(k) \\ b_{0,3}(k+1) + b_{0,3}(k) &= -5(-1)^k + (0)b_{2,0}(k) + (-2)b_{1,1}(k) + (-2)b_{0,2}(k). \end{aligned} \quad (I7)$$

Симметрия уравнений (I6)-(I7) сохранится и в высших порядках.

Решение уравнений (I6)-(I7) не представляет труда, неизвестные константы определяются, как и прежде, из условия $x^{(0)}=x$ $y^{(0)}=y$. После решения уравнений (I6)-(I7) можно продолжить вычисление функций $a_{m,n}(k), b_{m,n}(k)$ для значений $m+n=4$ и т.д. Ниже рассмотрим общую структуру функций $a_{m,n}(k)$.

Уравнение на них имеет вид:

$$a_{m,n}(k+1) - (-1)^n a_{m,n}(k) = q_{m,n} + P_{m,n} [k, (-1)^k]. \quad (I8)$$

Числа $q_{m,n}$ определяются разложением функции $F(x,y)$ в двойной ряд по степеням $x^m y^n$ (см. формулу (2)). Коэффициенты полинома $P_{m,n}$ вычисляются с помощью функций $a_{\alpha\beta}(k)$, $b_{\alpha\beta}(k)$ при $\alpha+\beta < m+n$. В силу линейности уравнения (I8) общее решение будет суперпозицией решений, соответствующих отдельным слагаемым в правой части. Поэтому рассмотрим следующее уравнение с правой частью:

$$a_{m,n}(k+1) - (-1)^n a_{m,n}(k) = d k (-1)^k. \quad (I9)$$

Перейдём к новым функциям $a_{m,n}(k) = (-1)^k \bar{a}_{m,n}(k)$, после чего получим:

$$\bar{a}_{m,n}(k+1) + (-1)^n \bar{a}_{m,n}(k) = -d k^\alpha \quad (20)$$

Удобно выделить два случая: чётных и нечётных значений n .

Для нечётных значений $n = 2r+1$ частное решение неоднородного уравнения (20) представляется полиномом по k степени $r+1$, т.е.

$$\bar{a}_{m,2r+1}^o(k) = \sum_{l=1}^{r+1} c_l k^l \quad (21)$$

Коэффициенты c_l находятся из уравнений

$$\begin{aligned} (\gamma+1)c_{\gamma+1} &= -d \\ \frac{\gamma+1}{2}c_{\gamma+1} + \gamma c_\gamma &= 0 \\ c_{\gamma+1} + c_\gamma + \dots + c_1 &= 0. \end{aligned} \quad (22)$$

Уравнения (22) позволяют последовательно найти $c_{\gamma+1}, c_\gamma, \dots$.

Общее решение уравнения (20) в первом случае имеет вид

$$\bar{a}_{m,2r+1}(k) = \bar{a}_{m,2r+1}^{(0)}(k) + C \quad (23)$$

Для чётных значений $n = 2r$ частное решение уравнения (20) представляется полиномом по k степени r , т.е.

$$\bar{a}_{m,2r}^{(0)}(k) = \sum_{l=0}^r c_l k^l \quad (24)$$

Коэффициенты c_l определяются из уравнений

$$\begin{aligned} 2c_l &= d \\ c_l + 2c_{l-1} &= 0 \\ \frac{l(l-1)}{2}c_l + (l-1)c_{l-1} + 2c_{l-2} &= 0 \\ c_l + c_{l-1} + \dots + 2c_0 &= 0. \end{aligned} \quad (25)$$

Общее решение уравнения (20) во втором случае имеет вид

$$\bar{a}_{m,2r}(k) = \bar{a}_{m,2r}^o(k) + C(-1)^k \quad (26)$$

Произвольная постоянная C в решениях (23), (26) определяется из начальных условий $\bar{a}_{m,n}(0) = 0$, которые следуют из естественного требования $X^{(0)} = X$. При построении функций $a_{m,n}(k)$ и $b_{m,n}(k)$ помимо уравнений (I9) встретится аналогичное уравнение, в котором правая часть не содержит множителя $(-1)^k$. Уравнения такого типа решаются способом, описанным для уравнения (20).

Приведённое выше рассмотрение дословно переносится на функции $b_{m,n}(k)$.

Таким образом, можно утверждать, что функции $a_{m,n}(k), b_{m,n}(k)$ в разложении (II) суть полиномы по переменным $k, (-1)^k$.

Легко убедиться в том, что множество степеней преобразования образует бесконечную абелеву группу G со следующим законом умножения

$$F^{(m)} \cdot F^{(n)} = F^{(m+n)} \quad (27)$$

В координатах X, Y групповой закон умножения выглядит следующим образом:

$$\begin{aligned} X^{(n)}(X^{(m)}, Y^{(m)}) &= X^{(m)}(X^{(n)}, Y^{(n)}) = X^{(m+n)}(X, Y) \\ Y^{(n)}(X^{(m)}, Y^{(m)}) &= Y^{(m)}(X^{(n)}, Y^{(n)}) = Y^{(m+n)}(X, Y). \end{aligned} \quad (28)$$

Выделим в группе G подгруппу G_1 , соответствующую чётным степеням исходного преобразования. Подгруппа G_1 обладает важным свойством, отличающим её от всей группы, а именно: в пределах подгруппы G_1 справедливо равенство $(-1)^k = 1$. Поэтому ряды (II) представляют полиномы по степеням x, y, k , которые тождественно удовлетворяют уравнениям (28). Вследствие этого ряды (II) в подгруппе G_1 можно рассматривать не только при целых значениях k , но и при любых действительных. Иными словами, формулы (II) для чётных k образуют однопараметрическую группу непрерывных преобразований с аддитивным параметром $r = \frac{k}{2}$. Из соотношений (28) немедленно следуют групповые уравнения

$$\frac{dx^{(2r)}}{d(2r)} = \delta x(x^{(2r)}, y^{(2r)}), \quad \delta x(x^{(2r)}, y^{(2r)}) = \frac{dX(x, y)^{(2r)}}{d2r}$$

$$\frac{dy^{(2r)}}{d(2r)} = \delta y(x^{(2r)}, y^{(2r)}), \quad \delta y(x^{(2r)}, y^{(2r)}) = \frac{dY(x, y)^{(2r)}}{d2r} \quad (29)$$

Отсюда уже легко получить аналог уравнения (10), который имеет вид

$$\frac{dx^{(2r)}}{dy^{(2r)}} = \frac{\delta x(x^{(2r)}, y^{(2r)})}{\delta y(x^{(2r)}, y^{(2r)})} \quad (30)$$

До сих пор не обсуждался вопрос о сходимости рядов $x^{(k)}, y^{(k)}$, поэтому заключения, основанные на равенствах (28)–(30), носят формальный характер. Факт существования области сходимости устанавливается на базе частного решения задачи, найденного ранее^[2].

Результат может быть представлен в следующей форме

$$x^{(2r)} = \frac{x}{1+2rx}, \quad y^{(2r)} = (x^{(2r)})^2 \quad (31)$$

Отсюда следует, что в пространстве x, y, r существует область сходимости, включающая точку $(0, 0, 0)$. Ближайшая к началу координат точка этой области задаётся соотношением

$$R^2 = a + \frac{1}{4a} + a^2, \quad (32)$$

где a – единственный действительный корень уравнения $(2a)^3 + (2a) - 1 = 0$. В области, определённой равенствами

$$|x| < \sqrt{a}, \quad |y| < a, \quad r < \frac{1}{2\sqrt{a}}, \quad a \approx \frac{3}{8} \quad (33)$$

ряды (II) сходятся абсолютно и равномерно, а функции $\delta x(x^{(2r)}, y^{(2r)})$, $\delta y(x^{(2r)}, y^{(2r)})$ представляются сходящимися рядами, определяющими непрерывные функции своих аргументов. Применяя теорему существования и единственности к уравнению (30), можно утверждать, что в малой окрестности начала координат плоскости x, y , исключая само начало координат, через каждую точку x_0, y_0 проходит только одна интегральная кривая. С помощью рядов (II) эта интегральная кривая может быть исследована в малой окрестности начала координат.

Таким образом, изучая множество степеней преобразования F мы пришли к выводу о том, что с подгруппой чётных степеней можно связать некоторую группу непрерывных преобразований с аддитивным параметром. Последняя приводит к системе кривых, входящих в окрестность точки покоя $x=y=0$ (рис. 1). Любая точка из окрестности точки покоя под действием чётных степеней преобразования F движется вдоль этих кривых, приближаясь или удаляясь от начала координат.

Заключительным вопросом, который будет рассмотрен ниже, является вопрос о поведении системы интегральных кривых под действием преобразования F .

Для ответа на него возьмём произвольную точку $q_0(x_0, y_0)$ и ее образ $q_1 = F(q_0)$, $q_1(x_0^{(1)}, y_0^{(1)})$. Через точки q_0 и q_1 проходят кривые l_0 и l_1 , определённые рядами (II). Будем различать параметры этих кривых, обозначая их через r и r' соответственно ($k=2r$). Произведём над кривой l_0 преобразование F , после чего она перейдёт в кривую l_0' . Эвристические соображения указывают на то, что кривые l_0' и l_0 тождественны. Для того, чтобы установить этот факт, необходимо доказать эквивалентность рядов, представляющих кривые l_0 и l_0' .

$$x'(r) = F[x^{(2r)}, y^{(2r)}], y' = -F[y^{(2r)}, x^{(2r)}] \quad (34)$$

$$x(r') = x^{(2r')}(x_0', y_0'), y(r') = y^{(2r')}(x_0', y_0'). \quad (35)$$

Ряды (34), (35) эквивалентны, если существует функция $r' = R(r)$, переводящая ряд (35) в предыдущий, (34).

Поступим более экономным способом и воспользуемся групповым уравнением (27), в котором положим $n=1$ и $m=2r$, после чего оно примет вид

$$F^{(2r)} \cdot F^{(1)} = F^{(2r+1)}. \quad (36)$$

Здесь обе части равенства могут быть представлены рядами по x, y и r , так как $(-1)^{2r} = 1$. Для всех целых значений $2r$ уравнение (36) справедливо и может рассматриваться также для любых r . Сходимость рядов в левой части уравнения (36) была доказана выше. Точно таким же способом убеждаемся в сходимости ряда в правой части уравнения (36), что и завершает доказательство.

Картина движения точки в окрестности начала координат состоит в следующем. Если начальная точка расположена в параболическом секторе, то всегда найдётся две таких траектории l_0 , l_1 , вдоль которых под действием преобразования F начальная точка приближается (удаляется) к началу координат, перескакивая с одной траектории на другую. Если начальная точка расположена в гиперболическом секторе, то всегда найдётся две таких траектории l_0 и l_1 , вдоль которых под действием преобразования F начальная точка совершает своё движение, перескакивая с одной траектории на другую.

Литература:

1. Мещеряков В.А. Препринт ОИЯИ, P2-5906, 1971.
2. Немцкий В.В., Степанов В.В. Качественная теория дифференциальных уравнений. Гостехиздат, М-Л, 1947.

Рукопись поступила в издательский отдел
30 марта 1973 года.