

© 1990 г.

## РЕЦЕНЗИИ

**В. А. Марченко. Нелинейные уравнения и операторные алгебры.**  
 Киев: Наук. думка, 1986. 155 с.

Последнее двадцатилетие ознаменовалось бурным развитием нового перспективного направления в математической физике, связанного с применением обратных задач теории рассеяния к решению нелинейных эволюционных уравнений в частных производных. Начало этому направлению было положено известной работой М. Крускала, К. Гарднера, Дж. Грина и Р. Миуры [1], в которой задача Коши для нелинейного уравнения Кортевега - де Фриза (КдФ)

$$v_t - 6vv_x + v_{xxx} = 0, \quad -\infty < x < \infty, \quad v(x, t) \in R \quad (1)$$

была сведена к решению прямой и обратной задач теории рассеяния для линейного уравнения Штурма-Лиувилля

$$Ly \equiv y'' + v(x, t)y = \lambda^2 y, \quad -\infty < x < \infty. \quad (2)$$

Разработанный к этому времени И. М. Гельфандом, М. Г. Крейнсом, Б. М. Левитаном, В. А. Марченко и Л. Д. Фаддеевым аппарат обратной задачи спектрального анализа, в частности обратной задачи теории рассеяния, для уравнения (2) (см., например, [2]) позволил проинтегрировать уравнение КдФ в классе быстро убывающих функций. Объяснение этому замечательному факту было дано в работе П. Лакса [3], где показано, что уравнение КдФ представимо с помощью пары линейных дифференциальных операторов  $L$  и  $A$  ( $L$ - $A$  пары) в виде:  $L_t = [A, L]$ . Отсюда следовало, что зависимость от времени решений Йоста  $y(x, t)$  уравнения (2) описывается уравнением  $y_t = Ay$ , что позволило найти эволюцию данных рассеяния для уравнения (2).

Важным шагом в становлении метода обратной задачи рассеяния явилась работа В. Е. Захарова и А. Б. Шабата [4], в которой было проинтегрировано нелинейное уравнение Шредингера

$$iu_t + u_{xx} + 2\alpha|u|^2 u = 0, \quad -\infty < x < \infty, \quad u(x, t) \in C$$

в классе функций, стремящихся к постоянным при  $x \rightarrow \pm \infty$ . Эта работа показала, что представление с помощью  $L$ - $A$  пары не является исключительным свойством уравнения КдФ, и тем самым была открыта перспектива для применения метода обратной задачи рассеяния к другим нелинейным уравнениям. После этого был проинтегрирован целый ряд физически интересных уравнений, установлено, что они являются вполне интегрируемыми бесконечномерными системами [5], определен характер взаимодействия простейших убывающих решений таких уравнений - солитонов и т. п.

Следующим важным этапом в развитии теории вполне интегрируемых эволюционных

уравнений в частных производных явилась разработка алгебро-геометрического метода, позволяющего находить специальные классы квазипериодических, в том числе периодических, решений таких уравнений [6].

Первые основополагающие результаты в этом направлении были получены С. П. Новиковым [7], который, в частности, ввел так называемые конечно-зонные решения, соответствующие конечному числу разрешенных зон в спектре оператора  $L$  и являющиеся аналогом солитонных решений, и В. А. Марченко, давшего полное решение периодической задачи Коши для уравнения Кортевега - де Фриза [8]. В работах П. Лакса, В. Б. Матвеева, А. Р. Итса, Б. А. Дубровина, И. М. Кривеверы и др. эти идеи получили глубокое развитие и алгебро-геометрический метод приобрел в определенной степени завершённую форму.

Параллельно был разработан ряд специальных методов (метод Дарбу-Крума [9], метод "одевания" Захарова-Шабата [10] и др.), позволяющих "размножить" решения, если известны некоторые "затравочные" решения. На этом пути удалось построить решения неубывающие и неквазипериодические (например, решения типа солитонов на конечно-зонном фоне и др.).

Однако единого общего метода, с помощью которого можно было бы строить широкие классы решений вполне интегрируемых уравнений (в том числе неубывающих при  $x \rightarrow +\infty$  или  $x \rightarrow -\infty$ ), не существовало. В то же время такие решения имеют прямой физический смысл и важны для приложений. Например, в теории плазмы изучаются уравнения КдФ, стремящиеся к  $C \pm C$  при  $x \pm \infty$  (решения типа ступеньки [11]).

Рецензируемая книга В. А. Марченко в определенной мере ликвидирует этот пробел. Предлагаемый в ней метод интегрирования нелинейных уравнений проще всего объяснить на примере ставшего уже "архетипом" уравнения Кортевега - де Фриза, точнее, эквивалентного ему уравнения:

$$u_t + 6u_x^2 + u_{xxx} = 0, \quad -\infty < x < \infty \quad (v = -2u_x). \quad (3)$$

Как хорошо известно, простейшими решениями этого уравнения являются односолитонные решения, которые получаются подстановкой в (2) "бегущей волны"  $u = u(x-at)$  и интегрированием получающегося обыкновенного уравнения при соответствующем подборе констант. Это дает

$$u = \Gamma^{-1}\Gamma_x, \quad \Gamma(x, t) = e^{ax-4a^3t} + me^{-ax+4a^3t}, \quad (4)$$

где  $a$  и  $m$  - числовые параметры. Функция  $\Gamma(x, t)$  является решением следующей системы линейных уравнений:

$$\Gamma_t + 4\Gamma_{xxx} = 0, \quad \Gamma_{xx} = a^2\Gamma. \quad (5)$$

Общее решение первого из них (являющегося с точностью до числового коэффициента линейной частью исходного уравнения) представимо в виде суперпозиции бегущих с разными скоростями волн. Второе уравнение выделяет из них одну волну, распространяющуюся с фиксированной скоростью  $4a^2$ . Иными словами, односолитонное решение (4) уравнения (2) является логарифмической производной весьма простого

(одноволнового) решения его линейной части.

Это простое наблюдение можно в определенном смысле обратить. А именно, логарифмическая производная от решения линейной системы (5) является решением нелинейного уравнения (3). Важно, что проверка этого утверждения использует лишь алгебраические операции, операции дифференцирования по  $x$  и  $t$ , их коммутативность, линейность и формулу Лейбница. Поэтому этот факт справедлив и для уравнений вида (3) и (5), решениями которых являются элементы  $\hat{u}$ ,  $\hat{\Gamma}$  любой операторной алгебры, в которой удастся корректно определить операции дифференцирования  $\partial_0 = \frac{\partial}{\partial t}$ ,  $\partial = \frac{\partial}{\partial x}$ , т.е.

$$\partial_0 \hat{u} + 6(\partial \hat{u})^2 + \partial^3 \hat{u} = 0, \quad (6)$$

$$\hat{u} = \hat{\Gamma} \partial \hat{\Gamma}, \quad \partial_0 \hat{\Gamma} + \hat{u} \partial^3 \hat{\Gamma} = 0, \quad \partial^2 \hat{\Gamma} = \hat{a}^2 \hat{\Gamma}. \quad (7)$$

Здесь  $\hat{a}$  - произвольный постоянный элемент алгебры.

Уравнение (6) допускает аддитивную группу преобразований  $\hat{u} \rightarrow \hat{u} + \hat{C}$  с произвольным постоянным  $\hat{C}$ . Поэтому если  $\hat{P} = \hat{P}^2$  есть постоянный идемпотент, принадлежащий алгебре, и в разложении

$$\hat{u} = \hat{u}P + \hat{u}(1-P) \quad (8)$$

второе слагаемое  $\hat{u}(1-\hat{P}) = \hat{N}$  не зависит от  $x$  и  $t$ , то первое слагаемое в (8), а также элемент

$$u(x, t) = \hat{P} \hat{u}(x, t) \hat{P} \quad (9)$$

удовлетворяют уравнению (6), если этим свойством обладает элемент  $\hat{u}$ . В частности, если  $\hat{P}$ -одномерный проектор в алгебре, то  $\hat{u}_1(x, t) = u(x, t) \hat{P}$  и скалярная функция  $u(x, t)$  будет решением исходного уравнения (3).

Эти соображения и составляют схему предлагаемого в монографии метода. А именно, пусть заданная в некоторой области плоскости  $(x, t)$  операторная функция  $\Gamma(x, t)$  удовлетворяет условиям (7) и соотношению

$$\hat{\Gamma}_x (1-\hat{P}) = \hat{\Gamma} \hat{N} (1-\hat{P}), \quad (10)$$

где  $\hat{\Gamma}$  и  $\hat{N}$  - постоянные операторы и  $\hat{P}$  - постоянный одномерный проектор. Если операторы  $\Gamma(x, t)$  обратимы, то логарифмическая производная

$$\gamma = \hat{\Gamma}^{-1} \hat{\Gamma}_x \quad (11)$$

удовлетворяет операторному уравнению (6), а ее одномерная проекция (9) удовлетворяет скалярному уравнению (3).

Аналогично (4) решение уравнений (7) имеет вид

$$\hat{\Gamma}(x, t) = e^{\hat{a}x - 4\hat{a}^3 t} + \hat{m} e^{-\hat{a}x + 4\hat{a}^3 t} \quad (12)$$

с постоянными операторами  $\hat{a}$  и  $\hat{m}$ . Эта оператор-функция будет удовлетворять и соотношению (10), если положить  $\hat{N} = \hat{a}$  и в качестве оператора  $\hat{m}$  взять решение уравнения  $(\hat{a}\hat{m} + \hat{m}\hat{a})(1-\hat{P}) = 0$ , эквивалентного уравнению

$$(\hat{a}\hat{m} + \hat{m}\hat{a}) = \hat{r}\hat{P}. \quad (13)$$

При этом если выбрать  $\hat{a}$  и  $\hat{P}$  произвольно, а  $\hat{m}_0$  найти из уравнения  $\hat{a}\hat{m}_0 + \hat{m}_0\hat{a} = \hat{P}$ , то оператор  $\hat{m} = \hat{r}\hat{m}_0$  будет удовлетворять (12), если  $\hat{r}$  перестановочен с  $\hat{a}$ . Это означает, грубо говоря, что соответствующие решения будут зависеть от произвольной функции  $r(z)$ , заданной на спектре оператора  $\hat{a}$ , которая и параметризует получаемый таким образом класс решений.

Таким образом, одномерные проекции операторных солитонов (11), (12) являются решениями уравнения (3), и естественно ожидать, что чем шире операторная алгебра, тем более широкий (многопараметрический) класс решений скалярного уравнения (3) мы получим. Нетрудно убедиться, что описанная схема включает и основанный на обратной задаче рассеяния метод интегрирования уравнения (3) в классе достаточно быстро убывающих, например, при  $x \rightarrow \infty$  функций. Для этого нужно в качестве линейного пространства, в котором действуют операторные алгебры, взять счетно-нормированное пространство бесконечно дифференцируемых функций  $f(\xi)$ , все производные которых при  $\xi \rightarrow +\infty$  убывают быстрее любой степени  $\xi^{-1}$ , положить

$$(Pf)(\xi) = f(0), \quad (af)(\xi) = -f'(\xi)$$

и искать оператор  $\hat{\Gamma}(x, t)$  в виде  $1 + \hat{T}(x, t)$ , где  $\hat{T}(x, t)$  задается ядром  $T(\xi, \eta; x, t)$ . Тогда несложные вычисления показывают, что

$$T(\xi, \eta; x, t) = F(2x + \xi + \eta; t) \quad \text{и} \quad K(\xi, x, t) = \int_0^{\infty} \gamma(\xi, \eta; x, t) d\eta$$

в виду (11) удовлетворяют интегральному уравнению

$$K(\xi + x, x, t) + F(2x + \xi; t) + \int_0^{\infty} F(2x + \xi + \eta; t) + K(\eta + x, x) d\eta = 0,$$

являющемуся уравнением В. А. Марченко обратной задачи теории рассеяния для ядра оператора преобразования  $K(\xi, x, t)$  для уравнения Шредингера с потенциалом  $u(x, t) = -\frac{d}{dx} K(x, x, t)$ . При этом, согласно (5),

$$F(x, t) = \int_0^{\infty} e^{-\lambda(x-8\lambda^2 t)} \mu d\lambda + \frac{1}{2\pi} \int_0^{\infty} r(\lambda) e^{i\lambda(x+8\lambda^2 t)} d\lambda$$

и обратимость оператора  $\hat{\Gamma} = 1 + \hat{\Gamma}$  обеспечивается неотрицательностью меры  $\mu(d\lambda)$  и соотношениями  $\bar{r}(\lambda) = r(-\lambda)$ ,  $r(\lambda) \leq 1$ .

В монографии показано, что при соответствующих модификациях этот метод применим к широкому кругу нелинейных эволюционных уравнений. Существенным в нем являются только алгебраические свойства операции дифференцирования и связанных с ней логарифмических производных. Поэтому в первой главе монографии рассматриваются нелинейные уравнения в абстрактной алгебре с дифференцированиями, что позволяет отчетливо выделить чисто алгебраическую структуру метода. В этой главе получен достаточно большой набор нелинейных уравнений, аналогичных (6), и соответствующих им линейных уравнений типа (7). Он включает абстрактные аналоги по существу всех известных вполне интегрируемых и имеющих физический смысл уравнений, в том числе

таких, как нелинейное уравнение Шредингера, цепочки Тоды и Ленгмюра, уравнение Кадомцева-Петвиашвили.

Вторая глава посвящена простейшей реализации метода, когда в качестве основного кольца выбрана алгебра матриц порядка  $N$ . В основе этой реализации лежит наблюдение, состоящее в том, что матрицы Вронского  $W_N$  системы  $N$  функций удовлетворяют соотношению (10) при естественном выборе в качестве  $\hat{P}$  проектора на первый орт, а в качестве  $\hat{N}$  - матрицы, полученной единичной перестановкой столбцов. В силу конечномерности рассматриваемой алгебры матричные решения (12) линейных уравнений (5) зависят от матрицы  $A=a^2$ , т. е. от конечного числа параметров. Поэтому решения нелинейных скалярных уравнений, получаемые в результате проектирования, оказываются конечно-параметрическими, среди которых содержатся хорошо известные многосолитонные решения. Важным условием несингулярности получаемых решений является обратимость матриц Вронского, обсуждению которой посвящена значительная часть этой главы. Следует подчеркнуть, что предлагаемая процедура приводит к решениям соответствующих нелинейных уравнений и в тех случаях, когда обратимости нет, однако тогда решения оказываются сингулярными в тех точках  $(x, t)$ , где  $W_N^{-1}$  не существует.

Третья глава является по существу центральной в книге. В ней строится реализация абстрактной схемы в алгебрах ограниченных операторов, действующих в гильбертовом пространстве. В качестве такого пространства выбирается пространство квадратично интегрируемых по некоторой мере  $\mu$  функций  $f(\omega)$ , заданных на некотором измеримом пространстве  $(\Omega, F, \mu)$ . Предполагая, что оператор  $\hat{a}$  есть оператор умножения на некоторую функцию  $a(\omega)$ , а оператор  $\hat{m}$  - интегральный, автор находит из уравнений (7) и (13) оператор  $\hat{\Gamma}$  и формальное представление оператора  $\hat{m}$ , содержащее сингулярные интегралы. Для того чтобы придать строгий смысл этому представлению, а также логарифмической производной (11), необходимо решить следующие задачи. Во-первых, выяснить при каких условиях на весовую меру  $\mu$  и ее носитель формальное представление оператора  $\hat{m}$  определяет ограниченный оператор. Во-вторых, требуется обеспечить ограниченную обратимость оператора  $\hat{\Gamma}(x, t)$  при всех  $x$  и  $t$ . В-третьих, необходимо удовлетворить определенным требованиям, обычно накладываемым на решения нелинейных уравнений и диктуемых их физическим смыслом. Таким типичным требованием является вещественность. Решение этих задач потребовало от автора привлечения весьма серьезных аналитических средств, включающих такие глубокие факты современного анализа, как теоремы Макенхоупта-Давида и Карлесона [12] об ограниченности сингулярных интегралов и ряд других. Результатом этой главы явилось построение широких классов решений (зависящих от функционального параметра - меры  $\mu$ ) основных нелинейных уравнений.

Последняя глава монографии посвящена выяснению функционально-аналитических свойств построенных классов решений. Прежде всего автор показывает, как нужно распорядиться параметрами для того, чтобы получить решения, убывающие при  $x \rightarrow \infty$ , конечно-зонные решения и ряд других. Далее, выбирая соответствующим образом меру

$\mu$ , он строит новый класс ограниченных несингулярных решений, которые при  $x \rightarrow \infty$  не стремятся к квазипериодическим.

Уже эти результаты показывают, насколько широкий класс решений нелинейных эволюционных уравнений дает предлагаемый в монографии метод. Следует подчеркнуть, что важная со многих точек зрения задача внутреннего описания свойств возникающих классов решений в монографии по существу только начата. Предстоит еще также понять, как должна решаться одна из основных задач теории дифференциальных уравнений - задача Коши с неубывающими начальными данными того или иного класса. Отметим, что сам автор уже после выхода монографии в свет сделал в этом направлении весьма серьезные шаги, приведшие, в частности, к новым постановкам обратных задач спектрального анализа [13].

Таким образом, в обширной литературе, посвященной нелинейным эволюционным уравнениям, появилась монография, излагающая универсальный и независимый от уже существующих метод построения решений, опирающийся на прозрачную алгебраическую схему. Этот метод бесспорно найдет многочисленные применения в самых разнообразных задачах теории нелинейных уравнений и обратных задач.

Книга вышла на английском языке в издательстве „Райдель“ практически одновременно с русским изданием.

#### С п и с о к л и т е р а т у р ы

- [1] Gardner C.S., Green J.M., Kruskal M.D., Miura R.M. // Phys.Rev.Let. 1967. Vol.19. P.1095.
- [2] Марченко В.А. Операторы Штурма-Лиувилля и их приложения. Киев: Наук. думка, 1977. 329 с.
- [3] Lax P.D. // Com.Pure. Appl.Math. 1968. Vol.21, N5. P.457.
- [4] Захаров В.Е., Шабат А.Б. // ЖЭТФ. 1971. Т.61. N1. С.118.
- [5] Захаров В.Е., Фаддеев Л.Д. // Функцион.анализ. 1971. Т.5, вып.4. С.18.
- [6] Захаров В.Е., Манаков С.В., Новиков С.П., Питаевский Л.П. Теория солитонов. Метод обратной задачи. М.:Наука, 1980. 421 с.
- [7] Новиков С.П. //Функцион.анализ. 1974. Т.67, вып.12. С.2131.
- [8] Марченко В.А. // ДАН СССР. 1974. Т.217. С.276-279.
- [9] Matveev V.B. Comptes rendues de la recontre RCP - 264. Editions do CNRS. Paris, 1980. P.247.
- [10] Захаров В.Е., Шабат А.Б. // Функцион.анализ. 1974. Т.8, вып.3. С.43.
- [11] Гуревич А.В., Питаевский Л.П. // ЖЭТФ. 1973. Т.65. С.590.
- [12] Дынькин Е.М., Осиленкер Б.П. Математический анализ. 1983. Т.21. С.42.
- [13] Марченко В.А. // Что такое интегрируемость? / Под ред.В.Е.Захарова. М.: Наука, 1989.