

ОБЪЕДИНЕННЫЙ ИНСТИТУТ ЯДЕРНЫХ ИССЛЕДОВАНИЙ

Я-646

5-87-222

УДК 531.314, 530,382

ЯНОВСКИ

Александр Борисов

**КАЛИБРОВОЧНО-КОВАРИАНТНЫЙ ПОДХОД
К ТЕОРИИ ПОРОЖДАЮЩИХ ОПЕРАТОРОВ
ДЛЯ НЕЛИНЕЙНЫХ ЭВОЛЮЦИОННЫХ УРАВНЕНИЙ
СОЛИТОННОГО ТИПА**

**Специальность: 01.04.02 - теоретическая
и математическая физика**

**Автореферат диссертации на соискание ученой степени
кандидата физико-математических наук**

Дубна 1987

Работа выполнена в Лаборатории вычислительной техники и автоматизации Объединенного института ядерных исследований.

Научные руководители:

доктор физико-математических наук
профессор

МАХАНЬКОВ
Владимир Григорьевич

кандидат физико-математических наук

ГЕРДЖИКОВ
Владимир Стефанов

Официальные оппоненты:

доктор физико-математических наук

КУЛИШ
Петр Петрович

доктор физико-математических наук, профессор

ФЕДЯНИН
Владимир Константинович

Ведущее научно-исследовательское учреждение: МИАН СССР
им. В. А. Стеклова, Москва.

Автореферат разослан "___" _____ 1987 г.

Защита диссертации состоится "___" _____ 1987 г.

в _____ часов на заседании Специализированного совета К.047.01.01 при Лаборатории теоретической физики ОИЯИ, г. Дубна, Московской области.

С диссертацией можно ознакомиться в библиотеке ОИЯИ.

Ученый секретарь Совета
кандидат физико-математических наук

А. Е. Дорохов

Актуальность темы

Подход, основанный на изучении порождающих операторов, занимает важное место в методе обратной задачи рассеяния (МОЗР), так как позволяет описать многие из фундаментальных свойств нелинейных эволюционных уравнений (НЭУ) солитонного типа, т.е. таких уравнений, которые обладают представлением Лакса:

$$[L, M] = 0. \quad (1)$$

Здесь L и M — скалярные или матричные дифференциальные операторы с коэффициентами, зависящими от некоторого набора функций $g_i(x, t)$ (потенциалов) и спектрального параметра λ . При заданном L этот подход позволяет описать не только класс подобных уравнений, но и их законы сохранения, гамильтоновские структуры и т.д. Более того, подход позволяет интерпретировать МОЗР как обобщенное преобразование Фурье, так как данные рассеяния для вспомогательной линейной задачи $L\psi = 0$ являются коэффициентами в разложениях потенциалов по полному набору функций — так называемых "квадратов" решений задачи $L\psi = 0$ (или присоединенных решений). Порождающие операторы являются аналогами оператора дифференцирования, так как присоединенные решения суть собственные функции для этих операторов.

Однако в том виде, в котором он был раньше сформулирован, подход не позволял охватить калибровочные преобразования

$$L \rightarrow \tilde{L} = gLg^{-1}, \quad M \rightarrow \tilde{M} = gMg^{-1}; \quad (2)$$

которые приводят к уравнениям вида

$$[\tilde{L}, \tilde{M}] = 0, \quad (3)$$

эквивалентным уравнениям (1). (Здесь предполагается, что коэффициенты операторов L и M принимают значения в некоторой полупростой алгебре Ли \mathfrak{g} , а $g(x, t)$ — функция со значениями в соответствующей группе Ли G).

Обратим внимание еще на одно важное направление в рамках МОЗР, а именно, геометрический подход к изучению гамильтоновых структур уравнений солитонного типа. В этом подходе можно получить геометрическую интерпретацию многих свойств порождающих операторов.

Объединенный институт
ядерных исследований
БИБЛИОТЕКА

В диссертации рассматриваются порождающие операторы L_{\pm} , связанные с линейной задачей Захарова-Шабата:

$$L_0 \psi = (i \frac{\partial}{\partial x} + q_0(x) - \lambda \sigma_3) \psi = 0, \quad (4a)$$

$$q_0 = \begin{pmatrix} 0 & q_+(x) \\ q_-(x) & 0 \end{pmatrix}, \quad \sigma_3 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

и с ее непосредственными обобщениями на тот случай, когда коэффициенты принадлежат некоторой полупростой алгебре Ли \mathfrak{g} :

$$L \psi = (i \frac{\partial}{\partial x} + q(x) - \lambda J) \psi = 0, \quad (4b)$$

$$q = \sum_{\alpha \in \Delta} q_{\alpha}(x) E_{\alpha}, \quad J = \sum_{j=1}^r q_j H_j \in \mathfrak{h}, \quad q_j = \text{const.}$$

Здесь $\{E_{\alpha}, H_j\}_{\alpha \in \Delta, 1 \leq j \leq r}$ и Δ соответственно базис Картана-Вейля и система корней полупростой алгебры Ли \mathfrak{g} ранга r , $\mathfrak{h} \subset \mathfrak{g}$ - подалгебра Картана в \mathfrak{g} , а J - регулярный элемент в ней. Для простоты предполагаем, что функции $q_{\pm}(x)$, $q_{\alpha}(x)$ являются функциями типа Шварца по x и такими, что задачи (4a) и (4b) не имеют дискретного спектра.

Известно, что при помощи задачи (4a) решается скалярное нелинейное уравнение Шредингера (НУШ):

$$i \varphi_t + \varphi_{xx} - 2|\varphi|^2 \varphi = 0, \quad (5)$$

а при помощи (4b) - уравнения типа n -волн.

С другой стороны, известно также, что уравнение (5) калибровочно-эквивалентно уравнению ферромагнетика Гейзенберга (ФГ):

$$S_0 t = -\frac{1}{2i} [S_0, S_{0xx}], \quad S_0(x,t) \in sl(2, \mathbb{C}), \quad S_0^2 = 1, \quad S_0^t = S_0, \quad (6)$$

которое исследуется при помощи линейной задачи \tilde{L}_0 , калибровочно-эквивалентной задаче L_0 :

$$\tilde{L}_0 \tilde{\psi} = (i \frac{\partial}{\partial x} - \lambda S_0(x)) \tilde{\psi} = 0, \quad (7a)$$

$$\tilde{\psi} = \psi_0^{-1} \psi, \quad S_0(x) = \psi_0^{-1} \sigma_3 \psi_0.$$

Здесь ψ_0 - решение Йоста задачи (4a), отвечающее $\lambda = 0$.

Аналогичное по своей структуре калибровочное преобразование переводит задачу (4b) в задачу:

$$\tilde{L} \tilde{\psi} = (i \frac{\partial}{\partial x} - \lambda S(x)) \tilde{\psi} = 0, \quad (7b)$$

$$\tilde{\psi} = \psi_0^{-1} \psi, \quad S(x) = \psi_0^{-1} J \psi_0.$$

которая является непосредственным обобщением (7a). Однако порождающие операторы для систем (7a, б) до сих пор не были вычислены.

Цель настоящей работы состоит, во-первых, в построении калибровочно-ковариантного подхода к теории порождающих операторов таким образом, чтобы стало возможным одновременное исследование НЭУ и порождающих операторов L_{\pm} , связанных с задачами (4a, б), и калибровочно-эквивалентных им НЭУ и порождающих операторов \tilde{L}_{\pm} , связанных с задачами (7a) и (7b).

Во-вторых, дать геометрическую интерпретацию порождающих операторов для задач L и \tilde{L} , их свойств и связи между ними.

Научная новизна и практическая ценность диссертации

Предложен ковариантный подход к теории порождающих операторов L_{\pm} , связанных с системами (4a) и (4b). Разработана процедура явного вычисления операторов \tilde{L}_{\pm} для этих систем в другой калибровке ((7a) и (7b)). В новой калибровке сохраняются все преимущества теории и интерпретация метода обратной задачи как обобщенного преобразования Фурье.

Продемонстрирована связь порождающих операторов L_{\pm} и \tilde{L}_{\pm} со структурами Пуассона-Нейнхейса на бесконечномерных группах и алгебрах Ли и выяснен геометрический смысл связи между L_{\pm} и \tilde{L}_{\pm} . Для обоих операторов вычислены подалгебры их фундаментальных полей, дающие геометрическую интерпретацию соответствующих НЭУ.

Содержание

Диссертация состоит из введения, трех глав, заключения и одного приложения. Список литературы содержит 132 названия. Общий объем диссертации - 158 печатных страниц.

Первый и второй параграфы первой главы носят вспомогательный характер.

В первом собраны необходимые сведения из теории полупростых алгебр Ли и их представлений.

Во втором излагается теория обобщенных преобразований Фурье, связанных с разложениями по полным системам функций:

$$F_p = \{ \pi_0 X^t E_{\alpha}(X^t)^{-1}(x, \lambda), \pi_0 X^{-t} E_{\alpha}(X^{-t})^{-1}(x, \lambda), \alpha \in \Delta_+, \lambda \in \mathbb{R}^+ \},$$

$$F_b = \{ \pi_0 X^t E_{\alpha}(X^t)^{-1}(x, \lambda), \pi_0 X^{-t} E_{\alpha}(X^{-t})^{-1}(x, \lambda), \alpha \in \Delta_+, \lambda \in \mathbb{R}^+ \}.$$

Здесь $X^{\pm t}$ - фундаментальные решения задачи (4b) аналитические в верхней (нижней) полуплоскости по λ , $\pi_0 = \text{adj}^{-1} \circ \text{adj}$ - проектор на подпространство $\bar{\mathfrak{g}}$, ортогональное к \mathfrak{h} относительно формы Киллинга, а Δ_+ - система положительных корней. Порождающие операторы L_{\pm} задаются в ковариантном виде выражением

$$\Lambda_{\pm} = \text{adj}^{-1} \left(i \frac{\partial \chi}{\partial z} + \tau_0 [q, \chi] + i \int_{-\infty}^x (\sigma - \tau_0) [q(y), \chi(y)] dy \right). \quad (8)$$

Функции из \tilde{F}_g являются собственными для оператора Λ_{\pm} , а функции из \tilde{F}_p - для оператора Λ_{\pm} .

Третий параграф посвящен изучению класса НЭУ, интегрируемых при помощи L :

$$i \text{adj}^{-1} q_t + \sum_{k=1}^t f_k(\lambda) \text{adj}^{-1} [H_k, q] = 0. \quad (9)$$

Здесь $f_k(\lambda)$ - мероморфные функции λ , не имеющие полюсов на вещественной оси.

Для уравнений (9) вводятся несколько эквивалентных наборов данных рассеяния $\mathcal{T}_t, \mathcal{T}_t, \mathcal{T}_{p, \sigma}, \mathcal{T}_{\sigma, \sigma}$. Если $q(x, t)$ удовлетворяет уравнению (9) (при фиксированных f_k), то соответствующие наборы данных рассеяния удовлетворяют простым линейным уравнениям по t , эквивалентным как между собой, так и (9).

Здесь при доказательстве эквивалентности эволюции в данных рассеяния \mathcal{T}_t и $\mathcal{T}_{p, \sigma}$ дано новое, в отличие от прежнего, прямое доказательство.

В четвертом параграфе показано, что степени операторов Λ_{\pm} порождают законы сохранения для уравнений (9). Для нахождения этих законов существует t порождающих функционалов $A_k(\lambda)$

$$A_k(\lambda) = \sum_{s=1}^{\infty} A_k^{(s)} \lambda^{-s}, \quad |\lambda| \rightarrow \infty.$$

Коэффициенты $A_k^{(s)}$ являются законами сохранения для НЭУ (9). Приведена новая формула для этих законов:

$$A_k^{(s)} = i \int_{-\infty}^{+\infty} dx \int_{-\infty}^x dz \langle q, \Lambda_{\pm}^{s-1} \text{adj}^{-1} [H_k, q] \rangle, \quad (10)$$

которая более предпочтительна, так как порождающие операторы входят в нее со степенью ниже, чем обычно. В (10) через $\{H_k, q\}^t$ обозначен базис \mathcal{h} , биортогональный к базису $\{H_k, q\}^t$ подалгебры Картана \mathcal{h} относительно формы Киллинга \langle, \rangle .

Пятый параграф посвящен изучению системы \tilde{L} и доказательству для нее теоремы о разложениях по присоединенным решениям

$$\tilde{F}_p = \{ \tilde{\tau}_0 \tilde{X}^+ E_{\alpha} (\tilde{X}^+)^{-1}(x, \lambda), \tilde{\tau}_0 \tilde{X}^- E_{-\alpha} (\tilde{X}^-)^{-1}(x, \lambda), \alpha \in A_+, \lambda \in \mathbb{R} \},$$

$$\tilde{F}_g = \{ \tilde{\tau}_0 \tilde{X}^+ E_{\alpha} (\tilde{X}^+)^{-1}(x, \lambda), \tilde{\tau}_0 \tilde{X}^- E_{-\alpha} (\tilde{X}^-)^{-1}(x, \lambda), \alpha \in A_+, \lambda \in \mathbb{R} \}.$$

Здесь $\tilde{\tau}_0 = \text{adj}^{-1} \circ \text{adj}$, а \tilde{X}^{\pm} суть аналитические фундаментальные решения системы (4в).

Получены разложения для величин $\text{adj}^{-1} \delta S$ и $\tilde{\tau}_0 H$, $H \in \mathcal{h}$ и изучена связь этих разложений с разложениями для $\text{adj}^{-1} \delta q$ и $\text{adj}^{-1} [H, q]$. Разложения для $\text{adj}^{-1} \delta S$ и для $\tilde{\tau}_0 H$ получаются из разложений для $\text{adj}^{-1} \delta q$ и $\text{adj}^{-1} [H, q]$ калибровочным преобразованием и действием оператора Λ_{\pm} .

В шестом параграфе вычислены операторы \tilde{H}_{\pm} для системы (7в). Принципиально важно выразить их только в терминах потенциала задачи (7в), т.е. через $S(x)$. Доказано, что в случае, когда элемент J находится в общем положении, т.е. выбран так, что $\alpha(J) \neq \beta(J)$ для любых $\alpha, \beta \in A$, это действительно можно сделать. Соответствующая формула имеет вид:

$$\tilde{H}_{\pm} \tilde{X} = i f_J^{(1)}(\text{adj}) \frac{\partial \tilde{X}}{\partial z} + \sum_{i=1}^t f_{J, H_i}^{(2)}(\text{adj}) S_x \int_{-\infty}^x \langle f_{J, H_i}^{(1)}(\text{adj}) S_y, \tilde{X}(y) \rangle dy. \quad (11)$$

$f_J^{(1)}(\text{adj})$, $f_{J, H}^{(1)}(\text{adj})$, $f_{J, H}^{(2)}(\text{adj})$ суть многочлены от $\text{adj} \equiv [S, \cdot]$, а через \langle, \rangle обозначена форма Киллинга. Многочлены $f_J^{(1)}$, $f_{J, H}^{(1)}$ и $f_{J, H}^{(2)}$ строятся специальным образом по J и заданному элементу $H \in \mathcal{h}$. В конце параграфа эти многочлены вычислены для случая $\mathcal{g} = \mathfrak{sl}(3, \mathbb{C})$.

В седьмом параграфе показано, что НЭУ, связанные с задачей (7в) и калибровочно-эквивалентные уравнениям (9), имеют вид:

$$-i \text{adj}^{-1} S_t + \sum_{j=1}^t f_j(\tilde{H}_{\pm}) \tilde{\tau}_0 H_j = 0, \quad \tilde{\tau}_0 = \text{adj}^{-1} \circ \text{adj}. \quad (12)$$

Найдена также их эквивалентная запись в терминах минимальных наборов данных рассеяния.

В восьмом параграфе получены симплектические структуры и законы сохранения для НЭУ (12), выраженные через S . Для этой цели вычисляется производная Фреше $\mathcal{D}(F)$ отображения $F: S \rightarrow q$, обратного к отображению, сопоставляющему потенциалу $q(x)$ из линейной задачи (4в) потенциал $S(x)$ из линейной задачи (7в). Доказано, что между иерархиями симплектических форм $\Omega^{(m)}$ для задачи L и $\tilde{H}^{(m)}$ для задачи \tilde{L} существует следующая связь:

$$F^* \Omega^{(m)} = \tilde{H}^{(m+2)} - \frac{i}{2} \sum_{k, l=1}^t \langle H_k, H_l \rangle dA_k^{(m+1)} \otimes dA_l^{(m)}. \quad (13)$$

Здесь $F^* \Omega^{(m)}(\cdot, \cdot) \equiv \Omega^{(m)}(\mathcal{D}(F), \mathcal{D}(F) \cdot)$, а через \otimes обозначено внешнее умножение. Соотношение (13) обобщает соотношение, полученное ранее другими авторами для случая $\mathcal{g} = \mathfrak{sl}(2, \mathbb{C})$.

Вторая глава посвящена применению результатов первой главы

к самому простому случаю $\mathfrak{g} = \mathfrak{sl}(2, \mathbb{C})$. Специфика алгебры $\mathfrak{sl}(2, \mathbb{C})$ позволяет углубить ряд результатов.

В первом параграфе показано, что общие конструкции первой главы в случае $\mathfrak{sl}(2, \mathbb{C})$ приводят к явно калибровочно-ковариантной переформулировке знакомых формул и разложений.

Во втором параграфе обсуждены законы сохранения для НЭУ, связанных с задачей (4а). Эти законы имеют вид:

$$C_N = -\frac{2}{N} \int_{-\infty}^{+\infty} dx \rho_N(x), \quad \rho_N(x) = \int_{-\infty}^x \langle [S_3, \rho_0], \Lambda_{\pm}^N \rho_0 \rangle dy, \quad N=1,2,\dots \quad (14)$$

Проведено новое ковариантное доказательство локальности плотностей ρ_N этих законов.

Вычислен порождающий оператор для системы \tilde{L}_0 :

$$\tilde{L}_{\pm} \tilde{X} = \frac{i}{4} [S_0, \frac{\partial}{\partial x} \tilde{X}] + \frac{i}{2} [S_0, S_{0x}] \int_{\pm, \infty}^x \langle S_{0y}, \tilde{X}(y) \rangle dy \quad (15)$$

и описан класс НЭУ, связанный с указанной системой:

$$-\frac{i}{2} [S_0, S_{0x}] + f(\Lambda_{\pm}) \tilde{L}_0 b_3 = 0, \quad \tilde{L}_0 = \frac{1}{4} ad_{S_0}^2. \quad (16)$$

(В этом выражении $f(\lambda)$ - мероморфная функция от λ , не имеющая полюсов на вещественной оси).

Ковариантное доказательство локальности плотностей законов сохранения (14) приводит к новому результату - что уравнения (16) имеют серию законов сохранения

$$C_N = \frac{1}{2N} \int_{-\infty}^{+\infty} dx \tilde{F}_N(x), \quad \tilde{F}_N(x) = \int_{-\infty}^x \langle S_{0y}, \tilde{L}_{\pm}^N [S_0, S_{0y}] \rangle dy, \quad N=1,2,\dots \quad (17)$$

с локальными и полиномиальными по $S(x)$ и ее производным плотностям.

Третья глава содержит геометрическую интерпретацию теории порождающих операторов.

Первый параграф носит вспомогательный характер - в нем собраны необходимые сведения о геометрических структурах Пуассона-Нейнхейса ($P-N$ -структурах).

Во втором параграфе показано, что процедуру получения оператора Нейнхейса N как отношения двух пуассоновых тензоров:

$$Q_g^0(\xi) = -ad_{\xi} J, \quad (18)$$

$$P_g^0(\xi) = -ad_{\xi} g + i \frac{\partial \xi}{\partial x}$$

(которая рассматривалась до сих пор для случая $\mathfrak{g} = \mathfrak{sl}(n, \mathbb{C})$)

можно обобщить на случай любой простой алгебры. При этом сопряженный оператор N^{\pm} равен Λ_{\pm} . Доказано предложение о фундаментальных полях и формах $P-N$ структуры, определенной тензорами Q^0 и N , которое дает геометрическую интерпретацию результатов, полученных для НЭУ (9).

В третьем параграфе приведены нужные сведения относительно отображения моментов, связанного с каноническим действием группы Ли на симплектическом многообразии. Показано, что основные конструкции пуассоновых структур для НЭУ (9), получаемых в разных подходах - алгебраическом и геометрическом, совпадают.

В четвертом параграфе обсуждается отображение, сопоставляющее потенциалу из задачи (4в) решение Йоста ψ_0 . Это отображение имеет смысл обратного к отображению моментов ϕ_{ω} на бесконечномерной группе $G^c[x]$, состоящей из функций $f: \mathbb{R} \rightarrow G$, $\lim_{x \rightarrow +\infty} f(x) = e$, $\lim_{x \rightarrow -\infty} f(x) = \exp H_f$, $H_f \in \mathfrak{h}$. Здесь G - связная группа Ли, соответствующая алгебре \mathfrak{g} , а e - единичный элемент в ней. Отображение соответствует левоинвариантной симплектической форме на $G^c[x]$, заданной в точке e оператором дифференцирования $i \frac{\partial}{\partial x}$. Если через \mathcal{M}_0 обозначить пространство допустимых потенциалов для задачи (4в) (ограниченное некоторыми естественными требованиями), то подмногообразие решений Йоста:

$$\mathcal{M}_0^G = \phi_{\omega}^{-1}(\mathcal{M}_0) \subset G^c[x]$$

трансверсально к слоению, заданному полями подпространств $\ker \Omega$. Здесь Ω - правоинвариантная 2-форма, заданная в точке e оператором ad_{ξ} . На \mathcal{M}_0^G естественным образом вводится $P-N$ структура, ϕ_{ω} - связанная не с вышеупомянутой структурой на \mathcal{M}_0 , а с другой, заданной тензорами $N^2 Q^0$ и N . Таким образом происходит сдвиг в иерархии $P-N$ структур на два шага. Далее, ввиду трансверсальности \mathcal{M}_0^G к упомянутому слоению, $P-N$ структура на \mathcal{M}_0^G проектируется при помощи отображения $\phi_{\Omega}(\psi_0) = \psi_0^{-1} J \psi_0$ на подмногообразие $\mathcal{O}_J[x]$ функций вида $S: \mathbb{R} \rightarrow \mathcal{O}_J$, $\lim_{x \rightarrow \pm \infty} S(x) = J$. Здесь \mathcal{O}_J - классическая орбита элемента J относительно присоединенного представления группы G . Полученная $P-N$ структура на $\mathcal{O}_J[x]$ (многообразии потенциалов задачи (7в)) задает иерархию симплектических форм, рассмотренных в первой главе для описания гамильтоновости уравнений (12).

В последнем параграфе, с учетом связи между структурами на \mathcal{M}_0 , \mathcal{M}_0^G и $\mathcal{O}_J[x]$ вычислены на каждом из этих многообразий подалгебры из фундаментальных полей в инволюции, которые в случае \mathcal{M}_0 и $\mathcal{O}_J[x]$ задают динамические системы (9) и (12) соответственно. Таким образом получена геометрическая интерпретация результатов первой главы.

Для защиты выдвигаются следующие результаты:

1. Разработан явно калибровочно-ковариантный подход к теории порождающих операторов \mathcal{L}_\pm и $\tilde{\mathcal{L}}_\pm$, связанных с обобщенной задачей Захарова-Шабата \mathcal{L} и ее калибровочно-эквивалентной системой $\tilde{\mathcal{L}}$.

2. Предложен способ явного вычисления операторов $\tilde{\mathcal{L}}_\pm$ в терминах потенциала системы $\tilde{\mathcal{L}}$.

3. Продемонстрирована фундаментальная роль операторов \mathcal{L}_\pm и $\tilde{\mathcal{L}}_\pm$ при исследовании свойств НЭУ солитонного типа. Так, с их помощью удалось:

а) описать классы точно решаемых НЭУ типа нелинейного уравнения Шредингера и ферромагнетика Гейзенберга;

б) вычислить плотности законов сохранения для этих НЭУ;

в) построить для вышеуказанных уравнений иерархии симплектических структур, относительно которых они гамильтоновы.

4. Проведено новое доказательство локальности и полиномиальности плотностей законов сохранения для НУШ, из которого следует локальность и полиномиальность плотностей законов сохранения для ФГ.

5. Дана естественная геометрическая интерпретация операторов \mathcal{L}_\pm и $\tilde{\mathcal{L}}_\pm$ и связи между ними на языке многообразий Пуассона-Нейнхейса:

а) операторы \mathcal{L}_\pm^* и $\tilde{\mathcal{L}}_\pm^*$ отождествлены с соответствующими операторами Нейнхейса;

б) показано, что НЭУ, связанные с задачами \mathcal{L} и $\tilde{\mathcal{L}}$, порождены фундаментальными полями $P-N$ структур на соответствующих многообразиях.

Апробация

Результаты диссертации докладывались на ряде семинаров ЛВТА и ЛТФ ОИЯИ (Дубна), а также на семинарах в ИТФ им. Л.Д.Ландау АН СССР (Москва), МИАН СССР им. В.А.Стеклова (Москва), Ленинградском отделении МИАН СССР им. В.А.Стеклова и на международном симпозиуме по избранным проблемам статистической механики в Дубне в 1984 г.

Работы, опубликованные по теме диссертации:

1. V.Florko, A.Yanovski. On Magri's theorem for complete integrability. JINR E5-83-813, Dubna, (1983).
2. V.S.Gerdjikov, A.B.Yanovski. Gauge covariant formulation of the generating operator I. The Zakharov-Shabat system. Phys.Lett A, 103A, p.232-236, (1984).
3. V.S.Gerdjikov, A.B.Yanovski. Gauge covariant formulation of the generating operator. II. Systems on homogeneous spaces. Phys. Lett A, 110A, p.53-58, (1985).

4. V.S.Gerdjikov, A.B.Yanovski. Gauge covariant formulation of the generating operator for the nonlinear evolution equations on symmetric spaces. JINR D17-84-850, Dubna, (1984).
5. V.S.Gerdjikov, A.B.Yanovski. Gauge covariant theory of the generating operator I. Comm. Math. Phys., 103, p.549-568, (1986).
6. В.С. Герджиков, А.Б. Яновски. Порождающий оператор и локальность плотностей законов сохранения. Система Захарова-Шабата. ОИЯИ, P5-85-505, Дубна, (1985).

Рукопись поступила в издательский отдел
6 апреля 1987 года.