

К-299

ОБЪЕДИНЕННЫЙ ИНСТИТУТ ЯДЕРНЫХ ИССЛЕДОВАНИЙ

2 - 10799

КАТЫШЕВ
Юрий Вениаминович

НЕКОТОРЫЕ ВОПРОСЫ ТЕОРИИ СОЛИТОНОВ

Специальность 01.04.02 -
теоретическая и математическая физика

Автореферат диссертации на соискание ученой степени
кандидата физико-математических наук

Дубна 1977

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

Научный руководитель:
доктор физико-математических наук
старший научный сотрудник В.Г.Маханьков.

Официальные оппоненты:
доктор физико-математических наук
старший научный сотрудник В.К.Федянин,

доктор физико-математических наук
доцент В.И.Рыжий.

Ведущее научно-исследовательское учреждение:
Институт теоретической физики АН УССР, Киев.

Защита диссертации состоится "___" _____ 1977 года
в _____ часов на заседании специализированного Ученого совета
К-56 Лаборатории теоретической физики Объединенного института
ядерных исследований (г.Дубна, Московской области).

С диссертацией можно ознакомиться в библиотеке ОИЯИ.

Автореферат разослан "___" _____ 1977 года.

Ученый секретарь Совета
кандидат физико-математических наук В.И.Журавлев

Существует довольно большой класс нелинейных эволюционных уравнений, допускающих решения в виде так называемых уединенных волн, или солитонов.

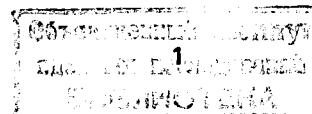
Все многообразие физических явлений, сводящихся к нелинейным волновым уравнениям, обладающим солитонными решениями, можно разделить на две большие группы. Они различаются между собой как по постановке задач, так и по интерпретации получающихся результатов, хотя на классическом уровне они непосредственно смыкаются.

К первой группе относятся задачи исследования нелинейных волновых явлений в реальных сплошных средах (гидродинамика, твердое тело, физика плазмы и т.д.), ко второй группе - теоретико-полевые задачи, физика частиц.

Оба эти направления смыкаются на промежуточном этапе - этапе исследований локализованных решений конечной энергии классических нелинейных волновых уравнений.

Настоящая диссертация посвящена некоторым актуальным вопросам теории классических солитонов, при этом основное внимание уделено исследованию их устойчивости в псевдоевклидовом пространстве, имеющей решающее значение для построения теоретико-полевых моделей протяженных частиц.

Диссертация состоит из введения, четырех глав, двух приложений и раздела "Выводы".



В первой главе диссертации приведен литературный обзор по теории солитонов – области на стыке теоретической физики и математики, которая бурно развивается в последнее десятилетие. Здесь достаточно кратко перечисляются те физические проблемы, изучение которых сводится к уравнениям, допускающим солитонные решения, а также основные свойства солитонов. Дается необходимое условие существования псевдостационарных солитонных решений уравнения Шредингера с насыщающейся нелинейностью.

Наконец, приводится краткий обзор литературы по многополевым солитонам.

Во второй главе мы рассматриваем вопросы существования солитонных решений в теоретико-полевых моделях, описываемых уравнением

$$\frac{1}{r^{D-1}} \frac{d}{dr} \left(r^{D-1} \frac{d\varphi}{dr} \right) - x^2 \varphi + g^2 \varphi^{p-1} - a \varphi^{q-1} = 0. \quad (I)$$

Используя масштабное преобразование $r \rightarrow \lambda r$ в лагранжиане

$$L = -\frac{1}{2} \int \left[(\varphi_r)^2 + x^2 \varphi - \frac{2g^2}{p} \varphi^p - \frac{2a}{q} \varphi^q \right] r^{D-1} dr$$

и вариационный принцип, получим

$$(2-D)T - D(U_2 - U_p + U_q) = 0,$$

где

$$T = \frac{1}{2} \int_0^{+\infty} (\varphi_r)^2 z^{D-1} dz, \quad U_2 = \frac{x^2}{2} \int_0^{+\infty} \varphi^2 z^{D-1} dz,$$

$$U_p = \frac{g^2}{p} \int_0^{+\infty} \varphi^p z^{D-1} dz, \quad U_q = \frac{a}{q} \int_0^{+\infty} \varphi^q z^{D-1} dz.$$

Умножая (I) на $z^{D-1} \varphi$ и интегрируя по z от нуля до бесконечности, имеем

$$2(T + U_2) - p U_p + q U_q = 0.$$

Из этих уравнений можно получить необходимые условия существования солитонных решений для различных значений констант D , x^2 , g^2 и a . Так, в случае инстантонного уравнения ($x^2 = a = 0$) имеем

$$p = 2D / (D-2) \equiv p_B. \quad (2)$$

Область под кривой (2) – область существования решений для массовых полей $x^2 \neq 0$. В области над кривой (2) решений при $a = 0$, т.е. для скалярных ренормируемых теорий, не существует. Для ренормируемых теорий калибровочных полей с более высокой чем $U(1)$ симметрией $a \neq 0$ и доступна область $p > p_B$.

Общие необходимые условия существования солитонных решений уравнения (I) имеют вид:

$$\left(1 - p \frac{D-2}{2D}\right) U_p > \left(1 - q \frac{D-2}{2D}\right) U_q, \quad (3)$$

$$(p-2) U_p > (q-2) U_q,$$

где

$$U_p = \frac{q^2}{p} \int_0^{+\infty} \psi^p z^{p-1} dz, \quad U_q = \frac{a}{q} \int_0^{+\infty} \psi^q z^{q-1} dz.$$

Аналогичные формулы могут быть получены для векторных полей вида

$$A_\mu = a \frac{x_\mu}{|x|},$$

когда вместо оператора Лапласа Δ в уравнение (I) входит оператор

$$\widehat{\Delta} = \Delta - \frac{\mathcal{D}-1}{r^2}.$$

Наконец, из самого метода получения условий (3) вытекает, что чем больше членов в полиноме, тем легче выполняются эти условия.

Третья глава посвящена подробному аналитическому исследованию поперечной устойчивости плоских солитонов для некоторых наиболее известных нелинейных уравнений - двумерного уравнения КдВ, нелинейных уравнений Шредингера, Клейна-Гордона, Гинзбурга-Ландау-Хиггса, двухполюсовых моделей Фридберга-Ли-Сирлина и Раджарамана-Вайнберга-Монтонена.

Исследование проводится с помощью варьирования отинтегрированного по продольной координате лагранжиана вблизи известного плоского солитонного решения.

Для двумерного уравнения КдВ

$$u_{tx} + \frac{1}{2}(u^2)_{xx} + u_{xxxx} + \frac{\alpha}{2} u_{yy} = -\frac{3}{2} \alpha u_{yyxx}, \quad (4)$$

где $\alpha = +1$ (отрицательная дисперсия) или $\alpha = -1$ (положительная дисперсия), нами получено следующее дисперсионное уравнение, описывающее поперечную, а также продольную устойчивость солитонного решения (4) (для устойчивости необходимо $\omega^2 \geq 0$)

$$\omega^2 = \alpha k_y^2 \left(\frac{1}{3} - \frac{4}{5} A_0^2 \right) \left[8 A_0^2 + \frac{\alpha k_y^2}{9 A_0^2} (1 - 24 A_0^2) \right]. \quad (5)$$

Из (5) следует, что неустойчивость Кадомцева-Петвиашвили носит пороговый характер, как, впрочем, и неустойчивость Шпачека, Шуклы и Ю, для которой, кроме того, нами найден численный коэффициент.

Для устойчивости солитонных решений уравнения S3

$$i\psi_t + \Delta\psi + |\psi|^2\psi = 0$$

получено дисперсионное соотношение

$$\omega^2 = -4 A_0^2 k_y^2 \left(1 - \frac{\pi^2 + 12}{36} \frac{k_y^2}{A_0^2} \right),$$

где A_0 - амплитуда солитона. Эта неустойчивость напоминает случай уравнения (4).

Солитонные решения уравнения КЭЗ для действительного поля ψ

$$\psi_{tt} - \psi_{xx} + m^2\psi - g^2\psi^3 = 0$$

неустойчивы даже при $k_y = 0$ (продольная неустойчивость):

$$\omega^2 = k_y^2 - 2,93 m^2.$$

Аналогично исследована устойчивость солитонов для уравнений

$$\psi_{tt} - \psi_{xx} + m^2 \psi - g^2 |\psi|^2 \psi = 0, \quad (6')$$

$$\psi_{tt} - \psi_{xx} - m^2 \psi + g^2 \psi^3 = 0, \quad (6)$$

$$\psi_{tt} - \psi_{xx} - m^2 \psi + g^2 |\psi|^2 \psi = 0. \quad (7)$$

Для поперечной устойчивости солитона огибающей для комплексного уравнения КГЗ (6') нами получено следующее дисперсионное уравнение:

$$\omega^2 = k_y^2 + \frac{g}{11} \left(\Delta \pm \sqrt{\Delta^2 + (1 - A_0^2) k_y^2 \frac{22}{9}} \right),$$

где

$$\Delta = 1 - 2A_0^2.$$

Поскольку условие существования солитонного решения есть

$0 < A_0^2 < 1$, целесообразно рассмотреть три возможности:

(I) $A_0^2 > \frac{1}{2}$, (II) $A_0^2 = \frac{1}{2}$, (III) $A_0^2 < \frac{1}{2}$.

В первом случае ($A_0^2 > \frac{1}{2}$) имеем неустойчивость при

$$k_y^2 < (k_y)_{thr}^2 \equiv \left(A_0^2 - \frac{1}{2} \right) \frac{1}{\beta},$$

где

$$\beta = \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{+\infty} \left(\frac{1 - \xi \operatorname{th} \xi}{\operatorname{ch} \xi} \right)^2 d\xi = \frac{\pi^2 + 12}{36} \approx \frac{11}{18}.$$

Для $A_0^2 = 1/2$ имеем

$$\omega^2 = k_y^2 \pm \frac{1}{\sqrt{\beta}} k_y A_0.$$

При $k_y^2 < A_0^2 / \beta$ это уравнение имеет "неустойчивый" корень $\operatorname{Im} \omega > 0$, пропорциональный $\sqrt{k_y}$ для малых k_y .

Наконец, в случае $A_0^2 < \frac{1}{2}$ находим, что "неустойчивый" корень появляется, если $k_y^2 < A_0^2 / \beta$, однако теперь $\operatorname{Im} \omega \sim k_y$ при малых k_y .

Солитонные решения типа "кинков" уравнений Гинзбурга-Ландау-Хиггса (6), (7) проявляют удивительную склонность оставаться устойчивыми даже в случае комплексного поля (7), когда они фактически представляют собой вращающуюся смесь солитонного и антисолитонного состояний.

Нами также показано, что плоские солитоны релятивистски инвариантных двухполевых систем (χ - действительное поле, ψ - заряженное)

$$\square \chi + 2\alpha^2 \chi |\psi|^2 + \frac{1}{2} \chi (\chi^2 - 1) = 0,$$

$$\square \psi + 2\alpha^2 \psi \chi^2 - \frac{\alpha^2}{2} \psi = 0$$

и

$$\square \chi + (|\psi|^2 - 1) \chi + \chi^3 = 0,$$

$$\square \psi + m^2 \psi + (\chi^2 - 1) \psi + \psi |\psi|^2 = 0$$

являются поперечно устойчивыми, по крайней мере, по отношению к довольно общему виду возмущений. По-видимому, присутствие в обеих системах "кинкового" поля Хиггса

$$\chi_{\text{Higgs}} = \operatorname{th}(\mu x)$$

в качестве одного из взаимодействующих полей и является основным удерживающим и стабилизирующим фактором. Отсюда понятно, почему многочисленные исследователи используют именно это поле при

построении различных моделей протяженных частиц (в дополнение к эффекту Голдстоуна).

Проведенное в настоящей диссертации исследование позволяет качественно судить об устойчивости квазиплоских (двухмасштабных) сферически (цилиндрически) симметричных солитонов по отношению к возмущениям меньшей, чем у солитона, симметрии, например азимутальным.

В четвертой главе рассмотрены некоторые вопросы устойчивости одномерных (в частности, сферически симметричных) солитонов в рамках релятивистски инвариантных уравнений (РИУ).

Из теоремы Хобарта-Деррика известно, что в случае числа пространственных измерений $D > 1$ устойчивых стационарных частицеподобных решений РИУ не существует как для одного скалярного поля, так и для системы взаимодействующих скалярных полей. Такие решения оказываются неустойчивыми по отношению к масштабным колебаниям.

Поэтому выход надо искать на пути нарушения условий применимости указанной теоремы. Ясно видны две возможности. Одна состоит в построении так называемых топологических солитонов, для которых помимо законов сохранения, связанных с симметрией лагранжиана, существует дополнительный закон сохранения, определяемый топологией солитонного решения.

Вторая возможность заключается в использовании свойства калибровочных полей, связанного с их внутренней симметрией и вытекающим из нее законом сохранения изотопического заряда.

Первое направление интенсивно развивалось в работах Л.Д.Фаддеева и его группы, А.М.Полякова и многих других исследователей.

Второе направление началось довольно давно (работы Л.Г.Заставенко и других) и развивается до настоящего времени, в том числе по пути усложнения моделей (работы Т.Д.Ли и др.).

Задача об исследовании устойчивости одномерных Q -солитонных решений для скалярного комплексного поля сводится к задаче отыскания условного минимума функционала энергии E при постоянном заряде

$$Q = -i \int (\psi_t^* \psi - \psi^* \psi_t) d\vec{x}.$$

В.Г.Маханьковым была доказана теорема, согласно которой для нелинейных взаимодействий довольно общего вида устойчивость Q -солитонов РИУ

$$\psi_s = \psi(x) \exp\{-i\omega t\}$$

имеет место лишь при $dQ/d\omega < 0$.

В диссертации приводятся аргументы в пользу существования устойчивых сферически симметричных Q -солитонов в классической ($\varphi^4 - \alpha\varphi^6$) - теории поля с лагранжианом

$$L = -\frac{1}{2} \int_0^{+\infty} [(\varphi_z)^2 + \alpha^2 \varphi^2 - \frac{1}{2} \varphi^4 + \frac{\alpha}{3} \varphi^6] z^2 dz$$

и даются примеры таких солитонов.

В приложении I приведено полученное нами одно из возможных при $\alpha \ll 1$ солитонных решений уравнения В.К.Федянина

$$i\varphi_t = \varphi - \alpha\varphi_x^* - \varphi_{xx} - \varphi|\varphi|^2,$$

описывающего экситонные возбуждения в одномерных молекулярных кристаллах:

$$\psi = \exp \left\{ -i \left[\omega t - \frac{v}{2} x + \frac{\alpha}{2} \frac{A}{1 + \frac{v^2}{4}} \operatorname{th} A x \sin 2 \left(1 + \frac{v^2}{4} \right) t \right] \right\}.$$

$$\sqrt{2} A$$

$$\operatorname{ch} \left\{ A \left[x - vt + \frac{\alpha}{2 \left(1 + \frac{v^2}{4} \right)} \cos 2 \left(1 + \frac{v^2}{4} \right) t \right] \right\},$$

где v - скорость солитона, A - его амплитуда, $\omega = 1 - A^2 + \frac{v^2}{4}$.

В приложении 2 приводятся найденные автором диссертации точные солитонные решения трех типов для предложенной В.Г.Маханьковым двухполевой (η - действительное поле, ψ - заряженное) релятивистски инвариантной системы

$$\psi_{tt} - \psi_{xx} + \psi - \psi \eta = 0,$$

$$\eta_{tt} - \eta_{xx} - \nu \eta - g \eta^2 = |\psi|^2$$

и вычисляются формфакторы этих солитонных решений.

Одно из указанных решений, получающееся для случая

$$2(1-3g) > \nu > 0, \quad g < \frac{1}{3},$$

имеет вид

$$\psi = \frac{3\sqrt{g-1}}{1-3g} \nu \operatorname{th} \left[\sqrt{\frac{\nu}{2(1-3g)}} \frac{x-vt}{\sqrt{1-v^2}} \right] \operatorname{ch}^{-1} \left[\sqrt{\frac{\nu}{2(1-3g)}} \frac{x-vt}{\sqrt{1-v^2}} \right] e^{i\omega(vx-t)},$$

$$\eta = \frac{3\nu}{1-3g} \operatorname{ch}^{-2} \left[\sqrt{\frac{\nu}{2(1-3g)}} \frac{x-vt}{\sqrt{1-v^2}} \right].$$

Формфакторы этих решений равны

$$F_{\psi} = \frac{3i\sqrt{g-1}(q-p+\omega v)(1-v^2)}{\operatorname{ch} \left[\frac{\pi(q-p+\omega v)\sqrt{(1-3g)(1-v^2)}}{\sqrt{\nu}} \right]},$$

$$F_{\eta} = \frac{3(q-p)(1-v^2)}{\operatorname{sh} \left[\frac{\pi(q-p)\sqrt{(1-3g)(1-v^2)}}{\sqrt{\nu}} \right]}.$$

В заключение кратко перечислим основные полученные впервые результаты диссертации, выносимые на защиту. Они состоят в следующем:

1. Аналитически исследованы поперечная и продольная устойчивости плоских солитонных решений ряда нелинейных волновых уравнений (КГЗ, ГЛХ, S3, двухполевые системы и др.) по отношению к довольно общему виду возмущений.

2. Найденны необходимые условия существования D-мерных сферически симметричных частицеподобных решений нелинейного уравнения общего вида

$$\frac{1}{r^{D-1}} \frac{d}{dr} \left(r^{D-1} \frac{d}{dr} \varphi \right) - a^2 \varphi + g^2 \varphi^{p-1} - a \varphi^{q-1} = 0,$$

к которому сводится большой круг задач теории поля.

3. Показана возможность существования устойчивых Q-солитонов в классической ($\varphi^4 - \lambda \varphi^6$) - теории поля и приведены примеры таких солитонов.

4. Получено (для случая $\alpha \ll 1$) солитонное решение уравнения

$$i\varphi_t = \varphi - \alpha \varphi_x^* - \varphi_{xx} - \varphi |\varphi|^2,$$

описывающего экситонные возбуждения в одномерных молекулярных кристаллах.

5. Найдены точные солитонные решения трех типов для одной двухполюсовой релятивистски инвариантной системы и вычислены факторы этих решений.

Полученные в диссертации результаты могут быть использованы в теории поля при построении различных моделей протяженных частиц, а также в тех областях теоретической и математической физики, где исследуются солитонные явления.

Основные результаты, изложенные в диссертации, докладывались на семинарах отдела вычислительной математики ЛВТА и сектора № 8 Лаборатории теоретической физики ОИЯИ, на Конференции молодых ученых по физике атомного ядра, элементарных частиц и конденсированного состояния (Гатчина, апрель 1977 г.), на XVIII Международной конференции по физике высоких энергий (Тбилиси, июль 1976 г.) и опубликованы в следующих работах:

1. Yu. V. Katyshev, V. G. Makhan'kov, *Phys. Lett.* 57A, 10 (1976); ОИЯИ, P4-9507, Дубна, 1976.
2. V. G. Makhan'kov, Yu. V. Katyshev. *JINR*, E5-9058, Дубна, 1975.
3. И. Л. Боголюбовский, Е. П. Жицков, Ю. В. Катышев, В. Г. Маханьков, А. А. Расторгуев. ОИЯИ, P2-9673, Дубна, 1976.
4. Ю. В. Катышев. ОИЯИ, P2-10285, 1976.
5. В. Г. Маханьков, Ю. В. Катышев. ОИЯИ, P2-10547, Дубна, 1977.

Рукопись поступила в издательский отдел

29 июня 1977 года.