МАТЕМАТИЧЕСКОЕ МОДЕЛИРОВАНИЕ И ТЕЛЕКОММУНИКАЦИИ

УДК 004.89.6

Н.А. Белова¹

МАТЕМАТИЧЕСКОЕ МОДЕЛИРОВАНИЕ СОЛИТОННЫХ РЕШЕНИЙ НЕЛИНЕЙНОГО УРАВНЕНИЯ ШРЁДИНГЕРА

N.A. Belova

MATHEMATICAL SIMULATION OF A SOLITON SOLUTIONS OF THE NONLINEAR SCHRÖDINGER EQUATION

Нелинейное уравнение Шредингера, как и уравнение Кортевега-де Фриза имеет широкую распространенность при описании волн в различных областях физики. Это уравнение было предложено в 1926 г. Э. Шредингером (Эрвин Рудольф Йозеф Александр Шредингер (12.08.1887 – 04.01.1961) – австрийский физиктеоретик, один из создателей квантовой механики. Лауреат Нобелевской премии по физике (1933). Член ряда академий наук мира, в том числе иностранный член Академии наук СССР (1934)) для анализа фундаментальных свойств квантовых систем [1]. Первоначально оно было использовано при описании взаимодействия внутриатомных частиц.

Э. Шредингеру принадлежит ряд фундаментальных результатов в области квантовой теории, которые легли в основу волновой механики: он сформулировал волновые уравнения (стационарное и зависящее от времени уравнения Шредингера), показал тождественность развитого им формализма и матричной механики, разработал волновую механическую теорию возмущений, получил решения ряда конкретных задач. Шре-

¹ Студентка АНО ВО «Российский новый университет».

© Белова Н.А., 2016.

дингер предложил оригинальную трактовку физического смысла волновой функции; в последующие годы неоднократно подвергал критике общепринятую копенгагенскую интерпретацию квантовой механики. Кроме того, он является автором множества работ в различных областях физики: статистической механике и термодинамике, физике диэлектриков, теории цвета, электродинамике, общей теории относительности и космологии; он предпринял несколько попыток построения единой теории поля.

Обобщенное, или нелинейное уравнение Шредингера описывает совокупность явлений в физике волновых процессов: эффект самофокусировки лазерного луча, распространение нелинейных волн в плазме. Нелинейное уравнение Шредингера принадлежит к специальному классу уравнений, которые можно точно решить, используя метод обратной задачи рассеяния (ОЗР). Захаров В.Е. и Шабат А.Б. использовали его для решения нелинейного уравнения Шредингера. Данный метод стал важным инструментом в математической физике. Метод ОЗР похож на метод преобразования Фурье, который обычно используют для решения нелинейных уравнений в частных производных. Значение поля входного излучения (x = 0) используется для получения начальных данных рассеяния, динамика которых вдоль оси *x* легко находится из решения линейной задачи рассеяния [2].

Найдем простейшие решения нелинейного уравнения Шредингера:

$$i\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + v|u|^2 u \tag{1}$$

В данном уравнении u(x, t) – комплекснозначная функция, t, x – координаты времени и расстояния. Решение данного уравнения будем искать в виде произведения двух функций:

$$u = e^{ipx - i\chi t}V(z), \ z = x - c_0 t,$$
 (2)

где p, χ , c_0 – постоянные, V(z) – неизвестная функция. Подставим выражение (2) в уравнение (1), тогда:

$$\frac{d^2V}{dz^2} + i(2p + c_0)\frac{dV}{dz} - (\chi + p^2)V + vV^3 = 0.$$
 (3)

При условии, что:

$$2p + c_0 = 0, \ \chi + p^2 = \alpha \tag{4}$$

из уравнения (3), получаем:

$$\frac{d^2 V}{dz^2} = \alpha V - v V^3 \tag{5}$$

Решение уравнения (5) выражается через эллиптическую функцию Якоби:

$$u(\varphi,k) = \int_{0}^{\varphi} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}}, \qquad (6)$$

так как его можно представить в виде:

$$\left(\frac{dV}{dz}\right)^2 = A + \alpha V^2 - \frac{v}{2}V^4.$$
 (7)

При A = 0 и при условии, что $\alpha > 0$ и v > 0, получаем уединенную волну:

$$V(z) = \sqrt{\frac{2\alpha}{\nu}} \operatorname{ch}^{-1} \left(\sqrt{\alpha} \left(x - c_0 t \right) \right).$$
(8)

Таким образом, решение уравнения Шредингера (1), удовлетворяющее условиям, описанным выше, имеет вид:

$$u(x,t) = e^{i(px-\chi t)} \sqrt{\frac{2\alpha}{v}} ch^{-1} \left\{ \sqrt{\alpha} (x-c_0 t) \right\}, \quad (9)$$
где $p = -\frac{c_0}{2}, \chi = \alpha - \frac{c_0^2}{4}.$

Построим и исследуем математическую модель решения нелинейного уравнения Шредингера в системе Wolfram Mathematica. Математическая 3D модель (рис. 1) и двухмерная модель (рис. 2) решения уравнения выглядит так:



Рис. 1. График солитонного решения уравнения Шредингера, при параметрах: *t* ∈ [0, 1] и *x* ∈ [-10, 10]

График функции $u(x,t) = \sqrt{\frac{2\alpha}{v}} ch \left[\sqrt{\alpha} (x - c_0 t) \right]^{-1}$

построен при *t* от 0 до 1 и *x* от -10 до 10, соответственно, где *t* – координата времени, а и *v* – произвольные константы (при $\alpha = 1$ и v = 2).



Рис. 2. График солитонного решения уравнения Шредингера в 2D, при параметрах: *t* ∈ [0, 10] и *x* ∈ [-20, 20]

При увеличении масштаба координаты *t* до 10, до 20, до 40, и до 100, математическая модель выглядит следующим образом:



Рис. 3. График солитонного решения уравнения Шредингера при параметрах: *t* ∈ [0, 10] и *x* ∈ [-20, 20]

20 15 t 10 5 0 0.5 0.0 -0.5-20

Рис. 4. График солитонного решения уравнения Шредингера при параметрах: *t* ∈ [0, 20] и *x* ∈ [-20, 20]



Рис. 5. График солитонного решения уравнения Шредингера при параметрах: *t* ∈ [0, 40] и *x* ∈ [-30, 30]



Рис. 6. График солитонного решения уравнения Шредингера при параметрах: *t* ∈ [0, 100] и *x* ∈ [-30, 30]

Анализ данных графиков показывает, что при увеличении времени *t*, огибающая перемещается в пространстве с постоянной скоростью.

Для графического изображения в Wolfram Mathematica комплексного решения уравнения Шредингера представим:

1) график абсолютного значения решения:



Рис. 7. График решения нелинейного уравнения при абсолютных значениях, при *t* є [0, 10] и *x* є [-10, 10]

2) график действительной части комплексно-го решения:



Рис. 8. График решения нелинейного уравнения при действительных значениях, при $t \in [0, 10]$ и $x \in [-20, 20]$

график мнимой части комплексного решения:



Рис. 9. График мнимой части решения нелинейного уравнения, при *t* ∈ [0, 10] и *x* ∈ [-10, 10]

Рассмотрим поведение квазисолитонного решения для нелинейного уравнения Шредингера, заменив солитонное решение похожей функцией. В случае выбора функции $u(x) = e^{\frac{-x^2}{4}}$ график

абсолютных значений решения при граничных значениях x [–15, 15] показан на рис. 10. При изменении координаты t квазисолитонное решение расплывается по оси x и остается на месте.



Рис. 10. График солитонного решения при х [-15, 15]

Для получения начальных данных рассеивания построили график с начальными условиями при t = 0. На рис. 11 изображен модуль солитонного решения одного солитота, который движется по оси x и не меняет своих размеров.



Рис. 11. График солитонного решения нелинейного уравнения Шредингера (9) при (Abs(u²)), *t* є [2.7, 5.7] и *x* є [-13, 13]

На рис. 12 показана действительная часть решения нелинейного уравнения Шредингера.



Рис.12. График солитонного решения нелинейного уравнения Шредингера для действительных значений (Re(u²)), *t* є [2.7, 5.7] и *x* є [-13, 13]

На рис. 13 показана мнимая часть решения нелинейного уравнения Шредингера.



Рис. 13. График солитонного решения нелинейного уравнения Шредингера для мнимых значений ($Im(u^2)$), $t \in [2.7, 5.7]$ и $x \in [-13, 13]$

Групповые солитоны, которые описываются нелинейным уравнением Шредингера, находят разнообразное применение в нелинейной оптике, поскольку они могут использоваться при передаче информации в волоконно-оптических линиях связи. Это одно из перспективных направлений применения солитонов.

Литература

1. Кудряшов Н.А. Методы нелинейной математической физики. – М. : МИФИ, 2008. – 352 с.

2. Новокшенов В.Ю. Введение в теорию солитонов. – Ижевск : Институт компьютерных исследований, 2002. – 96 с.

3. Ощепков А.Ю. Теория солитонов. Математическое описание и физические приложения. – Пермь : Перм. ун-т, 2007. – 100 с.

4. Рыскин Н.М., Трубецков Д.И. Нелинейные волны. – М. : Физматлит, 2010.