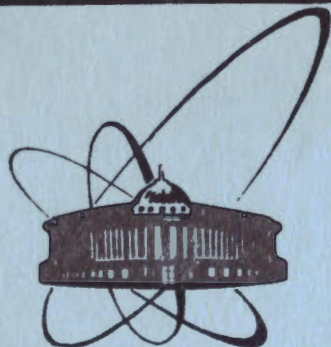


18/VI 84



ОБЪЕДИНЕННЫЙ  
ИНСТИТУТ  
ЯДЕРНЫХ  
ИССЛЕДОВАНИЙ  
ДУБНА

P2-84-226

В.К.Мельников

УЕДИНЕННЫЕ ВОЛНЫ В ЗАДАЧЕ  
О ВЗАИМОДЕЙСТВИИ ДЛИННОЙ ВОЛНЫ  
С ПАКЕТОМ КОРОТКИХ ВОЛН

Направлено в журнал "Письма в ЖЭТФ"

1984

При описании различных нелинейных процессов важную роль играют уединенные волны. В последнее время благодаря открытию метода обратной задачи<sup>/1/</sup> стали более ясными причины этого явления. Более того, метод обратной задачи существенно увеличил наши возможности в обнаружении и исследовании таких волн.

В настоящей заметке речь идет об уединенных волнах в системе, описываемой следующей зацепленной парой уравнений:

$$\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} - \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{\partial u}{\partial t} + a \frac{\partial u}{\partial x} + 2bu \frac{\partial u}{\partial x} + c \frac{\partial^3 u}{\partial x^3} \right) = \left( p \frac{\partial^2}{\partial x^2} + q \frac{\partial^2}{\partial y^2} \right) |\phi|^2, \quad /1/$$

$$i \frac{\partial \phi}{\partial t} = u\phi + \Delta\phi + \epsilon |\phi|^2 \phi. \quad /2/$$

Здесь  $u$  определяет профиль длинной волны, а  $\phi$  является комплексной огибающей пакета коротких волн. Константы  $a, b, c, p, q$  и  $\epsilon$  являются параметрами системы и определяются в каждом конкретном случае. Существенно, что все эти константы могут принимать только вещественные значения. В отсутствие взаимодействия длинная волна подчиняется уравнению Кадамцева-Петвиашвили<sup>/2/</sup>, а пакет коротких волн эволюционирует согласно нелинейному уравнению Шредингера. Ситуация, описываемая системой уравнений /1/, /2/, является довольно типичной и встречается в гидродинамике, физике плазмы и ряде других областей науки. Ниже приведены условия, при выполнении которых в системе /1/, /2/ возникают уединенные волны указанного здесь вида.

Теорема 1. Если в системе /1/, /2/ постоянные  $b$  и  $c$  отличны от нуля, а  $\epsilon > 0$ , то существует следующее решение этой системы:

$$u = \frac{A}{ch^2 z}, \quad \phi = \frac{B}{chz} \exp [i(\mu x + \nu y + \kappa t)], \quad /3/$$

где

$$z = \sigma(x + \tau y + \omega t), \quad /4/$$

$$A = \frac{6c\sigma^2}{b}, \quad /5/$$



$$|B|^2 = 2\left(1 - \frac{3c}{b} + \tau^2\right) \frac{\sigma^2}{\epsilon}, \quad /6/$$

параметр  $\sigma$  принимает любые вещественные значения, кроме  $\sigma = 0$ , параметр  $\tau$  принимает произвольные вещественные значения, удовлетворяющие неравенству

$$1 - \frac{3c}{b} + \tau^2 > 0, \quad /7/$$

значение параметра  $\omega$  определяется с помощью равенства

$$\omega = \tau^2 - 4c\sigma^2 - a - (b - 3c + b\tau^2) \frac{1}{3c\epsilon}, \quad /8/$$

а параметры  $\kappa$ ,  $\mu$  и  $\nu$  принимают любые вещественные значения, удовлетворяющие условиям

$$\omega = 2(\mu + \nu\tau), \quad \kappa = \mu^2 + \nu^2 - (1 + \tau^2)\sigma^2. \quad /9/$$

Доказательство. Согласно /3/-/5/, имеем

$$bu^2 + c \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 4c\sigma^2 u. \quad /10/$$

С помощью этого равенства нетрудно убедиться, что выражения /3/ удовлетворяют уравнению /1/, если выполнено условие

$$(\tau^2 - \omega - a - 4c\sigma^2) A = (p + q\tau^2) |B|^2. \quad /11/$$

Справедливость этого условия следует из равенств /5/, /6/ и /8/. Подставим теперь выражения /3/ в уравнение /2/. С учетом /9/ получаем, что уравнение /2/ будет удовлетворено, если выполнено условие  $A + \epsilon |B|^2 = 2(1 + \tau^2)\sigma^2$ , справедливость которого следует из равенств /5/ и /6/. Таким образом, выражения /3/ удовлетворяют уравнениям /1/ и /2/.

Замечание 1. В том случае, когда  $1 - \frac{3c}{b} < 0$ , решение вида /3/ существует и при  $\epsilon < 0$ . Оно определяется совершенно аналогичным образом. Однако выбор параметра  $\tau$  в этом случае нужно подчинить не условию /7/, а условию  $1 - \frac{3c}{b} + \tau^2 < 0$ .

Теорема 2. Если в системе /1/, /2/  $\epsilon = 0$ ,  $b \neq 0$ , а постоянные  $b$ ,  $c$ ,  $p$  и  $q$  удовлетворяют неравенствам

$$1 - \frac{3c}{b} < 0, \quad r = p - q + \frac{3c}{b}q \neq 0,$$

то существует определенное посредством /3/-/5/ решение этой системы, причем

$$|B|^2 = \left(\frac{3c}{b} - 1 - \omega - a - 4c\sigma^2\right) \frac{6c\sigma^2}{br}, \quad /12/$$

параметр  $\sigma$  принимает любые вещественные значения, кроме  $\sigma = 0$ , значение параметра  $\tau$  определяется с помощью равенства

$$\tau^2 = \frac{3c}{b} - 1, \quad /13/$$

параметр  $\omega$  принимает произвольные вещественные значения, удовлетворяющие неравенству

$$\left(\frac{3c}{b} - 1 - \omega - a - 4c\sigma^2\right)r > 0, \quad /14/$$

а параметры  $\kappa$ ,  $\mu$  и  $\nu$  принимают любые вещественные значения, удовлетворяющие условиям /9/.

Доказательство. Действительно, согласно /3/-/5/, справедливо равенство /10/. Следовательно, чтобы выражения /3/ удовлетворяли уравнению /1/, нужно соблюсти условие /11/. Его справедливость следует на этот раз из равенств /5/, /12/ и /13/. Далее, с учетом /9/ получаем, что выражения /3/ удовлетворяют уравнению /2/, если выполнено условие  $A = 2(1 + \tau^2)\sigma^2$ . Справедливость этого условия следует из равенств /5/ и /13/. Таким образом, и в этом случае выражения /3/ удовлетворяют уравнениям /1/, /2/.

Замечание 2. В том случае, когда выполнено равенство  $r = p - q + \frac{3c}{b}q = 0$ , в условиях теоремы 2 решение вида /3/ будет существовать, если вместо /14/ потребовать

$$\omega = \frac{3c}{b} - 1 - a - 4c\sigma^2.$$

Величина  $B$  в этом случае может принимать произвольные значения.

Теорема 3. Если в системе /1/, /2/  $\epsilon = 0$ ,  $p^2 + q^2 > 0$ ,  $b^2 + c^2 > 0$ , то существует следующее решение этой системы

$$u = \frac{A}{\text{ch}^2 z}, \quad \phi = B \frac{\text{sh}z}{\text{ch}^2 z} \exp[i(\mu x + \nu y + \kappa t)], \quad /15/$$

где

$$z = \sigma(x + \tau y + \omega t), \quad /16/$$

$$A = 6(1 + r^2)\sigma^2, \quad |B|^2 = 36 \frac{b - c + br^2}{p + qr^2} (1 + r^2)\sigma^4, \quad /17/$$

параметр  $\sigma$  принимает любые вещественные значения, кроме  $\sigma = 0$ , параметр  $r$  принимает произвольные вещественные значения, удовлетворяющие неравенству

$$(b - c + br^2)(p + qr^2) > 0, \quad /18/$$

значение параметра  $\omega$  определяется с помощью равенства

$$\omega = r^2 + 2c\sigma^2 - a - 6(1 + r^2)b\sigma^2, \quad /19/$$

а параметры  $\kappa$ ,  $\mu$  и  $\nu$  принимают любые вещественные значения, удовлетворяющие условиям /9/.

Доказательство. Действительно, согласно /15/-/17/, справедливо равенство

$$\frac{\partial^2}{\partial x^2} (bu^2 + c \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}) + (p \frac{\partial^2}{\partial x^2} + q \frac{\partial^2}{\partial y^2}) |\phi|^2 = 2[3(1 + r^2)b - c] \sigma^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}.$$

С учетом этого равенства на основании /19/ получаем, что выражения /15/ удовлетворяют уравнению /1/. Далее, с помощью /9/ и /17/ находим, что выражения /15/ удовлетворяют также и уравнению /2/.

Заметим, что неравенство /18/ может быть удовлетворено далеко не всегда. Действительно, если выполнена одна какая-нибудь группа условий из указанных ниже, то нетрудно убедиться, что в этом случае неравенство /18/ невозможно удовлетворить ни при каких вещественных значениях параметра  $r$ . Эти условия имеют следующий вид:

- |   |                             |
|---|-----------------------------|
| 1/ $pq > 0, (b - c)b > 0, bq < 0;$              | 6/ $b = c, pq > 0, bp < 0;$ |
| 2/ $pq = \frac{q^2}{b^2} (b - c)b < 0, bq < 0;$ | 7/ $p = b - c = 0, bq < 0;$ |
| 3/ $p = 0, (b - c)b > 0, bq < 0;$               | 8/ $q = b - c = 0, bp < 0;$ |
| 4/ $q = 0, (b - c)b > 0, bp < 0;$               | 9/ $b = p = 0, cq > 0;$     |
| 5/ $b = 0, pq > 0, cp > 0;$                     | 10/ $b = q = 0, cp > 0.$    |

Однако во всех остальных случаях неравенство /18/ может быть удовлетворено подходящим выбором параметра  $r$ .

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Gardner C.S. et al. Phys.Rev.Lett., 1967, vol. 19, No. 19, p. 1095-1097.
2. Кадомцев Б.Б., Петвиашвили В.И. ДАН СССР, 1970, т. 192, №4, с. 753-756.

Рукопись поступила в издательский отдел  
9 апреля 1984 года.

Мельников В.К.

P2-84-226

Уединенные волны в задаче о взаимодействии длинной волны с пакетом коротких волн

Найдены условия, при выполнении которых в системе, описывающей взаимодействие длинной волны с пакетом коротких волн, существуют решения типа уединенной волны.

Работа выполнена в Лаборатории теоретической физики ОИЯИ.

Препринт Объединенного института ядерных исследований. Дубна 1984

#### Перевод автора

Mel'nikov V.K.

P2-84-226

Solitary Waves in the Problem of Interaction of a Long Wave with a Short-Wave Packet

A system is considered, which describes the interaction of a long wave with a short-wave packet. Conditions are obtained under which the system has solutions of the type of a solitary wave.

The investigation has been performed at the Laboratory of Theoretical Physics, JINR.

Preprint of the Joint Institute for Nuclear Research. Dubna 1984