

ЦЕПОЧКИ СОЛИТОНОВ РОССБИ И ГРАДИЕНТНЫХ СОЛИТОНОВ

*А. Б. Михайловский, В. Р. Кудашев, В. П. Ляхин,
Л. А. Михайловская, А. И. Смоляков, С. Ю. Шишков*

Показано, что двумерное нелинейное уравнение $\nabla_{\perp}^2 \varphi - \varphi + \varphi^2 = 0$, описывающее волны Россби и дрейфовые нелинейные волны в плазме, находящейся в магнитном поле имеет приближенное решение в виде бесконечной цепочки солитонов локализованных в поперечном направлении.

В ^{1, 2} было теоретически показано существование круглого солитона волн Россби во вращающейся мелкой жидкости конечной глубины, описываемого нелинейным уравнением вида

$$\nabla_{\perp}^2 \varphi - \varphi + \varphi^2 = 0. \quad (1)$$

Здесь φ характеризует отклонение глубины жидкости от ее невозмущенного значения, ∇_{\perp} — оператор градиента в горизонтальной плоскости. Функция φ и координаты предполагаются соответствующим образом безразмерными. Указанный круглый солитон волн Россби был экспериментально наблюден Незлиным с сотрудниками ³ при его возбуждении некоторыми внешними факторами. Вместе с тем в других экспериментах тех же авторов ⁴ в условиях неустойчивости типа Кельвина — Гельмгольца наблюдалась нелинейная структура, которую можно трактовать как цепочку солитонов Россби, движущихся друг за другом (в виде "колонны") в направлении симметрии системы, т. е. по азимуту установки (см. рис. 2 работы ⁴). В связи с этим представляет интерес выяснить, не описывает ли уравнение (1), помимо отдельного круглого солитона, также цепочку солитонов, аналогичную наблюдаемой в ⁴. Покажем, что это так и есть ¹⁾.

¹⁾ Недавно в ^{5, 6} рассматривались также цепочки солитонов в ситуациях, описываемых уравнением типа Кадомцева — Петвиашвили ⁷.

В связи с тем, что отыскание точного аналитического решения двумерного уравнения (1) не представляется возможным, найдем его приближенное решение, полагая

$$\varphi(x, y) = \varphi_0(x) + \varphi_1(x) \cos ky. \quad (2)$$

Здесь k – некоторый искомый параметр, φ_0 и φ_1 – искомые функции, такие, что $\varphi_1 < \varphi_0$; x – направление неоднородности, y – направление симметрии невозмущенного состояния. Используя (2) и приведенное неравенство, получаем из (1) следующие уравнения для φ_0 и φ_1 :

$$\varphi_0'' - \varphi_0 + \varphi_0^2 = 0, \quad (3)$$

$$\varphi_1'' - (1 + k^2)\varphi_1 + 2\varphi_0\varphi_1 = 0, \quad (4)$$

где штрих – производная по x . Решение (3), ограниченное при $|x| \rightarrow \infty$, хорошо известно (см., например, ³)

$$\varphi_0 = \frac{3}{2} \operatorname{ch}^{-2}(x/2). \quad (5)$$

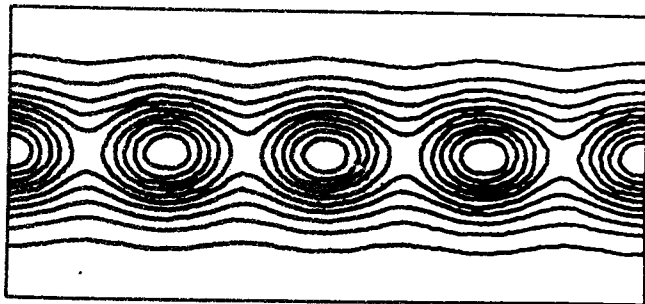
Подставляя (5) в (4) и требуя ограниченности φ_1 при $|x| \rightarrow \infty$, находим (ср. с ⁹)

$$\varphi_1 = C \operatorname{ch}^{-3}(x/2), \quad k = \sqrt{5}/2, \quad (6)$$

где C – некоторая константа. Из (2), (4), (5) следует, что интересующее нас решение имеет вид

$$\varphi = \frac{3}{2} \operatorname{ch}^{-2}(x/2) \left[1 + \frac{\epsilon \cos(\sqrt{5} y/2)}{\operatorname{ch}(x/2)} \right], \quad (7)$$

где ϵ – произвольный малый параметр.



Линии уровня $\varphi = \text{const}$ качественно представлены на рисунке. В соответствии с ^{1, 2}, линии уровня φ совпадают с линиями возмущенного движения жидкости. Поэтому рисунок свидетельствует о том, что решение (7) описывает цепочки солитонов Россби, аналогичные наблюдавшимся в ⁴. Сказанное, однако, не следует понимать как адекватную интерпретацию экспериментов ⁴, поскольку исходное уравнение (1) не учитывает неустойчивость типа Кельвина – Гельмгольца, имеющую место в условиях ⁴.

Уравнение вида (1) описывает также довольно широкий класс нелинейных градиентных волн в плазме, находящейся в магнитном поле, в том числе так называемые дрейфовые волны ⁸. Ранее было показано, что такие волны могут проявляться как круглые (цилиндрически симметричные) дрейфовые солитоны. В ⁸ обсуждался также вопрос об одномерных дрейфовых солитонах, описываемых электрическим потенциалом вида (5) и отмечалось, что такие солитоны неустойчивы относительно возмущений, неоднородных по y . Найденная нами нелинейная структура в виде цепочки солитонов (7), по-видимому, может воз-

ожать в результате развития неустойчивости, рассмотренной в ⁸, а также вследствие каких-либо других неустойчивостей.

Учитывая сказанное об аналогии уравнений для волн Россби и нелинейных дрейфовых волн и экспериментальный результат ⁴ о цепочке солитонов Россби, можно думать, что в соответствующих экспериментах по дрейфовым волнам также должны наблюдаться цепочки солитонов. В связи с этим представляется интересным замечание Н.С.Бучельниковой (частное сообщение), что, возможно дрейфовые солитоны реализовывались в экспериментах на Q -машинах ¹⁰, но этому вопросу в свое время не было уделено должного внимания.

Литература

1. Петвиашвили В.И. Письма в ЖЭТФ, 1980, 32, 632.
2. Михайлова Э.Н., Шапиро Н.Б. Изв. АН СССР. Сер.: Физика атмосферы и океана, 1980, 16, 823.
3. Ангилов С.В., Незлин М.В., Снежкин Е.М., Трубников А.С. Письма в ЖЭТФ, 1981, 33, 150.
4. Незлин М.В., Снежкин Е.Н., Трубников А.С. Письма в ЖЭТФ, 1982, 36, 190.
5. Зайцев А.А. Докл. АН СССР, 1983, 272, 583.
6. Жданов С.К., Трубников Б.А. Письма в ЖЭТФ, 1984, 39, 110.
7. Кадомцев Б.Б., Петвиашвили В.И. Докл. АН СССР, 1970, 192, 753.
8. Петвиашвили В.И. Физика плазмы, 1977, 3, 270.
9. Furth H.P. Nucl. Fusion Suppl., 1982, 1, 169.
10. Бучельникова Н.С. Исследование турбулентности плазмы при некоторых неустойчивостях. Новосибирск. Изд. ИЯФ СО АН СССР, Новосибирск, 1970.