

ОБ АНАЛИТИЧЕСКОМ РЕШЕНИИ ДВУМЕРНОГО УРАВНЕНИЯ КОРТЕВЕГА – ДЕ ВРИЗА (КДВ)

В.С.Дрюма

Двумерное уравнение КДВ приводится к виду $\hat{L}_t = i[\hat{L}, \hat{A}]$ с помощью соответствующей пары линейных операторов \hat{L} и \hat{A} . Обсуждается вопрос о возможности интегрирования исходного уравнения методом обратной задачи теории рассеяния.

В работах [1, 2] предложено уравнение для описания процесса распространения двумерного возмущения в нелинейной слабо диспергирующей среде:

$$u_{tx} + (uu_x)_x + u_{xxxx} \pm \frac{1}{2}u_{yy} = 0. \quad (1)$$

Это уравнение является обобщением известного одномерного уравнения КДВ на случай, когда имеется слабая зависимость профиля возмущения от поперечной к направлению его распространения координаты y . (Верхний знак "+" в (1) относится к среде с отрицательной дисперсией, нижний – с положительной).

Для выяснения вопроса об эволюции произвольного начального возмущения с учетом его неоднородности необходимо исследовать решение задачи Коши для уравнения (1).

В настоящем сообщении для получения такого решения привлекается метод обратной задачи теории рассеяния [3 - 6]. В соответствии с основной идеей этого метода, запишем уравнение (1) в виде операторного соотношения

$$\hat{L}_t = i [\hat{L}, A] . \quad (2)$$

В качестве операторов \hat{L} и \hat{A} выберем следующие пары операторов

$$\hat{L} = 6 \frac{\partial^2}{\partial x^2} - \sqrt{6} \frac{\partial}{\partial y} + u(x, y, t), \quad (3)$$

$$\hat{A} = -4i \frac{\partial^3}{\partial x^3} - i u \frac{\partial}{\partial x} - \frac{i}{2} u_x - \frac{i}{2\sqrt{6}} \int u_y dx$$

для отрицательно диспергирующей среды и

$$\hat{L} = 6 \frac{\partial^2}{\partial x^2} + i \sqrt{6} \frac{\partial}{\partial y} + u(x, y, t), \quad (4)$$

$$\hat{A} = -4i \frac{\partial^3}{\partial x^3} - i u \frac{\partial}{\partial x} - \frac{i}{2} u_x - \frac{1}{2\sqrt{6}} \int u_y dx$$

для положительно диспергирующей среды.

Решение задачи Коши для уравнения (1) сводится теперь к изучению прямой и обратной спектральных задач для операторов \hat{L} из (3) и (4). В том случае, когда процесс распространения возмущения является одномерным, уравнение (1) совпадает с известным уравнением КДВ, а соответствующая ему \hat{L} -, \hat{A} -пара операторов, с помощью которой оно интегрируется методом обратной задачи теории рассеяния, получается из (3) и (4) путем отбрасывания производных по координате y .

Как это следует из вида операторов \hat{L} (см. (3), (4)), прямая и обратная спектральные задачи для каждого из них оказываются различными, что и приводит к различным физическим выводам относительно особенностей процесса распространения возмущения в положительно или отрицательно диспергирующих средах [1, 2].

В заключение отметим, что уравнение (1) может быть получено из вариационного принципа с плотностью функции Лагранжа следующего вида

$$L = \frac{\phi_t \phi_x}{2} + \frac{\phi_x^3}{6} + \frac{\psi^2}{2} + \phi_x \psi_x \pm \frac{\phi_y^2}{4},$$

где $\phi_x = u(x, y, t)$, $\phi_{xx} = \psi$ и $\phi_{tx} + \phi_x \phi_{xx} + \psi_{xx} \pm \frac{\phi_{yy}}{2} = 0$.

Литература

- [1] Б.Б.Кадомцев, В.И.Петвиашвили. ДАН СССР, 192, 753, 1970.
 - [2] В.И.Петвиашвили. ДАН СССР, 201, 1307, 1971.
 - [3] С.S.Gardner, Y.M.Green, M.D.Kruskal, R.M.Miura. Phys. Rev. Lett., 19, 1095, 1967.
 - [4] P.D.Lax. Comm. on Pure and Appl. Math., 21, 467, 1968.
 - [5] В.Е.Захаров, А.Б.Шабат. ЖЭТФ, 61, 118, 1971.
 - [6] Л.А.Тахтаджян. ЖЭТФ, 66, 476, 1974.
-