

СОЛІТОННІ РОЗВ'ЯЗКИ ДЛЯ ІНВЕРСНОЇ МОДИФІКОВАНОЇ НЕЛІНІЙНОЇ ДИНАМІЧНОЇ СИСТЕМИ КОРТЕВЕГА-ДЕ ФРІЗА

©2006 р. *Ольга МЕНЬШИКОВА, Микола ПРИТУЛА*

Львівський національний університет імені Івана Франка,
вул. Університетська, 1, Львів 79000

Редакція отримала статтю 18 липня 2006 р.

Для нелінійної інверсної модифікованої динамічної системи Кортвега-де Фріза побудовано солітонні розв'язки за допомогою методу $\tanh$ -функцій та техніки символьних обчислень.

Метод $\tanh$ -функції був запропонований у праці [4], а у праці [3] цей метод було поширено для знаходження точних розв'язків нелінійних рівнянь із частинними похідними і реалізовано на конкретних прикладах. У 2001 р. зусиллями багатьох авторів [2] було розроблено пакет символьних обчислень у середовищі Mathematica для знаходження точних розв'язків нелінійних рівнянь із частинними похідними та дискретних диференціальних рівнянь, які виражаються через гіперболічні та еліптичні функції. У роботі [1] встановлено гамільтонову структуру нелінійної інверсної модифікованої динамічної системи Кортвега-де Фріза (КдФ)

$$w_t = \left\{ \begin{array}{l} u_t = v \\ p_t = u_x + u^2 v \\ v_t = p \end{array} \right\} = K[u, p, v], \quad (1)$$

знайдено закони збереження, узгоджену імплектична пара нетерових операторів та зображення Лакса. У рівнянні (1) функції u, v, p залежать від x, t . Визначимо, яку форму мають розв'язки інверсного модифікованого рівняння КдФ (1), використовуючи методи знаходження точних розв'язків, згадані вище. Залишимо систему (1) у вигляді

$$u_t - v = 0, \quad v_t - p = 0, \quad p_t - u_x - u^2 v = 0,$$

або в іншій формі

$$u_{1,x_2} - u_2 = 0, \quad u_{2,x_2} - u_3 = 0, \quad u_{3,x_2} - u_{1,x_1} - u_1^2 u_2 = 0, \quad (2)$$

де

$$x_1 = x, \quad x_2 = t, \quad u_1(x_1, x_2) = u(x, t), \\ u_2(x_1, x_2) = v(x, t), \quad u_3(x_1, x_2) = p(x, t).$$

Щоб отримати явні розв'язки системи (2), здійснимо такі кроки.

Крок 1. Зведемо систему (2) до нелінійного звичайного диференціального рівняння, розв'язок якого шукаємо у рухомій системі відліку

$$\varphi = k_1 x_1 + k_2 x_2 + \varphi_0, \quad (3)$$

де компоненти k_1, k_2 хвильового вектора і фаза φ_0 є сталими. Для знаходження поліноміальних розв'язків використаємо метод $\tanh$ -функції [2–4], $T = \tanh \varphi$. Неважко зауважити, що перша і, отже, усі похідні вищого порядку від функції T будуть многочленами від T . Дійсно, враховуючи тотожність $\cosh^2 \varphi - \sinh^2 \varphi = 1$, дістаємо

$$\tanh' \varphi = \operatorname{sech}^2 \varphi = 1 - \tanh^2 \varphi, \quad \tanh'' \varphi = -2 \tanh \varphi + \tanh^3 \varphi, \dots$$

Оскільки $T' = 1 - T^2$, то застосовуючи правило диференціювання складеної функції та рівність

$$\frac{\partial \cdot}{\partial x_j} = \frac{d \cdot}{dT} \frac{dT}{d\varphi} \frac{d\varphi}{dx_j} = k_j (1 - T^2) \frac{d \cdot}{dT},$$

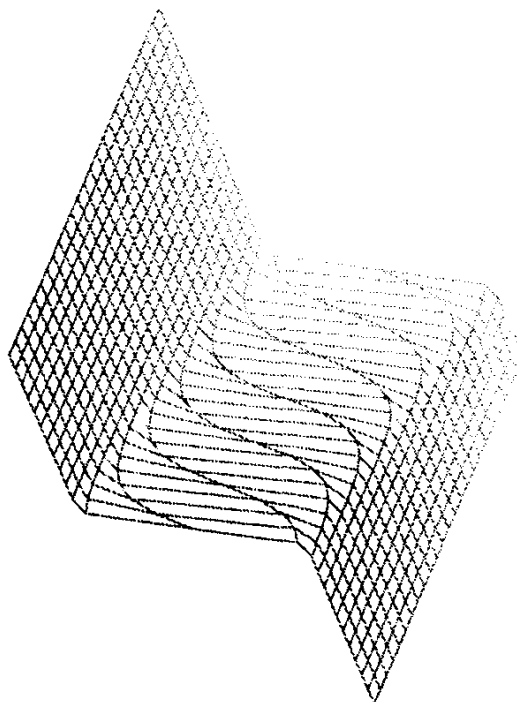
зведемо систему (2) до системи нелінійних звичайних диференціальних рівнянь, використовуючи при цьому підстановку

$$u_{i,x_j} = k_j (1 - T^2) U_i'.$$

У результаті отримаємо

$$\begin{aligned} -U_2(T) + k_2 U_1'(T) - k_2 T^2 U_1'(T) &= 0, \\ -U_3(T) + k_2 U_2'(T) - k_2 T^2 U_2'(T) &= 0, \\ -U_1^2 U_2(T) - k_1 U_1'(T) + k_1 T^2 U_1'(T) + k_2 U_3'(T) - k_2 T^2 U_3'(T) &= 0, \end{aligned} \quad (4)$$

де $U_1(T) = u_1(x_1, x_2)$, $U_2(T) = u_2(x_1, x_2)$, $U_3(T) = u_3(x_1, x_2)$.

Рис. 1. Функція $u(x, t)$

Крок 2. Визначимо степінь поліноміальних розв'язків. З цією метою поліноміальні розв'язки шукаємо у формі

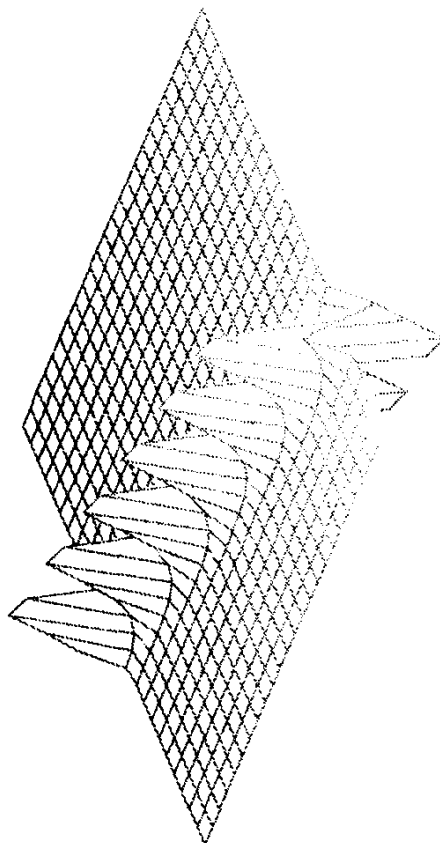
$$U_i(T) = \sum_{j=0}^{M_i} a_{ij} T^j \quad (5)$$

Перш ніж обчислювати коефіцієнти a_{ij} , повинні бути визначені показники степеня M_i . Щоб уникнути нульових розв'язків, приймаємо, що $M_i \geq 1$. Після підстановки виразів (5) для U_i у формули (4) коефіцієнти при кожному степені T у кожному рівнянні повинні дорівнювати нулю. Зокрема, елементи найвищого степеня повинні перетворитися в нуль. Оскільки елементи найвищого степеня залежать у (5) тільки від T^{M_i} , то у ліві частини вихідних рівнянь (4) достатньо підставити $U_i(T) = T^{M_i}$, $i = 1, 2, 3$. У результаті отримаємо поліноміальну систему рівнянь від T . Прирівнювання кожних двох можливих найвищих показників степеня у кожному рівнянні системи (4) дає лінійну систему, яка визначає M_i , $i = 1, 2, 3$:

$$M_2 = M_1 + 1, \quad M_3 = M_2 + 1, \quad 2M_1 + M_2 = M_3 + 1.$$

Звідси отримуємо, що $M_1 = 1$, $M_2 = 2$, $M_3 = 3$. Отже,

$$\begin{aligned} U_1(T) &= a_{10} + a_{11}T, & U_2(T) &= a_{20} + a_{21}T + a_{22}T^2, \\ U_3(T) &= a_{30} + a_{31}T + a_{32}T^2 + a_{33}T^3. \end{aligned} \quad (6)$$

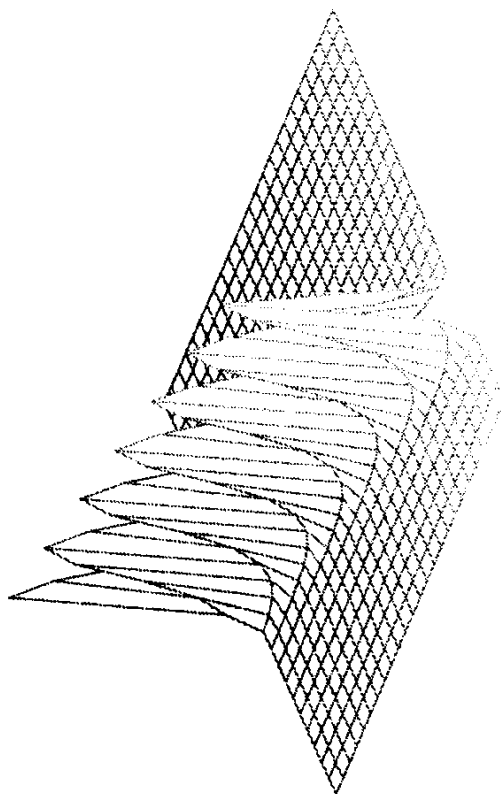
Рис. 2. Функція $v(x, t)$

Крок 3. Для визначення коефіцієнтів a_{ij} одержуємо алгебричну систему рівнянь, підставляючи вирази (6) у рівняння (4)

$$\begin{aligned}
 -a_{21} &= 0, & -a_{20} + k_2 a_{11} &= 0, & -a_{32} - k_2 a_{21} &= 0, \\
 -a_{30} + k_2 a_{21} &= 0, & -a_{31} + 2k_2 a_{22} &= 0, & -a_{33} - 2k_2 a_{22} &= 0, \\
 -a_{11}^2 a_{22} - 3k_2 a_{33} &= 0, & -a_{10}^2 a_{20} - k_1 a_{11} + k_2 a_{31} &= 0, \\
 2k_2 a_{32} - a_{10}^2 a_{21} - 2a_{10} a_{11} a_{20} &= 0, \\
 -2a_{10} a_{11} a_{12} - a_{11}^2 a_{21} - 2k_2 a_{32} &= 0, \\
 -a_{10}^2 a_{22} - 2a_{10} a_{11} a_{21} - a_{11}^2 a_{20} + k_1 a_{11} + 3k_2 a_{33} - k_2 a_{31} &= 0.
 \end{aligned} \tag{7}$$

У системі (7) k_1, k_2 є параметрами.

Крок 4. Розв'язуємо нелінійну параметричну алгебричну систему (7) відповідно до таких припущень: а) коефіцієнти a_{ij} , $j = 0, 1, \dots, M_i$, елементів найвищого степеня у (5) є відмінними від нуля (для сумісності з кроком 2); б) параметри k_1, k_2 є відмінними від нуля (вимога фізичного характеру розв'язків).

Рис. 3. Функція $p(x, t)$

Розв'язок системи (7) отримуємо у вигляді

$$\begin{aligned} a_{10} = 0, \quad a_{11} = \sqrt{6}k_2, \quad a_{20} = \sqrt{6}k_2^2, \quad a_{21} = 0, \quad a_{22} = -\sqrt{6}k_2^2, \\ a_{30} = 0, \quad a_{31} = -2\sqrt{6}k_2^3, \quad a_{32} = 0, \quad a_{33} = 2\sqrt{6}k_2^3, \quad k_1 = -2k_2^3. \end{aligned} \quad (8)$$

Крок 5. Будуємо і перевіряємо розв'язки. Для цього розв'язок (8), отриманий на кроці 4, підставляємо у (5); використовуючи процедуру, обернену до описаної у кроці 1, одержуємо явні розв'язки у початкових змінних. На завершення, перевіряємо розв'язки, підставляючи їх у вихідне рівняння (2). Використовуючи $T = \tanh(k_1x + k_2t + \varphi_0)$, отримуємо розв'язки системи у вигляді

$$\begin{aligned} u(x, t) &= \sqrt{6} \tanh(-2x + t + \varphi_0), \\ v(x, t) &= \sqrt{6} - \sqrt{6} \tanh^2(-2x + t + \varphi_0), \\ p(x, t) &= -2\sqrt{6} \tanh(-2x + t + \varphi_0) + 2\sqrt{6} \tanh^3(-2x + t + \varphi_0). \end{aligned} \quad (9)$$

Графічні зображення розв'язків інверсної динамічної системи (1) наведено на рисунках 1, 2, 3, відповідно, при значеннях $\varphi_0 = 0$, $k_2 = 1$, $t = 0 : 10$, $x = -10 : 10$.

- [1] *Прутула М.М.* Гамільтонова структура та перетворення Беклунда інверсного модифікованого рівняння Кортевега-де Фріза // Вісн. Львів. ун-ту. – 1992. – 37. – С. 16–20.
- [2] *Baldin D., Göktaş Ü., Hereman W., Hong L., Martino R.S., Miller J.C.* Symbolic computation of exact solutions expressible in hyperbolic and elliptic functions for nonlinear partial differential and difference equations. – 2001. Available at URL: // www.mines.edu/fs_home/hereman/.
- [3] *Fan E.G.* Extended-function method and its applications to nonlinear equation // Phys. Lett. – 2000. – A **277**. – P. 212–218.
- [4] *Malfliet W.* Solitary wave solutions of nonlinear wave equation // Am. J. Phys. – 1992, **60**. – P.650–654.
- [5] *Prykarpatsky A., Mykytiuk I.* Algebraic integrability of nonlinear dynamical system on manifolds: classical and quantum aspect. – Dordrecht: Kluwer, 1988. – 288 p.

SOLITON SOLUTIONS FOR THE INVERSE MODIFIED KORTEWEG-DE VRIES DYNAMICAL SYSTEM

Olha MENSHYKOVA, Mykola PRYTULA

Ivan Franko Lviv National University,
1 Universytetska Str., Lviv 79000, Ukraine

Having developed the tanh-function method [3,4] and maken use of the symbolic computation technique [2] we obtain solutions to the inverse modified Korteweg-de Vries dynamical system.