

扩展的 (2+1) 维浅水波方程的尖峰孤子解及其相互作用*

马松华 方建平†

(丽水学院理学院, 丽水 323000)

(2012 年 1 月 14 日收到; 2012 年 2 月 16 日收到修改稿)

利用改进的 Riccati 方程映射法和变量分离法, 得到了扩展的 (2+1) 维浅水波方程的变量分离解 (包括孤波解, 周期波解和有理函数解). 根据得到的孤波解, 构造出了方程的几种不同形状的尖峰孤子结构, 研究了孤子的相互作用.

关键词: 改进的映射法, 扩展的 (2+1) 维浅水波方程, 尖峰孤子, 相互作用

PACS: 05.45.Yv, 03.65.Ge, 03.40.Kf

1 引言

许多非线性物理现象可用非线性数学物理方法来描述. 近些年, 对非线性数学物理方程的研究不断有新的突破, 不少行之有效的求解非线性方程的方法被提出, 如 G'/G 展开法^[1-4]、双线性法^[5-8]、齐次平衡法^[9]、标准的 Painlevé 截断分析法^[10,11]、波数合并法^[12,13]和映射法^[14]等. 其中, 拓展的 Riccati 方程映射法是求解非线性方程简便和有效的方法, 已经被成功地应用于许多高维非线性物理模型中^[15-19]. Ma 等将映射法做了新的改进, 即在设解中加入了根号项, 获得了成功^[20,21]. 局域结构激发是非线性科学中一项重要的研究内容^[22-30]. 如果非线性物理方程的解中含有相关独立变量的任意函数, 通过对任意函数的适当选取, 能够激发丰富的局域结构, 而这些局域结构可以解释某些非线性物理现象.

本文的工作是将改进的 Riccati 方程映射法应用于扩展的 (2+1) 维浅水波 (SWW) 方程^[31]

$$u_{yt} + u_{xxx} - 3u_{xx}u_y - 3u_xu_{xy} + bu_{xy} = 0, \quad (1)$$

构造出几种不同形状的尖峰孤子结构, 研究孤子

的非弹性相互作用. 方程 (1) 中的 b 是任意常数. 在文献 [32] 中, Wang 和 Chen 利用双线性法求解了 SWW 方程, 构造出方程的周期波解.

2 SWW 方程的孤波解、周期波解和有理函数解

改进的 Riccati 方程映射法的基本思想是: 对于给定的一个非线性物理模型

$$P(u, u_t, u_{x_i}, u_{x_i x_j}, \dots) = 0, \quad (2)$$

设它有如下形式的解:

$$u = A(x) + \sum_{i=1}^n B_i(x) \phi^i q(x) + C_i(x) \phi^{i-1} q(x) \sqrt{\sigma + \phi^2 q(x)}, \quad (3)$$

其中 ϕ 满足

$$\phi' = \sigma + \phi^2, \quad (4)$$

这里 $x = (x_0 = t, x_1, x_2, \dots, x_m)$, $A(x)$, $B_i(x)$, $C_i(x)$ 和 $q(x)$ 为待定的 x 的任意函数. 将 (3) 和 (4) 式代入 (2) 式就可以得到一组 $A(x)$, $B_i(x)$, $C_i(x)$

* 浙江省自然科学基金 (批准号: Y6100257, Y6110140) 资助的课题.

† E-mail: zjlsfjp@yahoo.com.cn

和 $q(x)$ 的约束方程. 通过约束方程求得变量 $A(x)$, $B_i(x)$, $C_i(x)$ 和 $q(x)$, 再根据 Riccati 方程解

(a) 孤波解

$$\begin{aligned} \phi &= -\sqrt{-\sigma} \tanh(\sqrt{-\sigma}q), \\ \phi &= -\sqrt{-\sigma} \coth(\sqrt{-\sigma}q), \quad \sigma < 0, \end{aligned}$$

(b) 周期波解

$$\begin{aligned} \phi &= \sqrt{\sigma} \tan(\sqrt{\sigma}q), \\ \phi &= -\sqrt{\sigma} \cot(\sqrt{\sigma}q), \quad \sigma > 0, \end{aligned}$$

(c) 有理函数解

$$\phi = \frac{-1}{q}, \quad \sigma = 0, \quad (5)$$

$$f = -\frac{1}{3} \int \frac{q_x^3 q_y \sigma - 3q_x q_{xx} y - b q_x q_y - q_{xxx} q_y + 3q_{xy} q_{xx} - q_y q_t}{q_x q_y} dx, \quad g = q_x, \quad h = -q_x. \quad (7)$$

从所得到的方程中, 我们发现如下形式的特解:

$$q = \chi(x, t) + \varphi(y), \quad (8)$$

其中 $\chi \equiv \chi(x, t)$, $\varphi \equiv \varphi(y)$ 是关于 (x, t) 和 y 的任意函数.

情形 1 设 $\sigma = -1$, 可以得到 SWW 方程的孤波解

$$\begin{aligned} u_1 &= \frac{1}{3} \int \frac{\chi_x^3 + b\chi_x + \chi_{xxx} + \chi_t}{\chi_x} dx \\ &\quad - \chi_x \{ \tanh(\chi + \varphi) \\ &\quad + \sqrt{\tanh(\chi + \varphi)^2 - 1} \}, \end{aligned} \quad (9)$$

$$\begin{aligned} u_2 &= \frac{1}{3} \int \frac{\chi_x^3 + b\chi_x + \chi_{xxx} + \chi_t}{\chi_x} dx \\ &\quad - \chi_x \{ \coth(\chi + \varphi) \\ &\quad + \sqrt{\coth(\chi + \varphi)^2 - 1} \}. \end{aligned} \quad (10)$$

情形 2 设 $\sigma = 1$, 可以得到 SWW 方程的周期波解

$$\begin{aligned} u_3 &= \frac{1}{3} \int \frac{-\chi_x^3 + b\chi_x + \chi_{xxx} + \chi_t}{\chi_x} dx \\ &\quad + \chi_x \{ \tan(\chi + \varphi) \\ &\quad - \sqrt{\tan(\chi + \varphi)^2 + 1} \}, \end{aligned} \quad (11)$$

$$\begin{aligned} u_4 &= \frac{1}{3} \int \frac{-\chi_x^3 + b\chi_x + \chi_{xxx} + \chi_t}{\chi_x} dx \\ &\quad - \chi_x \{ \cot(\chi + \varphi) \\ &\quad + \sqrt{\cot(\chi + \varphi)^2 + 1} \}. \end{aligned} \quad (12)$$

就可以确定所求方程各种形式的解.

为了寻找 SWW 系统的新精确解, 我们将改进的 Riccati 方程映射法用于 (1) 式, 根据 (3) 式, 设解为

$$\begin{aligned} u &= f(x, y, t) + g(x, y, t)\phi(q(x, y, t)) \\ &\quad + h(x, y, t)\sqrt{\sigma + \phi^2(q(x, y, t))}, \end{aligned} \quad (6)$$

这里, f, g, h 和 q 是 (x, y, t) 的任意函数, 将 (6) 式和 (4) 式代入 (1) 式, 并按 ϕ 的同次幂合并, 提取 ϕ^i ($i = 1, 2, \dots$), 令 ϕ^i 前的系数等于零, 得到一系列方程, 由这些方程可求得:

情形 3 设 $\sigma = 0$, 可以得到 SWW 方程的有理函数解

$$u_5 = \frac{1}{3} \int \frac{b\chi_x + \chi_{xxx} + \chi_t}{\chi_x} dx - 2 \frac{\chi_x}{\chi + \varphi}. \quad (13)$$

其中 $\chi(x, t)$, $\varphi(y)$ 为所示变量的任意函数.

3 SWW 方程的尖峰孤子激发及其相互作用

由于 (9)—(13) 式中都包含有任意函数 χ 和 φ , 使得系统的解变得相当丰富. 本文的这一部分是以孤波解 u_2 (10 式) 的势函数 u_{2y} 为例, 讨论 SWW 方程的尖峰孤子激发及其相互作用. 设

$$\begin{aligned} V &= u_{2y} \\ &= \chi_x \varphi_y \sqrt{\coth(\chi + \varphi)^2 - 1} \left\{ \coth(\chi + \varphi) \right. \\ &\quad \left. + \sqrt{\coth(\chi + \varphi)^2 - 1} \right\}. \end{aligned} \quad (14)$$

3.1 尖峰孤子激发

由于式 (14) 中的 χ 和 φ 的任意性, 不妨取 χ 和 φ 为如下简单形式:

$$\begin{aligned} \chi(x, t) &= 1 + \exp(-|x + 3 - t|), \\ \varphi(y) &= 1 + \exp(-|y - 1|), \end{aligned} \quad (15)$$

和

$$\begin{aligned} \chi(x, t) &= 1 + \tanh(-|x + 1 - t|), \\ \varphi(y) &= 1 + 0.1 \tanh(y), \end{aligned} \quad (16)$$

于是可以得到两种不同形状的尖峰孤子, 如图 1(a), (b) 所示 (取时间 $t = 0$).

3.2 多尖峰孤子激发

如果取 χ 和 φ 为如下形式:

$$\begin{aligned} \chi(x, t) &= 1 + 2 \exp(-|x + 3 - t|) \\ &\quad + 0.8 \exp(-|x + 3 + t|), \\ \varphi(y) &= 1 + \exp(-|y - 1|), \end{aligned} \quad (17)$$

于是可以得到如图 2(a) 所示的多尖峰孤子 (取 $t = 1$). 此外, 如果取

$$\begin{aligned} \chi(x, t) &= 1 + \tanh(-|x + 1 - t|), \\ \varphi(y) &= 1 + 0.1 \operatorname{sech}(y), \end{aligned} \quad (18)$$

可以得到如图 2(b) 所示的另一种类型的多尖峰孤子 (取 $t = 0$).

3.3 孤子相互作用

两个孤子之间的相互作用通常表现为弹性的,

即孤子作用前后的运动速度、波幅和形状完全相同. 例如在 (14) 中, 取

$$\begin{aligned} \chi(x, t) &= 1 + 3 \operatorname{sech}(x + t) + 0.5 \operatorname{sech}(x - t), \\ \varphi(y) &= 1 + 2 \operatorname{sech}(y), \end{aligned} \quad (19)$$

于是可以得到如图 3 所示两个孤子的弹性相互作用, 时间分别取 (a) $t = -12$, (b) $t = -8$, (c) $t = 0$, (d) $t = 8$, (e) $t = 12$. 然而, 孤子的相互作用也有非弹性的. 例如在 (14) 中, 如果取

$$\begin{aligned} \chi(x, t) &= 1 + 3 \operatorname{csch}(-|x + t - 1|) \\ &\quad + \operatorname{csch}(-|x + 0.3t - 1|), \\ \varphi(y) &= 1 + \tanh(-|y - 1|), \end{aligned} \quad (20)$$

可以得到如图 4 所示两个孤子的非弹性相互作用, 时间分别取 (a) $t = -15$, (b) $t = -7$, (c) $t = 0$, (d) $t = 7$, (e) $t = 15$. 从图 (4) 可以清楚看到, 两个尖峰孤子朝着同一个方向运动, 但是它们的运动速度不一样, 一个孤子追赶上另一个孤子, 然后发生碰撞, 碰撞后两个孤子的波幅和形状都发生了改变, 而且两个孤子之间的距离越来越远.

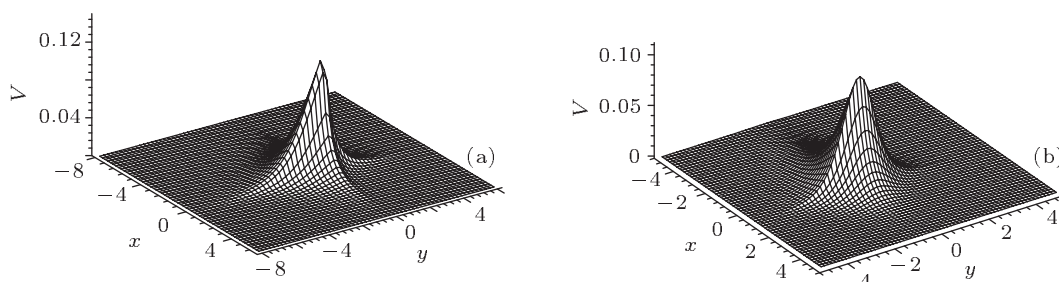


图 1 (14) 式利用 (15) 和 (16) 式得到的两种不同形状的尖峰孤子

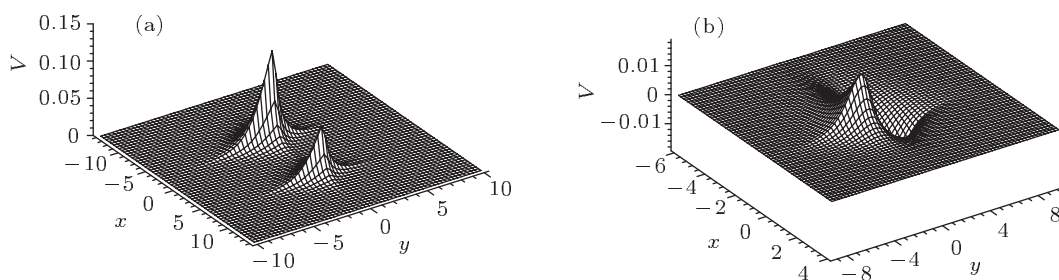


图 2 (14) 式利用 (17) 和 (18) 式得到的两种不同形状的多尖峰孤子

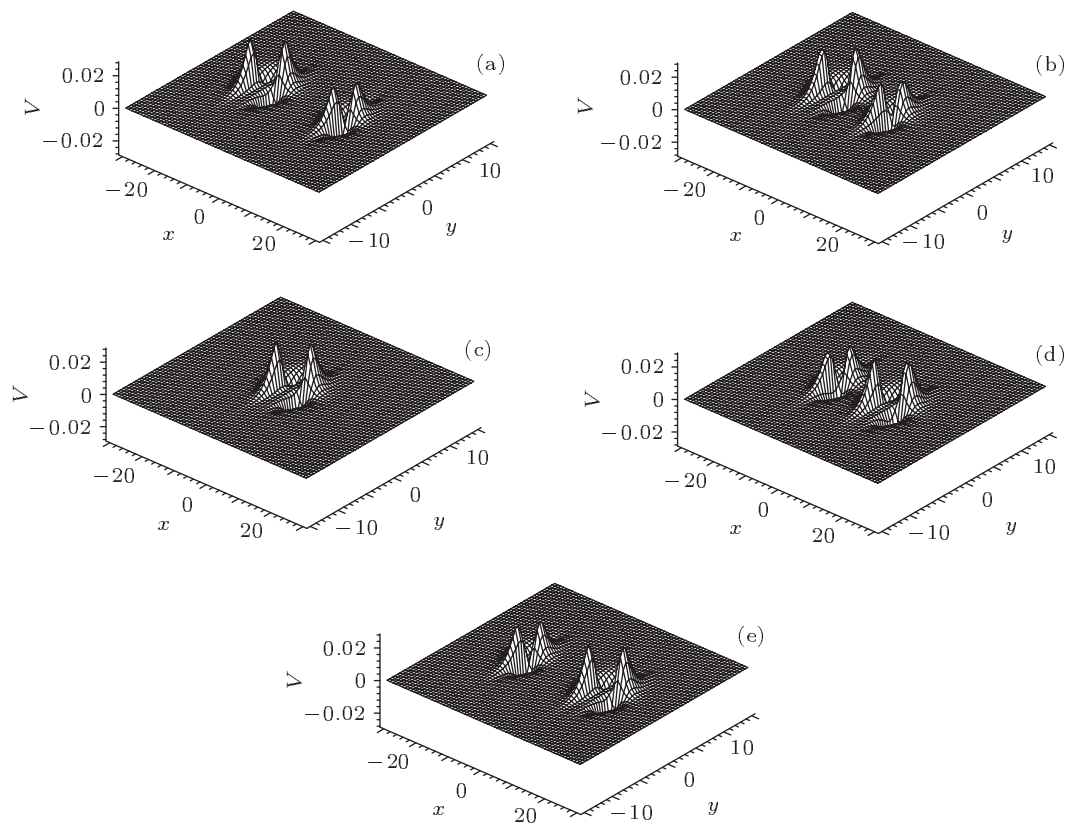


图3 (14)式利用(19)式得到的两个孤子之间的弹性相互作用

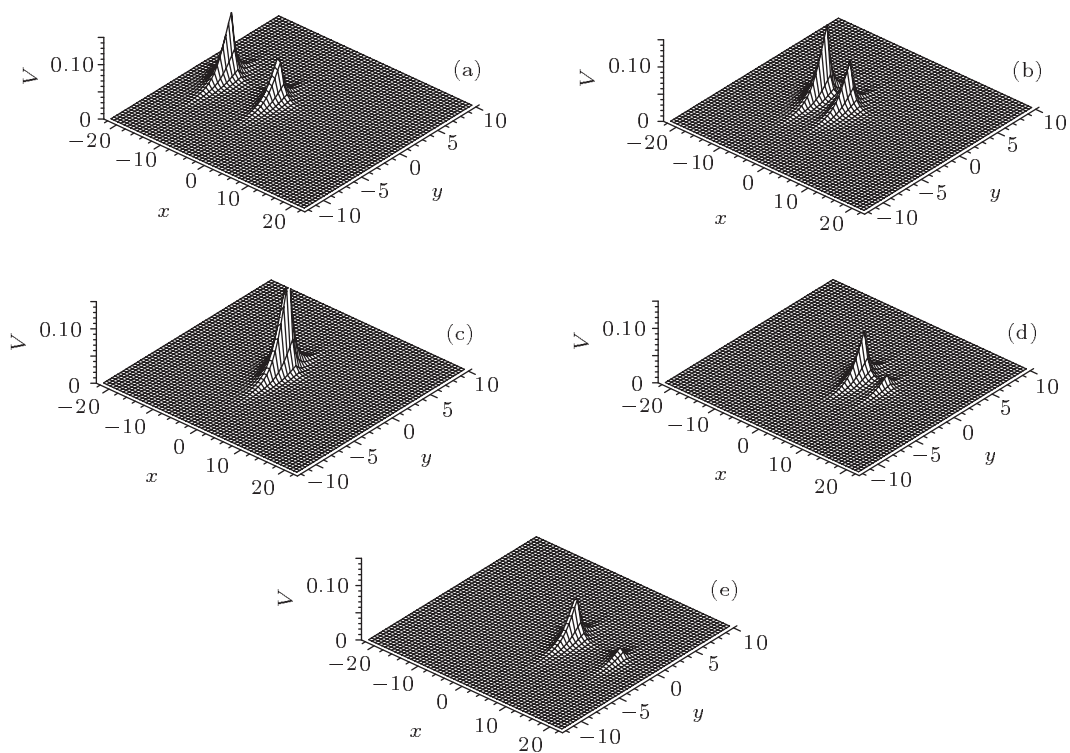


图4 (14)式利用(20)式得到的两个孤子之间的非弹性相互作用

4 结论

本文利用改进的 Riccati 方程映射法,得到了扩展的 (2+1) 维浅水波方程的孤波解、周期波解和变量分离解. 根据所得到的孤波解 $u_2(10)$ 式的势函数 $V = u_{2y}$, 构造出了方程的几种不同形状的尖峰孤子结构. 侧重研究和讨论了浅水波方程中孤子的

相互作用, 特别是两个尖峰孤子有趣的追赶现象, 作用过程中两个孤子的波幅发生了改变, 说明了孤子 (孤立波) 的相互作用并不一直都是弹性的, 也可以是非弹性的.

作者对张解放教授的建议和指导表示感谢.

- [1] Li B Q, Ma Y L 2010 *Z. Naturforsch.* **65a** 518
- [2] Ma Y L, Li B Q 2010 *J. Math. Phys.* **51** 063512
- [3] Ma Y L, Li B Q, Sun J Z 2009 *Acta Phys. Sin.* **58** 7402 (in Chinese) [马玉兰, 李帮庆, 孙践知 2009 物理学报 **58** 7402]
- [4] Li B Q, Ma Y L, Xu M P 2010 *Acta Phys. Sin.* **59** 1409 (in Chinese) [李帮庆, 马玉兰, 徐美萍 2010 物理学报 **59** 1409]
- [5] Hietarinta J 1990 *Phys. Lett. A* **149** 113
- [6] Radha R, Lakshmanan M 1991 *Phys. Lett. A* **197** 7
- [7] Lou S Y 1995 *J. Phys. Math. Gen. A* **28** 7227
- [8] Ruan H Y, Lou S Y 1997 *J. Math. Phys.* **38** 3123
- [9] Lou S Y 1996 *Commun. Theor. Phys.* **26** 487
- [10] Lou S Y, Tang X Y, Li J 2001 *Eur. Phys. J. B* **22** 473
- [11] Lai D W C, Chow K W 1999 *J. Phys. Soc. Jpn.* **65** 1847
- [12] Lai D W C, Chow K W 2001 *J. Phys. Soc. Jpn.* **70** 666
- [13] Fang J P, Zheng C L, Chen L Q 2004 *Commun. Theor. Phys.* **42** 175
- [14] Fang J P, Zheng C L, Zhu J M 2005 *Acta Phys. Sin.* **54** 2990 (in Chinese) [方建平, 郑春龙, 朱加民 2005 物理学报 **54** 2990]
- [15] Lü Z S, Zhang H Q 2004 *Chaos, Solitons and Fractals* **19** 527
- [16] Fang J P, Zheng C L 2005 *Chin. Phys.* **4** 670
- [17] Ma S H, Fang J P 2006 *Acta Phys. Sin.* **55** 5611 (in Chinese) [马松华, 方建平 2006 物理学报 **55** 5611]
- [18] Ma S H, Fang J P, Hong B H, Zheng C L 2009 *Chaos, Solitons and Fractals* **40** 1352
- [19] Yang Z, Ma S H, Fang J P 2011 *Chin. Phys. B* **20** 040301
- [20] Ma S H, Qiang J Y, Fang J P 2007 *Acta Phys. Sin.* **56** 620 (in Chinese) [马松华, 强继业, 方建平 2007 物理学报 **56** 620]
- [21] Ma S H, Fang J P, Ren Q B 2010 *Acta Phys. Sin.* **59** 4420 (in Chinese) [马松华, 方建平, 任清褒 2010 物理学报 **59** 4420]
- [22] Boiti M, Leon J J, Manna M, Pempinelli F 1989 *Phys. Rev. Lett. A* **63** 1329
- [23] Zhang J F, Huang W H, Zheng C L 2002 *Acta Phys. Sin.* **51** 2676 (in Chinese) [张解放, 黄文华, 郑春龙 2002 物理学报 **51** 2676]
- [24] Zhang S L, Zhu X N, Wang Y M, Lou S Y 2008 *Commun. Theor. Phys.* **49** 829
- [25] Zhang S L, Lou S Y 2007 *Commun. Theor. Phys.* **48** 385
- [26] Zhang J F, Meng J P 2004 *Commun. Theor. Phys.* **41** 655
- [27] Lou S Y 2003 *J. Phys. A Math. Gen.* **36** 3877
- [28] Mo J Q 2009 *Acta Phys. Sin.* **58** 695 (in Chinese) [莫嘉琪 2009 物理学报 **58** 695]
- [29] Dai C Q, Yan C J, Zhang J F 2006 *Commun. Theor. Phys.* **46** 389
- [30] Zheng C L, Fang J P, Chen L Q 2005 *Acta Phys. Sin.* **54** 1468 (in Chinese) [郑春龙, 方建平, 陈立群 2005 物理学报 **54** 1468]
- [31] Wazwaz A M 2010 *Studies in Mathematical Sciences* **1** 21
- [32] Wang Y H, Chen Y 2011 *Commun. Theor. Phys.* **56** 672

Peaked soliton solutions and interaction between solitons for the extended (2+1)-dimensional shallow water wave equation*

Ma Song-Hua Fang Jian-Ping[†]

(College of Science, Lishui University, Lishui 323000, China)

(Received 14 January 2012; revised manuscript received 16 February 2012)

Abstract

By an improved Riccati mapping approach and a variable separation approach, a new family of variable separation solutions (including solitary wave solutions, periodic wave solutions, and rational function solutions) of the extended (2+1)-dimensional shallow water wave (SWW) equation is derived. According to the derived solitary wave excitation, we obtain some special peaked soliton structures and study the interaction between solitons.

Keywords: improved mapping approach, extended (2+1)-dimensional shallow water wave equation, peaked soliton, interaction between solitons

PACS: 05.45.Yv, 03.65.Ge, 03.40.Kf

* Project supported by the Natural Science Foundation of Zhejiang Province, China (Grant Nos. Y6100257, Y6110140).

[†] E-mail: zjlsfjp@yahoo.com.cn