

(2 + 1) 维非线性 KdV 方程的新孤子结构

何宝钢^{1,2)} 徐昌智^{1,2)} 张解放¹⁾

1) 浙江师范大学非线性物理研究所, 金华 321004)

2) 金华教育学院物理系, 金华 321000)

(2004 年 10 月 15 日收到, 2005 年 3 月 22 日收到修改稿)

通过选取另一类种子解, 给出了(2 + 1)维非线性 KdV 方程的一类变量分离新解. 适当地选择变量分离新解中的任意函数和条件函数, 揭示了一类新型孤子结构, 如周期性孤波结构、环状孤子结构、曲线型孤子结构等. 可以发现(2 + 1)维非线性 KdV 方程存在的这类新型孤子结构, 是无法通过以往文献中给出的通用变量分离表达式得到的, 而且这类新型孤子结构对于实际自然现象的解释有积极的意义.

关键词: 变量分离法, (2 + 1)维非线性 KdV 方程, 新孤子结构

PACC: 0340, 0230

1. 引言

孤子反映的是一类非常稳定的自然现象, 体现了一大类非线性相互作用的若干特征, 并为许多物理问题的解释提供启示. 近几十年来, 孤子研究的领域更趋于扩展和深化, 不仅被迅速应用于物理学的各个分支, 而且也被迅速应用于生物、化学、材料、天体、通信等自然科学的各个领域. 在 2 + 1 维非线性模型中, 由于 Boiti, Leon, Martina 和 Pempinelli 的开拓性工作^[1], 在各方向上以指数方式衰减的, 被称为 dromion 的局域相干结构的研究引起了物理学家和数学家的极大兴趣, 已成为当今孤子理论研究的一个热点. 自从楼森岳等^[2]提出求解(2 + 1)维 Davey-Stewartser (DS) 方程的变量分离法后, 近年来变量分离法在 2 + 1 维非线性模型应用上取得极大的成功, 不仅揭示出一大类(2 + 1)维非线性演化方程, 如(2 + 1)维 Nizhnik-Novikov-Veselov (NNV) 方程、不对称的(2 + 1)维 NNV 方程、(2 + 1)维 Broer-Kaup 方程、(2 + 1)维不对称 DS 方程、(2 + 1)维 Schrödinger 方程、(2 + 1)维色散长波 (DLW) 方程、(2 + 1)维 sine-Gordon 方程、(2 + 1)维 Korteweg-de Vries (KdV) 方程、(2 + 1)维长短波共振作用方程、(2 + 1)维 Maccari 方程、(2 + 1)维 Ablowitz-Kaup-Newell-Segur (AKNS) 方程、(2 + 1)维破裂孤子方程^[3-35]等等, 存在一类可以用

$$U = \frac{(a_0 a_3 - a_1 a_2) p_x p_y}{(a_0 + a_1 p + a_2 q + a_3 pq)^2} \quad (1)$$

形式表示的变量分离通式解, 而且还发现了十分丰富的相干结构, 如 dromions, solitons, peakons, compactons, foldons, lumps, 呼吸子, 瞬子, 环孤子, 局域混沌斑图, 局域分形斑图结构等等. 本文以一般的(2 + 1)维不可积的 KdV 模型^[10]

$$u_t + u_{xxx} - auv_x - bu_x v = 0, \quad (2)$$

$$u_x = v_y \quad (3)$$

为例研究一类新型的(2 + 1)维孤子结构. 方程(2), (3)是(1 + 1)维浅水波方程^[36, 37]

$$v_{xxx} + av_x v_{xt} + bv_t v_{xx} - v_{xt} - v_{xx} = 0 \quad (4)$$

的(2 + 1)维的一个推广. 虽然(4)式中的常数 a 和 b 在实际的物理问题中是任意选取的, 然而仅当 $a = 2b$ 和 $a = b$ 时模型才是完全可积的^[37-39]. 对于方程(2)(3), 仅当 $a = b$ 时才是完全可积的^[37, 39]. 本文讨论方程(2)(3)在 $a = b$ 时的一类变量分离新解, 并研究新型的孤子结构.

2. (2 + 1) 维非线性 KdV 方程的变量分离新解

对于方程(2)(3), 我们先假定 $b = a$, 为了利用变量分离法, 并做如下 Bäcklund 变换:

$$\begin{aligned} u &= -\frac{6}{a}(\ln f)_{xy} + u_0, \\ v &= -\frac{6}{a}(\ln f)_{xx} + v_0, \end{aligned} \quad (5)$$

式中 $f \equiv f(x, y, t)$, $u_0 \equiv u_0(x, y, t)$, $v_0 \equiv v_0(x, y, t)$ 为实函数, u_0, v_0 为方程(2)(3)的一个任意种子解.

把(5)式代入方程(2)得如下形式:

$$\begin{aligned}
& f^2(f_{xxxxy} + f_{xyt}) + f(-f_y f_{xxxx} + 2f_{xy} f_{xxx} \\
& - 4f_x f_{xxy} - f_t f_{xy} - f_t f_y - f_x f_{yt}) \\
& + (2f_y f_x f_{xxx} - 6f_x f_{xy} f_{xx} + 6f_x^2 f_{xxy} + 2f_x f_y f_t) \\
& - av_{0x}(ff_{xy} - f_x f_y) - au_{0x}(ff_{xx} - f_x^2) \\
& - av_0(f^2 f_{xxy} - ff_y f_{xx} - 2ff_x f_{xy} + 2f_x^2 f_y) \\
& - au_0(f^2 f_{xxx} - 3ff_x f_{xx} + 2f_x^3) = 0. \tag{6}
\end{aligned}$$

由于 u_0, v_0 为方程(2)(3)的一个任意的种子解,因而把(5)式代入方程(3),方程(3)自动满足.

文献[8]研究了 $a = 3$ 时的情况,选取种子解 $u_0 = 0, v_0 = v_0(x, t)$ 及变量分离函数 $f = 1 + a_1 p(x, t) + a_2 q(y, t) + Ap(x, t)q(y, t)$.

获得(2+1)维 KdV 方程的具有两个任意函数 $p(x, t), q(y, t)$ 的变量分离通解,

$$u(x, y, t) = \frac{2q_y p_x (a_1 a_2 - A)}{(1 + a_1 p + a_2 q + Apq)^2}, \tag{8}$$

$$\begin{aligned}
u(x, y, t) = & \frac{\alpha (a_1 + Aq)^2 p_x^2}{(1 + a_1 p + a_2 q + Apq)^2} \\
& - \frac{\alpha (a_1 + Aq) p_{xx}}{(1 + a_1 p + a_2 q + Apq)} + v_0, \tag{9}
\end{aligned}$$

式中 $q(y, t), v_0(x, t)$ 有限制条件. 经过深入研究,我们发现方程(2)(3)还可以选取如下种子解及变量分离函数:

$$u_0 = u_0(y), \quad v_0 = \lambda_0, \tag{10}$$

$$f = q_1 + q_2 p, \tag{11}$$

式中 $q_1 \equiv q_1(y), q_2 \equiv q_2(y), u_0 \equiv u_0(y)$ 为变量 y 的任意函数, $p \equiv p(x, t)$ 为变量 x, t 的任意函数, λ_0 为任意常数. 把(10)(11)式代入(6)式,经过整理后得

$$\begin{aligned}
& (q_1 q_{2y} - q_{1y} q_2) p_{xt} + p_{xxx} - a\lambda_0 p_{xx} \\
& - aq_1 q_2 u_0 p_{xxx} - aq_2^2 u_0 (pp_{xx} - p_x^2)_x = 0. \tag{12}
\end{aligned}$$

由方程(12)可分离得到

$$u_0 = \frac{c_0 (q_1 q_{2y} - q_{1y} q_2)}{q_1 q_2}, \tag{13}$$

$$p_1 + p_{xxx} - ac_0 p_{xx} - a\lambda_0 p_x = 0, \tag{14}$$

$$pp_{xx} - p_x^2 = 0. \tag{15}$$

方程(14)(15)有如下形式的三个解:

$$p_1(x, t) = \exp(kx + wt + x_0), \tag{16a}$$

$$w = -k^3 + ac_0 k^2 + a\lambda_0 k;$$

$$p_2(x, t) = \exp(-|kx + wt + x_0|),$$

$$w = -k^3 + a\lambda_0 k,$$

$$c_0 = 0, \tag{16b}$$

$$p_3(x, t) = \exp(|kx + wt + x_0|),$$

$$w = -k^3 + a\lambda_0 k, \tag{16c}$$

$$c_0 = 0.$$

从而我们获得(2+1)维 KdV 方程的具有任意函数 $q_1(y), q_2(y)$ 的另一类变量分离解

$$\begin{aligned}
u(x, y, t) = & \frac{c_0 (q_1 q_{2y} - q_{1y} q_2)}{q_1 q_2} \\
& - \frac{\alpha (q_1 q_{2y} - q_{1y} q_2) p_x}{\alpha (q_1 + q_2 p)^2}, \tag{17}
\end{aligned}$$

$$u(x, y, t) = -\frac{6q_1 q_2 p_{xx}}{\alpha (q_1 + q_2 p)^2} + \lambda_0, \tag{18}$$

式中 k, x_0, c_0, λ_0 为任意常数,函数 $p(x, t)$ 满足(16)式. 从(17)(18)式可见,变量分离解中含有两个任意函数 $q_1(y), q_2(y)$,且场变量 $u(x, y, t)$ 的解(17)式是叠加型的. 利用 $q_1(y), q_2(y)$ 函数的任意性,我们可以构造出(2+1)维 KdV 方程一类新的孤子结构.

3. 新型的(2+1)维孤子结构

以往文献都是以变量分离通式(1),也就是场变量 $u(x, y, t)$ 式(8)来构造(2+1)维的各类孤子结构. 本文中,我们以场变量 $u(x, y, t)$ 式(18)来讨论相应的孤子结构,从而揭示出一些新孤子结构及其特征.

3.1. 孤立波结构

如果选择任意函数 $q_1(y), q_2(y)$ 及 $p(x, t)$ 为如下形式:

$$\begin{aligned}
q_1 &= 15, \\
q_2 &= \exp(\cos(y)), \\
p &= \exp(x - 4t), \tag{19}
\end{aligned}$$

且 $a = -3, c_0 = 0, \lambda_0 = 1$ 则得到(2+1)维 KdV 方程的场变量 $u(x, y, t)$ 的周期型孤立波解,如图1所示.

如果选择任意函数 $q_1(y), q_2(y)$ 及 $p(x, t)$ 为如下形式:

$$\begin{aligned}
q_1 &= 1, \\
q_2 &= \exp(\cos(y)), \\
p &= \exp(-|x - 4t - 1|), \tag{20}
\end{aligned}$$

且 $a = -3, c_0 = 0, \lambda_0 = 1$ 则得到(2+1)维 KdV 方程

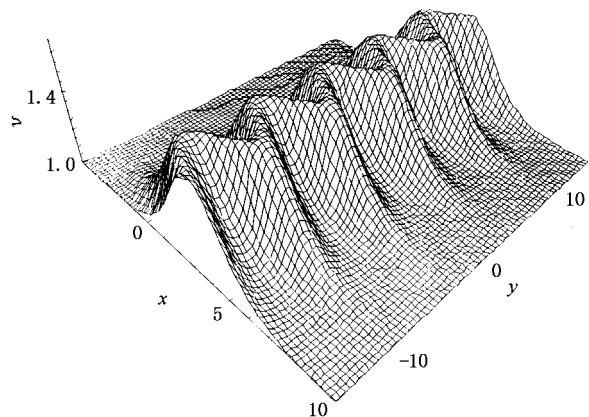


图 1 由(18)式表示的场变量 $v(x,y,t)$ 在(19)式下 $t=0$ 时的周期型孤波结构 $a = -3, c_0 = 0, \lambda_0 = 1$

的场变量 $v(x,y,t)$ 的另一类周期型孤波解, 如图 2 所示.

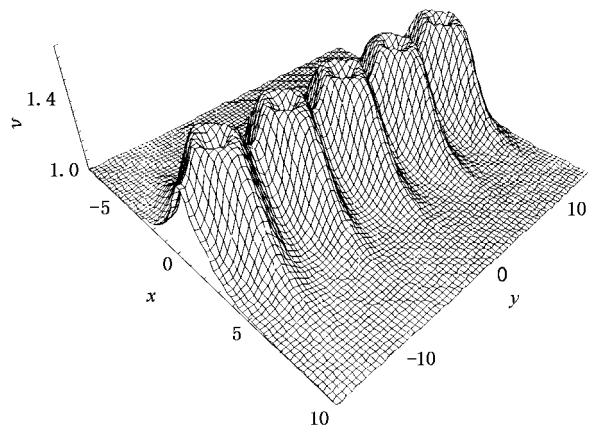


图 2 由(18)式表示的场变量 $v(x,y,t)$ 在(20)式下 $t=0$ 时的周期型孤波结构 $a = -3, c_0 = 0, \lambda_0 = 1$

3.2. 环状孤子结构

如果选择任意函数 $q_1(y), q_2(y)$ 及 $p(x,t)$ 为如下形式:

$$\begin{aligned} q_1 &= 15, \\ q_2 &= \exp(|y|), \\ p &= \exp(|2x - 8t|), \end{aligned} \tag{21}$$

且 $a = -3, c_0 = 0, \lambda_0 = 0$ 则得到 (2+1) 维 KdV 方程的场变量 $v(x,y,t)$ 的环状局域孤子结构, 如图 3 所示.

如果选择任意函数 $q_1(y), q_2(y)$ 及 $p(x,t)$ 为如下形式:

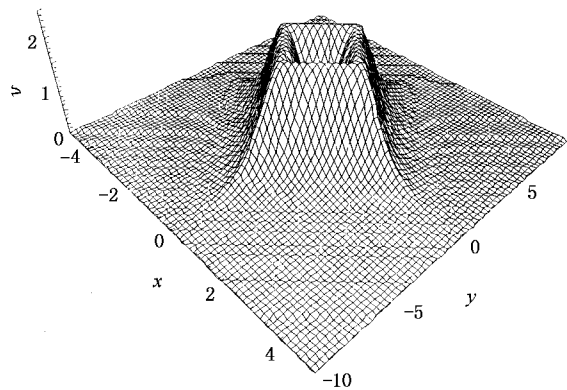


图 3 由(18)式表示的场变量 $v(x,y,t)$ 在(21)式下 $t=0$ 时的环状局域孤子结构 $a = -3, c_0 = 0, \lambda_0 = 0$

$$\begin{aligned} q_1 &= 50, \\ q_2 &= \exp(y^2), \\ p &= \exp(|x - t|), \end{aligned} \tag{22}$$

且 $a = -3, c_0 = 0, \lambda_0 = 0$ 则得到 (2+1) 维 KdV 方程的场变量 $v(x,y,t)$ 的另一类环状局域孤子结构, 如图 4 所示.

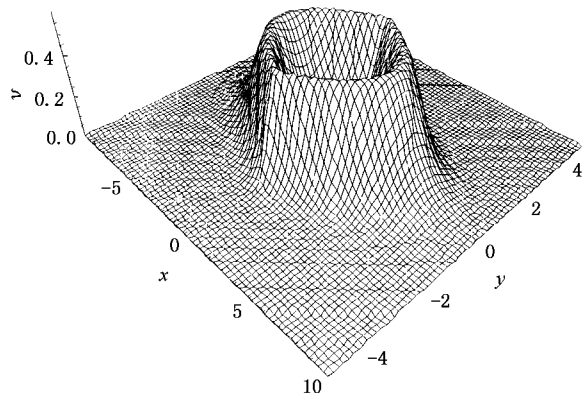


图 4 由(18)式表示的场变量 $v(x,y,t)$ 在(22)式下 $t=0$ 时的环状局域孤子结构 $a = -3, c_0 = 0, \lambda_0 = 0$

3.3. 曲线型孤子结构

如果选择任意函数 $q_1(y), q_2(y)$ 及 $p(x,t)$ 为如下形式:

$$\begin{aligned} q_1 &= 30, \\ q_2 &= \exp(-y^2), \\ p &= \exp(|x - 4t|), \end{aligned} \tag{23}$$

且 $a = -3, c_0 = 0, \lambda_0 = 1$ 则得到 (2+1) 维 KdV 方程

的场变量 $v(x, y, t)$ 的曲线型孤子结构, 如图 5 所示.

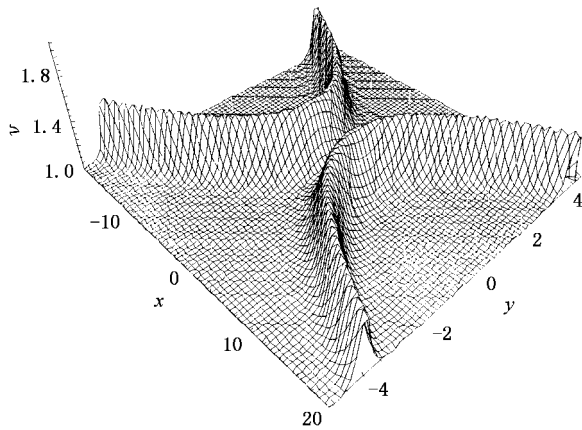


图 5 由 (18) 式表示的场变量 $v(x, y, t)$ 在 (23) 式下 $t=0$ 时的曲线型孤子结构 $a = -3, c_0 = 0, \lambda_0 = 1$

如果选择任意函数 $q_1(y), q_2(y)$ 及 $p(x, t)$ 为如下形式:

$$\begin{aligned} q_1 &= 2, \\ q_2 &= \exp(-|y-6|) \\ &\quad + \exp(-|y+6|), \\ p &= \exp(|x-4t|), \end{aligned} \quad (24)$$

且 $a = -3, c_0 = 0, \lambda_0 = 1$ 则得到 $(2+1)$ 维 KdV 方程的场变量 $v(x, y, t)$ 的另一类曲线型孤子结构, 如图 6 所示.

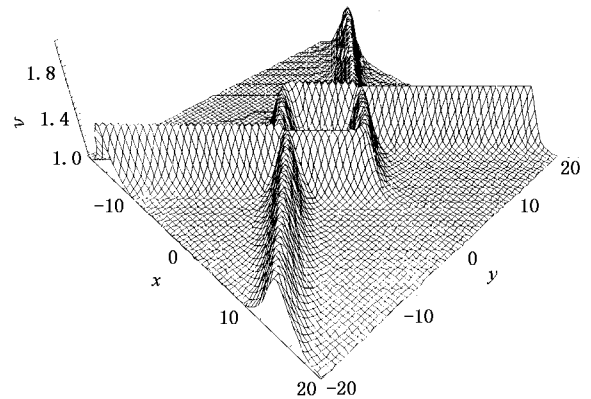


图 6 由 (18) 式表示的场变量 $v(x, y, t)$ 在 (24) 式下 $t=0$ 时的曲线型孤子结构 $a = -3, c_0 = 0, \lambda_0 = 1$

4. 结 论

本文把变量分离方法应用于 $(2+1)$ 维非线性 KdV 方程, 通过选定另一类种子解, 得到了 $(2+1)$ 维非线性 KdV 方程的变量分离新解. 由于精确解中含有两个任意函数 $q_1(y), q_2(y)$ 和一个条件函数 $p(x, t)$, 通过适当地选择这些函数, 可以获得新型孤子结构, 如周期性孤波结构、环状孤子结构、曲线型孤子结构. 值得指出的是 $(2+1)$ 维非线性 KdV 方程存在的这类新型孤子结构, 是无法通过以往文献中研究的通用变量分离表达式得到的, 而且这类新型孤子结构对于实际自然现象的解释有积极的意义.

[1] Boit M, Leon J J P, Martina L et al 1988 *Phys. Lett. A* **132** 432
 [2] Lou S Y, Lu J Z 1996 *J. Phys. A: Math. Gen.* **29** 4029
 [3] Tang X Y, Lou S Y, Zhang Y 2002 *Phys. Rev. E* **66** 46601
 [4] Lou S Y, Chen C L, Tang X Y 2002 *J. Math. Phys.* **43** 4078
 [5] Tang X Y, Lou S Y 2002 *Chaos, Solitons and Fractals* **14** 1451
 [6] Tang X Y, Chen C L, Lou S Y 2002 *J. Phys. A: Math. Gen.* **35** L293
 [7] Lou S Y 2000 *Phys. Lett. A* **277** 94
 [8] Lou S Y, Ruan H Y 2001 *J. Phys. A: Math. Gen.* **34** 305
 [9] Lou S Y, Tang X Y, Chen C L 2002 *Chin. Phys. Lett.* **19** 769
 [10] Ruan H Y, Chen Y X 2001 *Acta Phys. Sin.* **50** 586 (in Chinese)
 [阮航宇、陈一新 2001 物理学报 **50** 586]
 [11] Tang X Y, Lou S Y 2002 *Commun. Theor. Phys.* (Beijing) **38** 1
 [12] Huang W H, Zhang J F, Sheng Z M 2002 *Chin. Phys.* **11** 299
 [13] Zhu J M, Ma Z Y, Zheng C L 2004 *Acta Phys. Sin.* **53** 3284 (in Chinese) [朱加民、马正义、郑春龙 2004 物理学报 **53** 3284]
 [14] Lou S Y 2002 *J. Phys. A: Math. Gen.* **35** 10619

[15] Lou S Y 2003 *J. Phys. A: Math. Gen.* **36** 3877
 [16] Tang X Y, Lou S Y 2003 *Chin. Phys. Lett.* **20** 335
 [17] Hong K Z, Wu B 2003 *Commun. Theor. Phys.* (Beijing) **39** 393
 [18] Zheng C L, Zhang J F 2002 *Chin. Phys. Lett.* **19** 1399
 [19] Zheng C L, Zhang J F, Sheng Z M 2003 *Chin. Phys. Lett.* **20** 331
 [20] Zhang J F, Zheng C L, Meng J P et al 2003 *Chin. Phys. Lett.* **20** 448
 [21] Zheng C L, Zhang J F, Huang W H et al 2003 *Chin. Phys. Lett.* **20** 783
 [22] Zheng C L, Zhu J M, Zhang J F 2003 *Commun. Theor. Phys.* (Beijing) **39** 261
 [23] 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]
 [24] Zheng C L, Zhang J F 2003 *Chin. Phys.* **12** 11
 [25] Zheng C L, Zhang J F, Wu F M et al 2003 *Chin. Phys.* **12** 472
 [26] Zheng C L, Chen L Q, Zhang J F 2004 *Chin. Phys.* **13** 592
 [27] Ruan H Y 2004 *Acta Phys. Sin.* **53** 1617 (in Chinese) [阮航宇 2004 物理学报 **53** 1617]

- [28] Xu C Z , Zhang J F 2004 *Acta Phys. Sin.* **53** 2407 (in Chinese)
[徐昌智、张解放 2004 物理学报 **53** 2407]
- [29] Zhang J F , Meng J P 2003 *Chin. Phys. Lett.* **20** 1006
- [30] Zhang J F 2003 *Phys. Lett. A* **313** 401
- [31] Zhang J F , Han P 2002 *Acta Phys. Sin.* **51** 705 (in Chinese) [张解放、韩平 2002 物理学报 **51** 705]
- [32] Zhang J F 2002 *Commun. Theor. Phys.* (Beijing) **38** 277
- [33] Zhang J F , Huang W H , Zheng C L 2002 *Acta Phys. Sin.* **51** 2627
(in Chinese) [张解放、黄文华、郑春龙 2002 物理学报 **51** 2627]
- [34] Ruan H Y , Chen Y X 2003 *Acta Phys. Sin.* **52** 1313 (in Chinese)
[阮航宇、陈一新 2003 物理学报 **52** 1313]
- [35] Tang X Y , Lou S Y 2003 *Chin. Phys. Lett.* **20** 335
- [36] Espinosa A , Fujioka J 1994 *J. Phys. Soc. Jpn.* **63** 1280
- [37] Clarkson P A , Mansfield E L 1995 *Acta Appl. Math.* **39** 245
- [38] Ablowitz M J , Kaup D J , Newell A C *et al* 1974 *Stud. Appl. Math.* **53** 249
- [39] Boit M , Leon J J P , Martina L *et al* 1986 *Inverse Probl.* **2** 271

New soliton structures in the (2 + 1)-dimensional nonlinear KdV equations

He Bao-Gang^{1,2)} Xu Chang-Zhi^{1,2)} Zhang Jie-Fang¹⁾

¹⁾ *Institute of Nonlinear Physics , Zhejiang Normal University , Jinhua 321004 ,China)*

²⁾ *Department of Physics , Jinhua Education College , Jinhua 321000 ,China)*

(Received 15 October 2004 ; revised manuscript received 22 March 2005)

Abstract

A new variable separation approach for the (2 + 1)-dimensional nonlinear KdV equations is obtained by using variable separation technique and selecting a class of new seed solutions. Some new kinds of periodic soliton structures , ring form soliton structures and curvilinear soliton structures are revealed by selecting the arbitrary functions appropriately. These structures , which can not be obtained from the formula commonly used in literature , are first reported.

Keywords : variable separation approach , (2 + 1)-dimensional nonlinear KdV equation , new soliton structures

PACC : 0340 , 0230