

# New Exact Solutions for (2 + 1)-Dimensional Dispersive Long Wave Equation

Haiming Fu

Department of Basic Courses, Guangzhou Hua Xia Vocational College, Guangzhou Guangdong  
Email: haimingfu@163.com

Received: Oct. 15<sup>th</sup>, 2018; accepted: Oct. 27<sup>th</sup>, 2018; published: Nov. 8<sup>th</sup>, 2018

---

## Abstract

The algebraic method, based on the symbolic computation, has been applied to study new travelling wave solutions for (2 + 1)-dimensional dispersive long wave equations by means of Epsilon package in Maple. More new explicit travelling wave solutions are obtained, which contain solitons, hyperbola function solutions and triangular periodic solutions.

## Keywords

(2 + 1)-Dimensional Dispersive Long Wave Equations, F-Expansion Method, Hyperbola Function Solutions, Triangular Periodic Solutions

---

# (2 + 1)维色散的长波方程的新精确解

傅海明

广州华夏职业学院基础部, 广东 广州  
Email: haimingfu@163.com

收稿日期: 2018年10月15日; 录用日期: 2018年10月27日; 发布日期: 2018年11月8日

---

## 摘要

利用一种基于符号计算的代数方法, 结合Maple环境中的Epsilon软件包, 求解(2 + 1)维色散的长波方程, 获得了若干其它方法不曾给出的形式更为丰富的新的显式行波解, 其中包括孤波解、三角函数解、双曲函数解。

## 关键词

(2 + 1)维色散的长波方程, F-展开法, 三角函数解, 双曲函数解

---

Copyright © 2018 by author and Hans Publishers Inc.  
 This work is licensed under the Creative Commons Attribution International License (CC BY).  
<http://creativecommons.org/licenses/by/4.0/>



Open Access

## 1. 引言

孤立子的研究工作在全世界范围掀起了一股热潮，不仅仅在流体物理，固体物理，基本粒子物理和量子物理等领域中，在凝聚态物理，超导物理等领域中都开展了孤立子的研究。近年来，学者们发现了求解非线性偏微分方程的大量方法，这些方法主要有 Banach 不动点理论、逆散射法[1]、算子半群理论、Backlund 法[2]、调和分析法、Darboux 变换法[3]、Galerkin 方法、Hirota 双线性法[4] [5] [6] 和 Painlevé 展开法[7]等。结合计算机数学软件(如 MATLAB 等)，又发展了许多新的求解非线性偏微分方程的方法，例如双曲函数法[8]、代数几何法、齐次平衡法[9]、特殊包络变换法[10] [11]、双指数函数法[12]和 F-展开法[13] [14] [15]等。

## 2. (2 + 1)维色散的长波方程的新精确解

为了求得(2 + 1)维色散的长波方程

$$\begin{cases} u_{yt} + v_{xx} + \frac{1}{2}(u^2)_{xy} = 0 \\ v_t + (uv + u + u_{xy})_x = 0 \end{cases}, \quad (1)$$

的行波解，我们先设该方程的有如下形式的行波变换：

$$u(x, y, t) = u(\xi), v(x, y, t) = v(\xi) (\xi = kx + hy + wt + \xi_0), \quad (2)$$

其中  $k, h, w$  为代定实常数， $\xi_0$  为任意实常数。把式(2)代入(2 + 1)维色散的长波方程，并且积分两次，积分常数设为零，可得

$$\begin{cases} hwu + k^2v + \frac{1}{2}khu^2 = 0 \\ wv + kuv + ku + k^2hu_{\xi\xi} = 0 \end{cases}. \quad (3)$$

设上面方程中的  $u(\xi)$  和  $v(\xi)$  为  $F(\xi)$  的有限项级数形式，如下：

$$u(\xi) = \sum_{i=1}^n a_i F^i(\xi) + a_0, \quad v(\xi) = \sum_{i=1}^m b_i F^i(\xi) + b_0, \quad (4)$$

而  $F(\xi)$  满足一阶非线性常微分方程：

$$(F')^2 = h_6 F^6 + h_4 F^4 + h_2 F^2 + h_0. \quad (5)$$

平衡非线性常微分方程(3)中的  $u(\xi)$  和  $v(\xi)$  最高阶导数项与最高次非线性项，得  $m = 2, n = 4$ ，即

$$\begin{cases} u(\xi) = a_0 + a_1 F(\xi) + a_2 F^2(\xi) (a_2 \neq 0) \\ v(\xi) = b_0 + b_1 F(\xi) + b_2 F^2(\xi) + b_3 F^3(\xi) + b_4 F^4(\xi) (b_4 \neq 0) \end{cases} \quad (6)$$

把式(6)代入非线性常微分方程(3)，并利用常微分方程(5)可以得到关于  $F^i(\xi), (i = 0, 1, 2, \dots, 6)$  的方程，设其各次方的系数为零，得到如下超越代数方程组：

$$kha_2^2 + 2k^2b_4 = 0, \quad (7)$$

$$kha_1a_2 + k^2b_3 = 0, \quad (8)$$

$$kh(a_1^2 + 2a_0a_2) + 2k^2b_2 + 2hwa_2 = 0, \quad (9)$$

$$kha_0a_1 + k^2b_1 + hwa_1 = 0, \quad (10)$$

$$kha_0^2 + 2k^2b_0 + 2hwa_0 = 0, \quad (11)$$

$$8k^2ha_2h_6 + ka_2b_4 = 0, \quad (12)$$

$$3k^2ha_1h_6 + k(a_1b_4 + a_2b_3) = 0, \quad (13)$$

$$6k^2ha_2h_4 + k(a_0b_4 + a_1b_3 + a_2b_2) + wb_4 = 0, \quad (14)$$

$$2k^2ha_1h_4 + k(a_0b_3 + a_1b_2 + a_2b_1) + wb_3 = 0, \quad (15)$$

$$4k^2ha_2h_2 + k(a_0b_2 + a_1b_1 + a_2b_0) + wb_2 + ka_2 = 0, \quad (16)$$

$$k^2ha_1h_2 + k(a_0b_1 + a_1b_0) + wb_1 + ka_1 = 0, \quad (17)$$

$$2k^2ha_2h_0 + ka_0b_0 + wb_0 + ka_0 = 0, \quad (18)$$

利用Maple求解以上超越代数方程组，得到下面这组解：

$$\begin{aligned} a_1 &= 0, b_1 = 0, b_3 = 0, a_2 = 4k\sqrt{h_6}, a_0 = kB, b_4 = \frac{8(b_0+1)h_6^2}{4h_2h_6 - h_4^2}, b_2 = \frac{4(b_0+1)h_4h_6}{4h_2h_6 - h_4^2}, \\ h &= \frac{(b_0+1)h_6}{k(h_4^2 - 4h_2h_6)}, w = \frac{k^2}{h_6}(h_4\sqrt{h_6} - B), k \text{ 为任意常数}, \end{aligned} \quad (19)$$

而  $b_0$  由下式给出：

$$8(b_0+1)h_0h_6^2\sqrt{h_6} = (4h_2h_6 - h_4^2)(B + b_0h_4\sqrt{h_6}), \quad (20)$$

$$\text{其中, } B = h_4\sqrt{h_6} \pm \sqrt{\frac{h_4^2h_6(3b_0+1)-8b_0h_2h_6^2}{b_0+1}}.$$

**情形1：**当  $h_2 > 0$  时，非线性常微分方程(5)有如下双曲函数解：  
 $F_1 = \left( \frac{-h_2h_4 \operatorname{sech}^2(\sqrt{h_2}\xi)}{h_4^2 - h_2h_6(1 \pm \tanh(\sqrt{h_2}\xi))^2} \right)^{\frac{1}{2}},$   
 $F_2 = \left( \frac{h_2h_4 \operatorname{csch}^2(\sqrt{h_2}\xi)}{h_4^2 - h_2h_6(1 \pm \coth(\sqrt{h_2}\xi))^2} \right)^{\frac{1}{2}}, \quad F_3 = 4 \left( \frac{h_2 \exp(\pm 2\sqrt{h_2}\xi)}{(\exp(\pm 2\sqrt{h_2}\xi) - 4h_4)^2 - 64h_2h_6} \right)^{\frac{1}{2}}$ 。将这些解代入式(6)，得到  
 $(2+1)$  维色散的长波方程的行波解为：

$$\begin{cases} u_1 = kB + 4k\sqrt{h_6} - \frac{-h_2h_4 \operatorname{sech}^2(\sqrt{h_2}\xi)}{h_4^2 - h_2h_6(1 \pm \tanh(\sqrt{h_2}\xi))^2} \\ v_1 = b_0 - \frac{4(b_0+1)}{4h_2h_6 - h_4^2} \left\{ \frac{h_2h_4^2h_6 \operatorname{sech}^2(\sqrt{h_2}\xi)}{h_4^2 - h_2h_6(1 \pm \tanh(\sqrt{h_2}\xi))^2} - 2 \left( \frac{h_2h_4h_6 \operatorname{sech}^2(\sqrt{h_2}\xi)}{h_4^2 - h_2h_6(1 \pm \tanh(\sqrt{h_2}\xi))^2} \right)^2 \right\} \end{cases}$$

$$\begin{cases} u_2 = kB + 4k\sqrt{h_6} \frac{h_2 h_4 \operatorname{csch}^2(\sqrt{h_2}\xi)}{h_4^2 - h_2 h_6 (1 \pm \coth(\sqrt{h_2}\xi))^2} \\ v_2 = b_0 + \frac{4(b_0+1)}{4h_2 h_6 - h_4^2} \left\{ \frac{h_2 h_4^2 h_6 \operatorname{csch}^2(\sqrt{h_2}\xi)}{h_4^2 - h_2 h_6 (1 \pm \coth(\sqrt{h_2}\xi))^2} + 2 \left( \frac{h_2 h_4 h_6 \operatorname{csch}^2(\sqrt{h_2}\xi)}{h_4^2 - h_2 h_6 (1 \pm \coth(\sqrt{h_2}\xi))^2} \right)^2 \right\}, \\ u_3 = kB + 64k\sqrt{h_6} \frac{h_2 \exp(\pm 2\sqrt{h_2}\xi)}{\left( \exp(\pm 2\sqrt{h_2}\xi) - 4h_4 \right)^2 - 64h_2 h_6} \\ v_3 = b_0 + \frac{64(b_0+1)}{4h_2 h_6 - h_4^2} \left\{ \frac{h_2 h_4 h_6 \exp(\pm 2\sqrt{h_2}\xi)}{\left( \exp(\pm 2\sqrt{h_2}\xi) - 4h_4 \right)^2 - 64h_2 h_6} + \left( \frac{4\sqrt{2}h_2 h_6 \exp(\pm 2\sqrt{h_2}\xi)}{\left( \exp(\pm 2\sqrt{h_2}\xi) - 4h_4 \right)^2 - 64h_2 h_6} \right)^2 \right\} \end{cases}$$

其中,  $\xi = kx + \frac{(b_0+1)h_6}{k(h_4^2 - 4h_2 h_6)}y + \frac{k^2}{h_6}(h_4\sqrt{h_6} - B)t + \xi_0$ ,  $k, \xi_0$  为任意常数。

**情形2:** 当  $h_2 > 0, h_4^2 - 4h_2 h_6 > 0$  时, 非线性常微分方程(5)有如下双曲函数解:

$$F_4 = \left( \frac{2h_2}{\pm\sqrt{h_4^2 - 4h_2 h_6} \cosh(2\sqrt{h_2}\xi) - h_4} \right)^{\frac{1}{2}}, \text{ 把 } F_4 \text{ 代入式(6), 得到(2+1)维色散的长波方程的行波解为:}$$

$$\begin{cases} u_4 = kB + 4k\sqrt{h_6} \frac{2h_2}{\pm\sqrt{h_4^2 - 4h_2 h_6} \cosh(2\sqrt{h_2}\xi) - h_4} \\ v_4 = b_0 + \frac{8(b_0+1)}{4h_2 h_6 - h_4^2} \left\{ \frac{h_2 h_4 h_6}{\pm\sqrt{h_4^2 - 4h_2 h_6} \cosh(2\sqrt{h_2}\xi) - h_4} + \left( \frac{2h_2 h_6}{\sqrt{h_4^2 - 4h_2 h_6} \cosh(2\sqrt{h_2}\xi) \mp h_4} \right)^2 \right\}, \end{cases}$$

其中,  $\xi = kx + \frac{(b_0+1)h_6}{k(h_4^2 - 4h_2 h_6)}y + \frac{k^2}{h_6}(h_4\sqrt{h_6} - B)t + \xi_0$ ,  $k, \xi_0$  为任意常数。

**情形3:** 当  $h_2 < 0, h_4^2 - 4h_2 h_6 > 0$  时, 非线性常微分方程(5)有如下三角函数解:

$$F_5 = \left( \frac{2h_2}{\pm\sqrt{h_4^2 - 4h_2 h_6} \cos(2\sqrt{-h_2}\xi) - h_4} \right)^{\frac{1}{2}}, \text{ 把 } F_5 \text{ 代入式(6), 得到(2+1)维色散的长波方程的周期行波解为:}$$

$$\begin{cases} u_5 = kB + 4k\sqrt{h_6} \frac{2h_2}{\pm\sqrt{h_4^2 - 4h_2 h_6} \cos(2\sqrt{-h_2}\xi) - h_4} \\ v_5 = b_0 + \frac{8(b_0+1)}{4h_2 h_6 - h_4^2} \left\{ \frac{h_2 h_4 h_6}{\pm\sqrt{h_4^2 - 4h_2 h_6} \cos(2\sqrt{-h_2}\xi) - h_4} + \left( \frac{2h_2 h_6}{\sqrt{h_4^2 - 4h_2 h_6} \cos(2\sqrt{-h_2}\xi) \mp h_4} \right)^2 \right\} \end{cases}$$

其中,  $\xi = kx + \frac{(b_0+1)h_6}{k(h_4^2 - 4h_2 h_6)}y + \frac{k^2}{h_6}(h_4\sqrt{h_6} - B)t + \xi_0$ ,  $k, \xi_0$  为任意常数。

**情形4:** 当  $h_2 > 0, h_4^2 - 4h_2h_6 < 0$  时, 非线性常微分方程(5)有如下双曲函数解:

$$F_6 = \left\{ \frac{2h_2}{\pm\sqrt{-h_4^2 + 4h_2h_6} \sinh(2\sqrt{h_2}\xi) - h_4} \right\}^{\frac{1}{2}}, \text{ 把 } F_6 \text{ 代入式(6), 得到}(2+1)\text{维色散的长波方程的行波解为:}$$

$$\begin{cases} u_6 = kB + 4k\sqrt{h_6} \frac{2h_2}{\pm\sqrt{-h_4^2 + 4h_2h_6} \sinh(2\sqrt{h_2}\xi) - h_4} \\ v_6 = b_0 + \frac{8(b_0+1)}{4h_2h_6 - h_4^2} \left[ \frac{h_2h_4h_6}{\pm\sqrt{-h_4^2 + 4h_2h_6} \sinh(2\sqrt{h_2}\xi) - h_4} + \left( \frac{2h_2h_6}{\sqrt{-h_4^2 + 4h_2h_6} \sinh(2\sqrt{h_2}\xi) \mp h_4} \right)^2 \right] \end{cases}$$

其中,  $\xi = kx + \frac{(b_0+1)h_6}{k(h_4^2 - 4h_2h_6)}y + \frac{k^2}{h_6}(h_4\sqrt{h_6} - B)t + \xi_0$ ,  $k, \xi_0$  为任意常数。

**情形5:** 当  $h_2 < 0, h_4^2 - 4h_2h_6 < 0$  时, 非线性常微分方程(5)有如下三角函数解:

$$F_7 = \left\{ \frac{2h_2}{\pm\sqrt{-h_4^2 + 4h_2h_6} \sin(2\sqrt{-h_2}\xi) - h_4} \right\}^{\frac{1}{2}}, \text{ 把 } F_7 \text{ 代入式(6), 得到}(2+1)\text{维色散的长波方程的周期行波}$$

解为:

$$\begin{cases} u_7 = kB + 4k\sqrt{h_6} \frac{2h_2}{\pm\sqrt{-h_4^2 + 4h_2h_6} \sin(2\sqrt{-h_2}\xi) - h_4} \\ v_7 = b_0 + \frac{8(b_0+1)}{4h_2h_6 - h_4^2} \left[ \frac{h_2h_4h_6}{\pm\sqrt{-h_4^2 + 4h_2h_6} \sin(2\sqrt{-h_2}\xi) - h_4} + \left( \frac{2h_2h_6}{\sqrt{-h_4^2 + 4h_2h_6} \sin(2\sqrt{-h_2}\xi) \mp h_4} \right)^2 \right] \end{cases}$$

其中,  $\xi = kx + \frac{(b_0+1)h_6}{k(h_4^2 - 4h_2h_6)}y + \frac{k^2}{h_6}(h_4\sqrt{h_6} - B)t + \xi_0$ ,  $k, \xi_0$  为任意常数。

**情形6:** 当  $h_2 > 0, h_6 > 0$  时, 非线性常微分方程(5)有如下双曲函数解:  $F_8 = \left\{ \frac{-h_2 \operatorname{sech}^2(\sqrt{h_2}\xi)}{h_4 \pm 2\sqrt{h_2h_6} \tanh(\sqrt{h_2}\xi)} \right\}^{\frac{1}{2}}$ ,

把  $F_8$  代入式(6), 得到(2+1)维色散的长波方程的行波解为:

$$\begin{cases} u_8 = kB + 4k\sqrt{h_6} \frac{-h_2 \operatorname{sech}^2(\sqrt{h_2}\xi)}{h_4 \pm 2\sqrt{h_2h_6} \tanh(\sqrt{h_2}\xi)} \\ v_8 = b_0 + \frac{4(b_0+1)h_4h_6}{4h_2h_6 - h_4^2} \frac{-h_2 \operatorname{sech}^2(\sqrt{h_2}\xi)}{h_4 \pm 2\sqrt{h_2h_6} \tanh(\sqrt{h_2}\xi)} + \frac{8(b_0+1)h_6^2}{4h_2h_6 - h_4^2} \left( \frac{-h_2 \operatorname{sech}^2(\sqrt{h_2}\xi)}{h_4 \pm 2\sqrt{h_2h_6} \tanh(\sqrt{h_2}\xi)} \right)^2 \end{cases}$$

其中,  $\xi = kx + \frac{(b_0+1)h_6}{k(h_4^2 - 4h_2h_6)}y + \frac{k^2}{h_6}(h_4\sqrt{h_6} - B)t + \xi_0$ ,  $k, \xi_0$  为任意常数。

**情形7:** 当  $h_2 < 0, h_6 > 0$  时, 非线性常微分方程(5)有如下三角函数解:  $F_9 = \left\{ \frac{-h_2 \sec^2(\sqrt{-h_2}\xi)}{h_4 \pm 2\sqrt{-h_2h_6} \tan(\sqrt{-h_2}\xi)} \right\}^{\frac{1}{2}}$ ,

把  $F_9$  代入式(6), 得到(2+1)维色散的长波方程的周期行波解为:

$$\begin{cases} u_9 = kB + 4k\sqrt{h_6} \frac{-h_2 \sec^2(\sqrt{-h_2}\xi)}{h_4 \pm 2\sqrt{-h_2 h_6} \tan(\sqrt{-h_2}\xi)} \\ v_9 = b_0 + \frac{4(b_0+1)h_4 h_6}{4h_2 h_6 - h_4^2} \frac{-h_2 \sec^2(\sqrt{-h_2}\xi)}{h_4 \pm 2\sqrt{-h_2 h_6} \tan(\sqrt{-h_2}\xi)} + \frac{8(b_0+1)h_6^2}{4h_2 h_6 - h_4^2} \left( \frac{-h_2 \sec^2(\sqrt{-h_2}\xi)}{h_4 \pm 2\sqrt{-h_2 h_6} \tan(\sqrt{-h_2}\xi)} \right)^2 \end{cases}$$

其中,  $\xi = kx + \frac{(b_0+1)h_6}{k(h_4^2 - 4h_2 h_6)} y + \frac{k^2}{h_6} (h_4 \sqrt{h_6} - B)t + \xi_0$ ,  $k, \xi_0$  为任意常数。

**情形8:** 当  $h_2 > 0, h_4 < 0, h_0 = \frac{8h_2^2}{27h_4}, h_6 = \frac{h_4^2}{4h_2}$  时, 非线性常微分方程(5)有如下三角函数解:

$$F_{10} = \left( \frac{8h_2 \tan^2(\pm\sqrt{h_2/3}\xi)}{3h_4(3 - \tan^2(\pm\sqrt{h_2/3}\xi))} \right)^{\frac{1}{2}}, \quad F_{11} = \left( \frac{8h_2 \cot^2(\pm\sqrt{h_2/3}\xi)}{3h_4(3 - \cot^2(\pm\sqrt{h_2/3}\xi))} \right)^{\frac{1}{2}}, \quad \text{将这些三角函数解代入式(6),}$$

得到(2+1)维色散的长波方程的周期行波解为:

$$\begin{cases} u_{10} = kB + 4k\sqrt{h_6} \frac{8h_2 \tan^2(\pm\sqrt{h_2/3}\xi)}{3h_4(3 - \tan^2(\pm\sqrt{h_2/3}\xi))} \\ v_{10} = b_0 + \frac{4(b_0+1)h_4 h_6}{4h_2 h_6 - h_4^2} \frac{8h_2 \tan^2(\pm\sqrt{h_2/3}\xi)}{3h_4(3 - \tan^2(\pm\sqrt{h_2/3}\xi))} + \frac{8(b_0+1)h_6^2}{4h_2 h_6 - h_4^2} \left( \frac{8h_2 \tan^2(\pm\sqrt{h_2/3}\xi)}{3h_4(3 - \tan^2(\pm\sqrt{h_2/3}\xi))} \right)^2, \\ u_{11} = kB + 4k\sqrt{h_6} \frac{8h_2 \cot^2(\pm\sqrt{h_2/3}\xi)}{3h_4(3 - \cot^2(\pm\sqrt{h_2/3}\xi))} \\ v_{11} = b_0 + \frac{4(b_0+1)h_4 h_6}{4h_2 h_6 - h_4^2} \frac{8h_2 \cot^2(\pm\sqrt{h_2/3}\xi)}{3h_4(3 - \cot^2(\pm\sqrt{h_2/3}\xi))} + \frac{8(b_0+1)h_6^2}{4h_2 h_6 - h_4^2} \left( \frac{8h_2 \cot^2(\pm\sqrt{h_2/3}\xi)}{3h_4(3 - \cot^2(\pm\sqrt{h_2/3}\xi))} \right)^2, \end{cases}$$

其中,  $\xi = kx + \frac{(b_0+1)h_6}{k(h_4^2 - 4h_2 h_6)} y + \frac{k^2}{h_6} (h_4 \sqrt{h_6} - B)t + \xi_0$ ,  $k, \xi_0$  为任意常数。

### 3. 结论

本文利用行波变换法得到(2+1)维色散的长波方程的若干新的显式行波解, 其中包括非周期孤立波解和周期孤立波解, 这些行波解还包括爆破波解、周期爆破波解等。同时, 容易看出该方法还是很高效的, 可以运用于求解其它非线性波方程, 同样能得到非常丰富的行波解。

### 基金项目

广东省教育厅特色创新类项目(2017GKTSCX111)。

### 参考文献

- [1] Ablowitz, M.J. and Clarkson, P.A. (1991) Soliton, Nonlinear Evolution Equations and Inverse Scattering. Cambridge

- University Press, Cambridge, 123-136. <https://doi.org/10.1017/CBO9780511623998>
- [2] 谷超豪. 孤立子理论及其应用[M]. 杭州: 浙江科技出版社, 1990: 86-98.
- [3] Matveev, V.B. and Salle, M.A. (1991) Daroux Transformations and Solitons. Springer, Berlin, 326-387. <https://doi.org/10.1007/978-3-662-00922-2>
- [4] 傅海明, 戴正德. (3+1)维 K-P 方程的周期孤波解[J]. 山西大学学报(自然科学版), 2010, 33(1): 4-7.
- [5] 傅海明, 戴正德. Jimbo-Miwa 方程的周期孤波解[J]. 河南科技大学学报(自然科学版), 2009, 30(3): 92-95.
- [6] 傅海明, 戴正德. (3+1)维孤子方程的周期孤波解[J]. 东北师范大学学报(自然科学版), 2011, 47(2): 32-34, 42.
- [7] 楼森岳. 推广的 Painlevé 展开及 KdV 方程的非标准截断解[J]. 物理学报, 1998, 47(12): 1739-1745.
- [8] 李志斌, 张善卿. 非线性波方程准确孤立波解的符号计算[J]. 数学物理学报, 1997, 17(1): 81-89.
- [9] Wang, M.L., Zhou, Y.B. and Li, Z.B. (1996) Application of Homogeneous Balance Method to Exact Solutions of Non-linear Equations in Mathematical Physics. *Physics Letters A*, **213**, 67-75. [https://doi.org/10.1016/0375-9601\(96\)00283-6](https://doi.org/10.1016/0375-9601(96)00283-6)
- [10] Fu, H.-M. and Dai, Z.D. (2010) Exact Chirped Solitary-Wave Solutions for Ginzburg-Landau Equation. *Communications in Nonlinear Science and Numerical Simulations*, **15**, 1462-1465. <https://doi.org/10.1016/j.cnsns.2009.06.006>
- [11] 傅海明, 戴正德. (2+1)维破裂孤子方程的周期孤立波解[J]. 江苏师范大学学报: 自然科学版, 2018, 36(1): 40-42.
- [12] Fu, H.-M. and Dai, Z.-D. (2009) Double Exp-Function Method and Application. *International Journal of Nonlinear Science and Numerical Simulation*, **10**, 927-933. <https://doi.org/10.1515/IJNSNS.2009.10.7.927>
- [13] 傅海明, 戴正德. 耦合 Klein-Gordon-Schrodinger 方程的新精确解[J]. 西北师范大学学报(自然科学版), 2009, 45(6): 32-34, 42.
- [14] 傅海明, 戴正德. (2+1)维 Nizhnik-Novikov-Veselov 方程组的新精确解[J]. 山东师范大学学报(自然科学版), 2009, 24(3): 6-8.
- [15] 傅海明, 戴正德. 新辅助函数法及(2+1)维 Burgers 方程的精确解[J]. 江苏师范大学学报(自然科学版), 2015, 33(4): 25-29.



知网检索的两种方式:

1. 打开知网首页 <http://kns.cnki.net/kns/brief/result.aspx?dbPrefix=WWJD>  
下拉列表框选择: [ISSN], 输入期刊 ISSN: 2160-7583, 即可查询
2. 打开知网首页 <http://cnki.net/>  
左侧“国际文献总库”进入, 输入文章标题, 即可查询

投稿请点击: <http://www.hanspub.org/Submission.aspx>

期刊邮箱: [pm@hanspub.org](mailto:pm@hanspub.org)