

文章编号: 1000-341X(2007)04-0896-05

文献标识码: A

## 一类反应扩散方程的精确解

徐淑奖<sup>1,2</sup>, 郭玉翠<sup>2</sup>, 李华英<sup>2</sup>

(1. 山东省计算中心, 山东 济南 250014; 2. 北京邮电大学理学院, 北京 100876)  
(E-mail: xushj@keylab.net)

**摘要:** 运用首次积分法并借助计算机符号计算系统 Mathematica 得到了一类非线性反应扩散方程  $u_t - u_{xx} + \alpha u + \beta u^2 + \gamma u^3 = 0$  的精确解, 其中既包括已知的类孤立波解, 又有新的精确解.

**关键词:** 反应扩散方程; 首次积分法; 精确解.

**MSC(2000):** 83C15; 74H05

**中图分类:** O175.29

### 1 引言

随着科学技术的飞速发展, 非线性科学在各领域内得到了广泛的应用, 由于非线性问题常常用非线性偏微分方程来描述, 因而求解非线性偏微分方程成为了一个备受关注的研究课题. 近年来先后提出了一系列求解非线性偏微分方程精确解的方法, 如齐次平衡法<sup>[1]</sup>、双曲函数展开法<sup>[2]</sup>、椭圆函数展开法<sup>[3]</sup>、辅助函数展开法<sup>[4]</sup>. 最近, 基于除法定理冯兆生<sup>[5-7]</sup>提出了首次积分法, 并用它求解了 Burgers-KdV 方程<sup>[5]</sup>, Sine-Gordon 方程<sup>[6]</sup>和二维 Burgers-KdV 方程<sup>[7]</sup>.

本文考虑一类非线性反应扩散方程

$$u_t - u_{xx} + \alpha u + \beta u^2 + \gamma u^3 = 0, \quad (1)$$

其中  $\alpha, \beta, \gamma$  是常数. 方程 (1) 又称为广义 Kolmogoroff-Petrovsky-Piscomov 方程<sup>[8]</sup>, 是一类重要的数学物理方程, 它涵盖 Fisher 方程、Huxley 方程、Burgers-Huxley 方程、Chaffee-Infante 方程、Fitzhugh-Nagumo 方程等<sup>[8]</sup>. 范恩贵等<sup>[9]</sup>用齐次平衡法得到了方程 (1) 的扭结波解, 王霞等<sup>[10]</sup>用双曲函数展开法得到了其类孤立波解, 周钰谦等<sup>[11,12]</sup>用基于 Riccati 方程的辅助函数展开法又得到了一些新的精确解.

本文将用首次积分法求解方程 (1), 并得到该方程已知的类孤立波解和新的精确解.

### 2 首次积分法简述

给定非线性偏微分方程, 这里以  $(1+1)$  维方程为例

$$P(u, u_x, u_t, u_{xx}, \dots) = 0. \quad (2)$$

1). 运用行波变换  $u = u(\xi)$ ,  $\xi = x - ct$  将给定的偏微分方程 (2) 化为二阶常微分方程

$$P(u, u', u'') = 0. \quad (3)$$

收稿日期: 2005-06-27; 接受日期: 2006-11-05

基金项目: 山东省自然科学基金 (Y2006A27).

2). 令  $x = u, y = u'$ , 将常微分方程 (3) 化为一阶常微分方程组

$$\begin{cases} x' = y, \\ y' = f(x, y). \end{cases}$$

3). 设首次积分为  $p(x, y) = \sum_{i=0}^m a_i(x) y^i = 0$  (通常取  $m = 2$ ), 其中  $a_i(x)$  ( $i = 1, 2, \dots, m$ ) 是实数域上的待定多项式. 根据除法定理, 存在实数域上的多项式  $\alpha(x), \beta(x)$ , 使得

$$\frac{dp}{d\xi} = [\alpha(x) + \beta(x)y]p(x, y). \quad (4)$$

由 (4) 式确定多项式  $\alpha(x), \beta(x), a_i(x)$  ( $i = 0, 1, \dots, m$ ), 进而求出  $p(x, y)$ .

4). 将  $x = u, y = u'$  代入方程  $\sum_{i=0}^m a_i(x) y^i = 0$ , 并解之即可得到方程 (2) 的精确解.

### 3 反应扩散方程的首次积分法

考虑非线性反应扩散方程 (1) 的行波解  $u = u(\xi)$ ,  $\xi = x - ct$ , 其中  $c$  是待定常数, 表示波速. 从而方程 (1) 可以化为

$$u_{\xi\xi} = -c u_{\xi} + \alpha u + \beta u^2 + \gamma u^3. \quad (5)$$

令  $x = u, y = u'$ , 将常微分方程 (5) 化为等价的一阶常微分方程组

$$\begin{cases} x' = y, \\ y' = -cy + \alpha x + \beta x^2 + \gamma x^3. \end{cases} \quad (6)$$

下面我们根据 (6) 式和除法定理, 确定方程 (1) 的首次积分. 设方程 (1) 的首次积分为

$$p(x, y) = \sum_{i=0}^2 a_i(x) y^i = 0, \quad (7)$$

其中  $a_i(x)$  ( $i = 0, 1, 2$ ) 是实数域上的待定多项式. 将 (6) 和 (7) 式代入 (4) 式, 并按  $y$  的幂次整理可得

$$\begin{aligned} & [a'_2(x) - \beta(x)a_2(x)]y^3 + \{a'_1(x) - [\alpha(x) + 2c]a_2(x) - \beta(x)a_1(x)\}y^2 + \\ & \{a'_0(x) - [\alpha(x) + c]a_1(x) + 2[\alpha x + \beta x^2 + \gamma x^3]a_2(x) - \beta(x)a_0(x)\} + \\ & [\alpha x + \beta x^2 + \gamma x^3]a_1(x) - \alpha(x)a_0(x) = 0. \end{aligned} \quad (8)$$

要使 (8) 式成立, 则要求  $y$  各次幂的系数均为零. 由于  $\beta(x), a_2(x)$  为多项式, 根据

$$a'_2(x) - \beta(x)a_2(x) = 0, \quad (9)$$

可得  $\beta(x) = 0, a_2(x)$  为常数. 不失一般性, 取  $a_2(x) = 1$ . 将  $\beta(x) = 0, a_2(x) = 1$  代入 (8) 式, 由  $y^2, y^1, y^0$  的系数分别为零可得

$$a'_1(x) = \alpha(x) + 2c, \quad (10)$$

$$a'_0(x) = [\alpha(x) + c]a_1(x) - 2[\alpha x + \beta x^2 + \gamma x^3], \quad (11)$$

$$[\alpha x + \beta x^2 + \gamma x^3] a_1(x) = \alpha(x) a_0(x). \quad (12)$$

下面我们来确定  $\alpha(x), a_i(x)$  ( $i = 0, 1, 2$ ). 这里多项式  $\alpha(x)$  的次数为 0 或 1. 事实上若  $\deg[\alpha(x)] > 1$ , 设  $\deg[\alpha(x)] = k$  ( $k > 1$ ), 则由 (10) 和 (11) 式可得  $\deg[a_1(x)] = k + 1$ ,  $\deg[a_0(x)] = 2k + 2$ , 由 (12) 式可得  $k + 4 = 3k + 2$ , 从而得  $k = 1$ , 这与  $k > 1$  矛盾. 接下来, 我们将分  $\deg[\alpha(x)] = 0$  和  $\deg[\alpha(x)] = 1$  两种情况分别来确定  $p(x, y)$ , 并求得方程 (1) 的精确解.

1).  $\deg[\alpha(x)] = 0$

此时,  $\deg[a_1(x)] = 1$ , 取  $\alpha(x) = \alpha_0$ ,  $a_1(x) = a_1 x + a_0$ . 将其代入 (10) 和 (11) 式可得

$$\alpha(x) = \alpha_0 = a_1 - 2c, \quad (13)$$

$$a_0(x) = -\frac{\gamma}{2}x^4 - \frac{2\beta}{3}x^3 + \left(\frac{a_1^2}{2} - \alpha - \frac{ca_1}{2}\right)x^2 + (a_0 a_1 - ca_0)x + d, \quad (14)$$

其中  $d$  为积分常数. 将  $a_1(x)$ , (13) 和 (14) 代入 (12) 式, 可得

$$a_0 = \frac{4c^3}{9\beta}, \quad a_1 = \frac{2c}{3}, \quad d = 0, \quad (15)$$

其中  $c^2 = \frac{9\alpha}{4} = \frac{\beta^2}{2\gamma}$ .

将  $a_2(x) = 1$ , (13)–(15) 代入方程 (7), 并借助于符号计算系统 Mathematica 解之可得

$$y = \frac{2c^2 x + 3\beta x^2}{6c}, \quad (16)$$

$$y = -\frac{8c^4 + 18c^2\beta x + 9\beta^2 x^2}{18c\beta}, \quad (17)$$

由于  $x = u$ ,  $y = u'$ , 从而有

$$u(x, t) = \frac{2C_0 c^2 e^{\frac{c(x-ct)}{3}}}{1 - 3C_0 \beta e^{\frac{c(x-ct)}{3}}}, \quad (18)$$

$$u(x, t) = \frac{c^2}{3\beta} \tanh\left[\frac{c(x-ct)}{6} - 3C_1 c \beta\right] - \frac{c^2}{\beta}, \quad (19)$$

其中  $C_0, C_1$  为积分常数,  $c^2 = \frac{9\alpha}{4} = \frac{\beta^2}{2\gamma}$ . 若分别取  $C_0 = -\frac{1}{3\beta}$  和  $C_0 = \frac{1}{3\beta}$ , 则由 (18) 式可以得到方程 (1) 的类孤立波解

$$u(x, t) = -\frac{c^2}{3\beta} \left[ \tanh \frac{c(x-ct)}{6} + 1 \right], \quad (20)$$

$$u(x, t) = -\frac{c^2}{3\beta} \left[ \coth \frac{c(x-ct)}{6} + 1 \right], \quad (21)$$

其中  $c^2 = \frac{9\alpha}{4} = \frac{\beta^2}{2\gamma}$ . 这里 (18) 式是方程 (1) 的新的精确解, (19)–(21) 式是方程 (1) 的同于文献 [9–11] 的类孤立波解.

2).  $\deg[\alpha(x)] = 1$

此时,  $\deg[a_1(x)] = 2$ , 取  $\alpha(x) = \alpha_1 x + \alpha_0$ ,  $a_1(x) = a_2 x^2 + a_1 x + a_0$ . 将其代入 (10) 和 (11) 式可得

$$\alpha(x) = \alpha_1 x + \alpha_0 = 2a_2 x + (a_1 - 2c), \quad (22)$$

$$a_0(x) = \left(\frac{a_2^2}{2} - \frac{\gamma}{2}\right)x^4 + \left(a_1 a_2 - \frac{c a_2}{3} - \frac{2\beta}{3}\right)x^3 + \left(\frac{a_1^2}{2} - \alpha - \frac{c a_1}{2} + a_0 a_2\right)x^2 + (a_0 a_1 - c a_0)x + d, \quad (23)$$

其中  $d$  为积分常数. 将  $a_1(x)$ , (22) 和 (23) 代入 (12) 式, 可得

$$a_0 = 0, \quad a_1 = \frac{2(c\sqrt{\gamma} \pm \sqrt{2}\beta)}{3\sqrt{\gamma}}, \quad a_2 = \pm\sqrt{2\gamma}, \quad d = 0, \quad (24)$$

其中  $\alpha = \frac{2\beta^2 \mp c\beta\sqrt{2\gamma} - 2c^2\gamma}{9\gamma}$ .

将  $a_2(x) = 1$ , (22)–(24) 代入方程 (7), 并借助于符号计算系统 Mathematica 解之可得

$$y = -\frac{2(\sqrt{2}\beta + c\sqrt{\gamma})x + 3\sqrt{2}\gamma x^2}{6\sqrt{\gamma}}, \quad (25)$$

其中  $\alpha = \frac{2\beta^2 - c\beta\sqrt{2\gamma} - 2c^2\gamma}{9\gamma}$ .

$$y = -\frac{2(\sqrt{2}\beta - c\sqrt{\gamma})x + 3\sqrt{2}\gamma x^2}{6\sqrt{\gamma}}, \quad (26)$$

其中  $\alpha = \frac{2\beta^2 + c\beta\sqrt{2\gamma} - 2c^2\gamma}{9\gamma}$ . 由于  $x = u$ ,  $y = u'$ , 从而可得方程 (1) 的精确解

$$u(x, t) = \frac{2(\sqrt{2}\beta + c\sqrt{\gamma})}{C_2 e^{\frac{c\sqrt{\gamma} + \sqrt{2}\beta}{3\sqrt{\gamma}}(x - ct)} - 3\sqrt{2}\gamma}, \quad (27)$$

其中  $C_2$  为积分常数,  $c = -\frac{\beta\sqrt{2\gamma} \pm 3\sqrt{2\beta^2\gamma - 8\alpha\gamma^2}}{4\gamma}$ .

$$u(x, t) = \frac{2(\sqrt{2}\beta - c\sqrt{\gamma})}{C_3 e^{\frac{c\sqrt{\gamma} - \sqrt{2}\beta}{3\sqrt{\gamma}}(x - ct)} - 3\sqrt{2}\gamma}, \quad (28)$$

其中  $C_3$  为积分常数,  $c = \frac{\beta\sqrt{2\gamma} \pm 3\sqrt{2\beta^2\gamma - 8\alpha\gamma^2}}{4\gamma}$ . 若分别取  $C_2 = C_3 = 3\sqrt{2\gamma}$ , 则由 (27) 和 (28) 式可以得到方程 (1) 的与文献 [11] 相同的类孤立波解

$$u(x, t) = (\sqrt{2}\beta + c\sqrt{\gamma})[\coth \frac{c\sqrt{\gamma} + \sqrt{2}\beta}{6\sqrt{\gamma}}(x - ct) - 1], \quad (29)$$

其中  $c = -\frac{\beta\sqrt{2\gamma} \pm 3\sqrt{2\beta^2\gamma - 8\alpha\gamma^2}}{4\gamma}$ .

$$u(x, t) = (\sqrt{2}\beta - c\sqrt{\gamma})[\coth \frac{c\sqrt{\gamma} - \sqrt{2}\beta}{6\sqrt{\gamma}}(x - ct) - 1], \quad (30)$$

其中  $c = \frac{\beta\sqrt{2\gamma} \pm 3\sqrt{2\beta^2\gamma - 8\alpha\gamma^2}}{4\gamma}$ . 这里 (27), (28) 式是方程 (1) 的新的精确解.

## 4 结论

借助于符号计算系统 Mathematica, 本文应用首次积分法求解了一类非线性反应扩散方程, 并得到了它的精确解. 这些精确解不仅包括了以前的论文中求得的类孤立波解, 而且较之更具有一般性, 因而扩展了该类反应扩散方程解的范围.

从文中我们可以得到如下结论, 应用首次积分可以求得一些非线性偏微分方程的精确解, 而且这些精确解比用双曲函数展开法或基于 Riccati 方程的辅助函数展开法所得到的精确解更为广泛; 取合适的  $\alpha, \beta, \gamma$  的值, 根据文中的讨论可以得到 Fisher 方程、Huxley 方程、Burgers-Huxley 方程、 Chaffee-Infante 方程和 Fitzhugh-Nagumo 方程等的精确解.

## 参考文献:

- [1] WANG Ming-liang. Solitary wave solutions for variant Boussinesq equations [J]. Phys. Lett. A, 1995, **199**(3-4): 169–172.
- [2] FAN En-gui. Extended tanh-function method and its applications to nonlinear equations [J]. Phys. Lett. A, 2000, **277**(4-5): 212–218.
- [3] FU Zun-tao, LIU Shi-kuo, LIU Shi-da. et al. New Jacobi elliptic function expansion and new periodic solutions of nonlinear wave equations [J]. Phys. Lett. A, 2001, **290**(1-2): 72–76.
- [4] ZHOU Yu-bin, WANG Ming-liang, WANG Yue-ming. Periodic wave solutions to a coupled KdV equations with variable coefficients [J]. Phys. Lett. A, 2003, **308**(1): 31–36.
- [5] FENG Zhao-sheng. On explicit exact solutions to the compound Burgers-KdV equation [J]. Phys. Lett. A, 2002, **293**(1-2): 57–66.
- [6] FENG Zhao-sheng. Exact solution to an approximate sine-Gordon equation in  $(n+1)$ -dimensional space [J]. Phys. Lett. A, 2002, **302**(2-3): 64–76.
- [7] FENG Zhao-sheng, WANG Xiao-hui. The first integral method to the two-dimensional Burgers-Korteweg-de Vries equation [J]. Phys. Lett. A, 2003, **308**(2-3): 173–178.
- [8] 范恩贵. 可积系统与计算机代数 [M]. 北京: 科学出版社, 2004, 145–178.  
FAN En-gui. Integrable System and Computer Algebra [M]. Beijing: Science Press, 2004, 145–178. (in Chinese)
- [9] 范恩贵, 张鸿庆. 非线性孤子方程的齐次平衡法 [J]. 数学物理学报, 1998, **47**(3): 353–362.  
FAN En-gui, ZHANG Hong-qing. The homogeneous balance method for solving nonlinear soliton equations [J]. Acta Phys. Sinica, 1998, **47**(3): 353–362. (in Chinese)
- [10] 王霞, 吕岿, 郑春龙. 一类非线性反应扩散方程的双曲函数级数解法 [J]. 上饶师范学院学报, 2001, **21**: 36–40.  
WANG Xia, LU Kui, ZHENG Chun-long. Hyperbolio function series method for solving a kind of nonlinear reaction diffusion equtions [J]. J. Shangrao Teachers College, 2001, **21**: 36–40. (in Chinese)
- [11] 周钰谦, 吴曦, 张健. 一类反应扩散方程的新精确解 [J]. 四川师范大学学报, 2003, **26**(5): 448–451.  
ZHOU Yu-qian, WU Xi, ZHANG Jian. New exact solutions to a class of reaction-diffusion equations [J]. Sichuan Shifan Daxue Xuebao Ziran Kexue Ban, 2003, **26**(5): 448–451. (in Chinese)
- [12] 周钰谦, 张健. 一类反应扩散方程的显式复线形孤子解 [J]. 四川师范大学学报, 2004, **27**(2): 144–146.  
ZHOU Yu-qian, ZHANG Jian. Complex linear solitary wave solutions for a class of reaction-diffusing equations [J]. Sichuan Shifan Daxue Xuebao Ziran Kexue Ban, 2004, **27**(2): 144–146. (in Chinese)

## Exact Solutions for a Kind of Reaction Diffusion Equations

XU Shu-jiang<sup>1,2</sup>, GUO Yu-cui<sup>2</sup>, LI Hua-ying<sup>2</sup>

(1. Shandong Computer Science Center, Shandong 250014, China;  
2. School of Science, Beijing University of Posts and Telecommunications, Beijing, 100876, China )

**Abstract:** Applying a new method called the first integral method, we obtain some exact solutions of a kind of reaction diffusion equations  $u_t - u_{xx} + \alpha u + \beta u^2 + \gamma u^3 = 0$ . These solutions not only include the soliton solutions that obtained in the previous literature, but also include some new exact solutions.

**Key words:** reaction diffusion equations; first integral method; exact solutions.