

文章编号: 1000\_0887(2001)05\_0477\_06

# Brusselator 反应扩散模型的 Auto\_Darboux 变换和精确解<sup>\*</sup>

闫振亚, 张鸿庆

(大连理工大学 应用数学系, 大连 116024)

(我刊编委张鸿庆来稿)

**摘要:** 首先用改进的齐次平衡法, 获得了 Brusselator 反应扩散模型的 Auto\_Darboux 变换(ADT)• 基于这个 ADT, 若干精确解被得到, 其中包括一些作者的已知结果• 然后, 通过用一系列变换, 这个模型约化为一个非线性反应扩散方程• 再采用 sine\_cosine 方法, 获得了更多的精确解, 其中包括新的孤子解•

**关 键 词:** Brusselator 反应模型; Darboux 变换; 精确解; 孤子解

中图分类号: O175.29 文献标识码: A

## 引言

Brusselator 反应扩散模型在生物和化学中具有重要的作用• 自从 Prigogine 和 Lefever 于 1968 年提出这个反应模型以来, 人们已经非常关注它并且用不同的方法研究了它的很多的性质<sup>[1~5]</sup>•

$$Ku_{xx} - uu + u^2v - Bu = 0, \quad (1a)$$

$$Kv_{xx} - vt - u^2v + Bu = 0, \quad (1b)$$

其中  $B$  为常数,  $K$  为扩散系数, 函数  $u(x, t)$  及  $v(x, t)$  表示浓缩• 系统(1) 描述一个生化模型•

本文安排如下: 在第 1 节, 借助于 MATHEMATICA, 通过用改进的齐次平衡法<sup>[6, 7]</sup> 我们得到了系统(1) Auto\_Darboux 变换以及一些新的精确解• 在第 2 节, 首先用一系列变换, 系统(1) 约化为一个非线性发展方程, 然后采用 sine\_cosine 法<sup>[8~10]</sup> 及吴消元法<sup>[11]</sup>, 又获得了系统(1) 的精确解, 其中包含 Ndayirinde 的结论<sup>[4]</sup>• 第四部分给出一些结论•

## 1 Auto\_Darboux 变换和精确解

根据改进的齐次平衡法的思想<sup>[6, 7]</sup>, 我们假设系统(1) 有如下形式的解

$$u(x, t) = f' \phi_x + u_1, \quad v(x, t) = g' \phi_x + v_1, \quad (2)$$

\* 收稿日期: 1999\_11\_01; 修订日期: 2000\_12\_18

基金项目: 国家自然科学基金资助项目(19572022); 国家重点基础研究发展规划资助项目(G1998030600); 教育部博士点基金资助项目(98014119)

作者简介: 闫振亚(1974—), 男, 河南上蔡人, 博士.

其中  $f = f(\phi)$ ,  $g = g(\phi)$ ,  $\phi = \phi(x, t)$ ,  $u_1 = u_1(x, t)$ ,  $v_1 = v_1(x, t)$  为待定的函数。借助于 MATHEMATICA, 将方程(2)代入系统(1), 得

$$\begin{aligned} Ku_{xx} - u_t - Bu + u^2v &= (Kf \ominus f'^2g')\phi_x^3 + (3K\phi_x\phi_{xx}f'' + 2\phi_x^2u_1f'g' + \phi_x^2v_1f'^2) + \\ &\quad (K\phi_{xxx}f' - B\phi f' - \phi_xf' + \phi_xu_1^2g' + 2\phi_xu_1v_1f') + \\ &\quad (Ku_{1xx} - u_{1t} + u_1^2v_1 - Bu_1) = 0, \end{aligned} \quad (3)$$

$$\begin{aligned} Kv_{xx} - v_t + Bu - u^2v &= (Kg \ominus f'^2g')\phi_x^3 + (3K\phi_x\phi_{xx}g'' - \\ &\quad \phi_x\phi g'' - 2\phi_x^2u_1f'g' - \phi_x^2v_1f'^2 + (K\phi_{xxx}g' + B\phi f' - \phi_xg' - \\ &\quad \phi_xu_1^2g' - 2\phi_xu_1v_1f') + (Kv_{1xx} - v_{1t} + Bu_1 - u_1^2v_1) = 0. \end{aligned} \quad (4)$$

令上两个方程中  $\phi_x^3$  的系数分别为零, 我们有

$$Kf \ominus f'^2g' = 0, \quad Kg \ominus f'^2g' = 0. \quad (5)$$

其有如下的特解

$$f(\phi) = \sqrt{2K}\ln\phi, \quad g(\phi) = -\sqrt{2K}\ln\phi \quad (K > 0). \quad (6)$$

因此, 我们容易得到如下的关系

$$f'^2 = -\sqrt{2K}f'', \quad g' = -f', \quad f'^2 = \sqrt{2K}g'', \quad f'g' = \sqrt{2K}f'' = -\sqrt{2K}g''. \quad (7)$$

将(5)式及(7)式分别代入(3)式和(4), 得

$$\begin{aligned} Ku_{xx} - u_t - Bu + u^2v &= (3K\phi_x\phi_{xx} - \phi_x\phi_t + 2\sqrt{2K}\phi_x^2u_1 - \sqrt{2K}\phi_x^2v_1)f'' + \\ &\quad (K\phi_{xxx} - B\phi_x - \phi_{xt} - \phi_xu_1^2 + 2\phi_xu_1v_1)f' + \\ &\quad (Ku_{1xx} - Bu_1 - u_{1t} + u_1^2v_1)f^0 = 0, \end{aligned} \quad (8)$$

$$\begin{aligned} Kv_{xx} - v_t + Bu - u^2v &= (3K\phi_x\phi_{xx} - \phi_x\phi_t + 2\sqrt{2K}\phi_x^2u_1 - \sqrt{2K}\phi_x^2v_1)g'' + \\ &\quad (K\phi_{xxx} - B\phi_x - \phi_x\phi_t - \phi_xu_1^2 + 2\phi_xu_1v_1)g' + (Kv_{1xx} + Bu_1 - u_1^2v_1 - v_{1t})g^0 = 0. \end{aligned} \quad (9)$$

设(8)式中  $f'', f', f^0$  的系数及(9)式中  $g'', g', g^0$  的系数为零, 产生一个关于  $\phi(x, t)$ ,  $u_1(x, t)$ ,  $v_1(x, t)$  的偏微分方程组

$$3K\phi_{xx} - \phi_t + 2\sqrt{2K}\phi_xu_1 - \sqrt{2K}\phi_xv_1 = 0, \quad (10a)$$

$$K\phi_{xxx} - B\phi_x - \phi_{xt} - \phi_xu_1^2 + 2\phi_xu_1v_1 = 0, \quad (10b)$$

$$Ku_{1xx} - u_{1t} - Bu_1 + u_1^2v_1 = 0, \quad (10c)$$

$$Kv_{1xx} - v_{1t} + Bu_1 - u_1^2v_1 = 0. \quad (10d)$$

根据(10c)及(10d), 我们知  $u_1, v_1$  为系统(1)的解, 将(6)代入(2)式, 得到一个系统(1)的 Auto\_Darboux 变换

$$u(x, t) = \sqrt{2K}\frac{\partial}{\partial x}\ln\phi + u_1, \quad v(x, t) = -\sqrt{2K}\frac{\partial}{\partial x}\ln\phi + v_1, \quad (11)$$

其中  $\phi, u_1, v_1$  由方程(10a)~(10d) 确定。这个 Auto\_Darboux 变换与 Chaudhury 的结论<sup>[12]</sup>是一样的。但是这儿我们用一个不同的方法。

现在我们用上面获得的 Auto\_Darboux 变换来考虑系统(1)的精确解。分一些情况如下:

情况 i 当  $u_1 = 0, v_1 = a$  ( $a$  为一任意的常数), 根据相容条件  $\phi_{xt} = \phi_x$ , 从(10a)及(10b)式, 获得一个关于  $\phi(x, t)$  的常微分方程

$$2K\phi_{xxx} - a\sqrt{2K}\phi_{xx} + B\phi_x = 0, \quad (12)$$

其特征方程为

$$2K\lambda^3 - a\sqrt{2K}\lambda^2 + B\lambda = 0. \quad (13)$$

情况 ia) 当  $a^2 - 4B > 0$ , 方程(13) 的三个根为

$$\lambda_1 = 0, \quad \lambda_2 = \frac{a + \sqrt{a^2 - 4B}}{2\sqrt{2K}}, \quad \lambda_3 = \frac{a - \sqrt{a^2 - 4B}}{2\sqrt{2K}}.$$

因此, 方程(12)有如下的通解

$$\phi(x, t) = a_1(t) + a_2(t) \exp(\lambda_2 x) + a_3(t) \exp(\lambda_3 x). \quad (14)$$

其中  $a_1(t), a_2(t), a_3(t)$  为待定的函数。将(14)代入(10a), 得

$$\dot{a}_1(t) + [a_2(t) - b_2 a_2(t)] \exp(\lambda_2 x) + [a_3(t) - b_3 a_3(t)] \exp(\lambda_3 x) = 0. \quad (15)$$

其中  $b_2 = (a^2 - 6B + a\sqrt{a^2 - 4B})/4$ ,  $b_3 = (a^2 - 6B - a\sqrt{a^2 - 4B})/4$ 。根据 1,  $\exp(\lambda_2 x)$ ,  $\exp(\lambda_3 x)$  是线性无关的, 我们从方程(15)得到如下的方程

$$\dot{a}_1(t) = 0, \quad \dot{a}_2(t) - b_2 a_2(t) = 0, \quad \dot{a}_3(t) - b_3 a_3(t) = 0 \quad (16)$$

其有通解如下

$$a_1(t) = c_1, \quad a_2(t) = c_2 \exp(b_2 t), \quad a_3(t) = c_3 \exp(b_3 t), \quad (17)$$

其中  $c_1, c_2, c_3$  为任意的常数。结合(11), (12)及(14), 获得系统(1)的双孤子解

$$u(x, t) = \frac{c_2 \lambda_2 \exp(\lambda_2 x + b_2 t) + c_3 \lambda_3 \exp(\lambda_3 x + b_3 t)}{c_1 + c_2 \exp(\lambda_2 x + b_2 t) + c_3 \exp(\lambda_3 x + b_3 t)},$$

$$v(x, t) = -u(x, t) + a.$$

Ndayirinde 的结论为该解的特例<sup>[4]</sup>。

情况 ib) 当  $a^2 = 4B$  时, 我们得到系统(1)的另一精确解

$$u(x, t) = \frac{(\pm \sqrt{B} c_2 + B \sqrt{2K} t + c_3 \sqrt{2K} \pm \sqrt{B} c_3 x) \exp\left(\pm \sqrt{\frac{B}{2K}} x - \frac{B}{2} t\right)}{c_1 + (c_2 + \sqrt{2K} B t + c_3 x) \exp\left(\pm \sqrt{\frac{B}{2K}} x - \frac{B}{2} t\right)},$$

$$v(x, t) = -u(x, t) \pm 2\sqrt{2B}.$$

情况 ii) 设  $u_1 = a, v_1 = B/a$  ( $a$  为任意的常数且不为零), 根据相容条件  $\phi_{xt} = \phi_x$ , 从(10a)及(10b)式, 获得另一关于  $\phi(x, t)$  的常微分方程

$$2K\phi_{xxx} + \left(2a\sqrt{2K} - \sqrt{2K}\frac{B}{a}\right)\phi_{xx} + (a^2 - B)\phi_x = 0 \quad (18)$$

其特征方程为

$$2K\lambda^3 + \left(2a\sqrt{2K} - \frac{B\sqrt{2K}}{a}\right)\lambda^2 + (a^2 - B)\lambda = 0. \quad (19)$$

有一些情况须进一步的讨论:

情况 iia) 当  $a^2 - B \neq 0$  与情况 i 同理, 又获得了系统(1)的精确解

$$u(x, t) = \frac{-ac_2 \exp\left(-\frac{a}{\sqrt{2K}}x + \left(B - \frac{1}{2}a^2\right)t\right) + c_3 \frac{B - a^2}{a} \exp\left(\frac{B - a^2}{a\sqrt{2K}}x + \frac{B^2 - a^4}{2a^2}t\right)}{c_1 + c_2 \exp\left(-\frac{a}{2K}x + \left(B - \frac{1}{2}a^2\right)t\right) + c_3 \exp\left(\frac{B - a^2}{a\sqrt{2K}}x + \frac{B^2 - a^4}{2a^2}t\right)} + a,$$

$$v(x, t) = -u(x, t) + a + \frac{B}{a},$$

其中

$c_1, c_2, c_3$  为任意的常数。

情况 iib) 当  $a^2 - B = 0$  时, 系统(1)另一精确解为

$$u(x, t) = \frac{c_2 \sqrt{2K} - c_3 \sqrt{B} \exp\left(-\sqrt{\frac{B}{2K}}x - \frac{B}{2}t\right)}{c_1 + c_2 \sqrt{2K}t + c_2x + c_3 \exp\left(-\sqrt{\frac{B}{2K}}x - \frac{B}{2}t\right)} \pm \sqrt{B},$$

$$v(x, t) = \frac{-c_2 \sqrt{2K} + c_3 \sqrt{B} \exp\left(-\sqrt{\frac{B}{2K}}x - \frac{B}{2}t\right)}{c_1 + c_2 \sqrt{2K}t + c_2x + c_3 \exp\left(-\sqrt{\frac{B}{2K}}x - \frac{B}{2}t\right)} \pm \sqrt{B},$$

其中  $c_1, c_2, c_3$  为任意的常数。注意: Chaudhury 的结论<sup>[12]</sup>为此解的特例。

## 2 系统(1)新的孤波解

对给定的系统(1), 我们做如下的变换

$$u = w, \quad v = -w, \quad x = \pm y, \quad t = t^* \quad (20)$$

将(20)分别代入(1a)及(1b)中, 则系统(1)约化为一个关于  $w(y, t)$  的非线性反应扩散方程

$$Kw_{yy} - w_t - Bw - w^3 = 0 \quad (21)$$

下面我们考虑方程(21), 令

$$w = \phi(\xi), \quad \xi = D(y - \lambda t + c) \quad (22)$$

其中  $D, \lambda$  为待定的常数,  $c$  为任意的常数。将(22)代入(21), 得

$$KD^2 \frac{d^2 \phi}{d\xi^2} + D\lambda \frac{d\phi}{d\xi} - B\phi - \phi^3 = 0 \quad (23)$$

根据 sine-cosine 法<sup>[8, 9, 10]</sup>的思想, 我们假设方程(23)有如下形式的解

$$\phi(\xi) = A_0 + B_1 \sin \omega + A_1 \cos \omega, \quad (24)$$

$$\frac{d\omega}{d\xi} = \sin \omega \quad (25)$$

借助于 MATHEMATICA, 将(24)及(25)代入(23)并且收集所有的  $\sin^n \omega \cos^m \omega$  ( $n = 0, 1; m = 0, 1, 2, 3$ ) 项, 得

$$KD^2 \frac{d^2 \phi}{d\xi^2} + D\lambda \frac{d\phi}{d\xi} - B\phi - \phi^3 = KD^2(-B_1 \sin \omega - 2A_1 \cos \omega + 2B_1 \sin \omega \cos^2 \omega + 2A_1 \cos^2 \omega + D\lambda(-A_1 + B_1 \sin \omega \cos \omega + A_1 \cos^2 \omega) - B(A_0 + B_1 \sin \omega + A_1 \cos \omega) - (3A_0 B_1^2 + A_0^3 + 3A_1 B_1^2 \cos \omega + 3A_1 A_0^2 \cos \omega - 3A_0 B_1^2 \cos^2 \omega + 3A_0 A_1^2 \cos^2 \omega + A_1^3 \cos^3 \omega - 3A_1 B_1^2 \cos^3 \omega) - (B_1^3 + 3B_1 A_0^2 - 6A_0 A_1 B_1 \cos \omega + 3A_1^2 B_1 \cos^2 \omega - B_1^3 \cos^2 \omega) \sin \omega) = 0.$$

设上述方程中  $\sin \omega, \cos \omega, \sin \omega, \cos \omega, \cos^2 \omega, \sin \omega \cos^2 \omega, \cos^3 \omega$  的系数及常数项为零, 得到一个关于  $A_0, A_1, B_1, D, \lambda$  代数多项式方程系统

$$BA_0 + 3A_0 B_1^2 + A_0^3 + D\lambda A_1 = 0, \quad (26a)$$

$$KD^2 B_1 + BB_1 + B_1^3 + 3A_0^2 B_1 = 0, \quad (26b)$$

$$2KD^2 A_1 + BA_1 + 3A_1 B_1^2 + 3A_1 A_0^2 = 0, \quad (26c)$$

$$6A_0 A_1 B_1 - D\lambda B_1 = 0, \quad (26d)$$

$$3A_0 B_1^2 - 3A_0 A_1^2 + D\lambda A_1 = 0, \quad (26e)$$

$$2KD^2 B_1 + B_1^3 - 3A_1^2 B_1 = 0, \quad (26f)$$

$$2KD^2A_1 - A_1^3 + 3A_1B_1^2 = 0 \quad (26g)$$

通过分离变量技巧, 方程(25) 的解表示为

$$\sin \omega = \frac{2B \exp(\pm \xi)}{C^2 \exp(\pm 2\xi) + 1} = \operatorname{sech} \xi \quad (27)$$

或

$$\cos \omega = \frac{1 - C^2 \exp(\pm 2\xi)}{1 + C^2 \exp(\pm 2\xi)} = 1 - \tanh \xi \quad (28)$$

其中  $C = 1$  为积分常数。通过用吴消元法<sup>[11]</sup> 解方程组(26a) ~ (26g), 并且结合(20) ~ (24), (27) 及(28), 推得系统(1) 如下的六组精确解

**情况 1** 当  $A_0 = A_1 = \lambda = 0, D^2 = \frac{B}{K}, B_1^2 = -2B$  时, 系统(1) 的钟型孤波解为

$$u(x, t) = B_1 \operatorname{sech} D(\pm x + c), \quad v(x, t) = -B_1 \operatorname{sech} D(\pm x + c).$$

**情况 2** 当  $A_0 = B_1 = \lambda = 0, D^2 = -\frac{B}{2K}, A_1^2 = -B$  时, 系统(1) 的扭型孤波解为

$$u(x, t) = A_1 \tanh D(\pm x + c), \quad v(x, t) = -A_1 \tanh D(\pm x + c).$$

**情况 3** 当  $A_0 = \lambda = 0, A_1^2 + B_1^2 = 0, D^2 = -2B/K, A_1^2 = -B$  时, 系统(1) 的新的孤波解

为

$$u(x, t) = A_1 (\tanh \xi \pm i \operatorname{sech} \xi) = A_1 \exp \left\{ \pm i \arcsin \operatorname{sech}[D(\pm x + c)] \right\}.$$

$$v(x, t) = -u(x, t).$$

其中  $i = \sqrt{-1}$ .

**情况 4** 当  $B_1 = 0, D^2 = -\frac{B}{8K}, A_1^2 = A_0 = -\frac{B}{4}, \lambda = \frac{3A_0A_1}{D}$  系统(1) 的另一扭型孤波解为

$$u(x, t) = A_0 + A_1 \tanh D(\pm x - \lambda + c), \quad v(x, t) = -u(x, t).$$

**情况 5** 当  $B_1 = 0, D^2 = \frac{B}{10K}, A_1^2 = \frac{B}{5}, A_0^2 = -\frac{2B}{5}, \lambda = \frac{3A_0A_1}{D}$ . 系统另一扭型孤波解为

$$u(x, t) = A_0 + A_1 \tanh D(\pm x - \lambda + c), \quad v(x, t) = -u(x, t).$$

**情况 6** 当  $A_1^2 + B_1^2 = 0, A_0^2 = A_1^2 = -\frac{B}{4}, D^2 = -\frac{B}{2K}, \lambda = \frac{6A_0A_1}{D}$ . 系统(1) 的新的孤波

解为

$$u(x, t) = A_0 + A_1 (\tanh \xi \pm i \operatorname{sech} \xi) = A_0 + A_1 \exp \left\{ \pm i \arcsin \operatorname{sech}[D(\pm x - \lambda + c)] \right\},$$

$$v(x, t) = -u(x, t).$$

其中  $i = \sqrt{-1}$ .

### 3 结 论

总之, 我们获得了系统(1)很多形式的精确解, 其中包含以前没有出现的解。这些解对于解释一些物理现象或许是有实际的价值。因此, 改进的齐次平衡法及 sine\_cosec 法为两种较好方法用于解系统(1)。它们也可以用其它的方程, 如(2+1)-维 KdV 方程, 耦合 KdV 方程, KdV-Burgers 方程, Boussinesq 方程, BBM 方程, 广义 KdV 方程以及变系数非线性发展方程等。

## [ 参 考 文 献 ]

- [1] Lefever R, Herschkowitz Kaufman M, Turner J M. The steady state solutions of the Brusselator model[J]. Phys Lett A, 1977, **60**(3): 389—396.
- [2] Vani P K, Ramanufam G A, Kaliappan P. Painleve analysis and particular of a coupled nonlinear reaction diffusion system[J]. J Phys A: Math Gen, 1993, **26**(3): L97—L100.
- [3] Pickering A. A new truncation in Painleve analysis[J]. J Phys A: Math Gen, 1993, **26**(20): 4395—4406.
- [4] Ndayirinde I, Malfliet W. New special solutions of the 'Brusselator' reaction model[J]. J Phys A: Math Gen, 1997, **30**(14): 5151—5158.
- [5] Larsen A L, Weiss approach to a pair of coupled nonlinear reaction-diffusion equations[J]. Phys Lett A, 1993, **179**(2): 284—290.
- [6] 范恩贵, 张鸿庆. 非线性孤子方程的齐次平衡法[J]. 物理学报, 1998, **47**(7): 1254—1260.
- [7] YAN Zhen\_ya, ZHANG Hong\_qing. Backlund transformation and exact solutions for (2+ 1)-dimensional KPP equation[J]. Communications in Nonlinear Science and Numerical Simulation, 1999, **4**(2): 146—150.
- [8] YAN C C. A simple transformation for nonlinear waves[J]. Phys Lett A, 1996, **224**(1): 77—84.
- [9] YAN Zhen\_ya, ZHANG Hong\_qing. Explicit exact solutions for the variant Boussinesq equation in mathematical physics[J]. Phys Lett A, 1999, **252**(3): 291—297.
- [10] 闫振亚, 张鸿庆, 范恩贵. 一类非线性演化方程新的显式精确解[J]. 物理学报, 1999, **48**(1): 1—5.
- [11] Wu W. On zeros of algebra equations[J]. Kexue Tongbao, 1986, **31**(1): 1—5.
- [12] Chaudhury S R. Painleve analysis and special solutions of two families of reaction-diffusion equations [J]. Phys Lett A, 1991, **159**(6): 311—317.

## Auto\_Darboux Transformation and Exact Solutions of the Brusselator Reaction Diffusion

YAN Zhen\_ya, ZHANG Hong\_qing

( Department of Applied Mathematics, Dalian University of Technology, Dalian 116024, P R China )

**Abstract:** Firstly, using the improved homogeneous balance method, an auto\_Darboux transformation (ADT) for the Brusselator reaction diffusion model is found. Based on the ADT, several exact solutions are obtained which contain some authors' results known. Secondly, by using a series of transformations, the model is reduced into a nonlinear reaction diffusion equation and then through using sine\_cosine method, more exact solutions are found which contain soliton solutions.

**Key words:** Brusselator reaction model; Darboux transformation; homogeneous balance method; sine\_cosine method; exact solution