

非线性波方程新的显式精确解*

范恩贵¹, 张鸿庆²

(1. 复旦大学数学研究所, 上海 200433; 2. 大连理工大学应用数学系, 116024)

摘 要: 利用 Darboux 和一个可化为标准 Bernoulli 方程的 4 阶常微分方程, 统一地处理了三个著名方程 KdV 方程, Kadomtsev-Petviashvili (KP) 方程和 Hirota-Satsuma (HS) 方程的求解问题. 给出了这些方程一批新的具有更为丰富形式的精确解, 其中包括孤波解和行波解.

关键词: KdV 方程; KP 方程; HS 方程; 精确解; 孤波解.

分类号: AMS(1991) 34C/CLC O175.12

文献标识码: A

文章编号: 1000-341X(2000)03-0421-04

本文首先将 KP 方程通过 Painleve 截尾展开获得限制 Darboux 变换, 而限制方程的相容性条件为一个可化为 Bernoulli 方程求解的四阶常微分方程, 从而获得了 KP 方程多种具有丰富形式的精确解. 最后根据 KdV 方程与 KP 方程, Hirota-Satsuma 方程与 KdV 方程的关系, 也得到了 KdV 方程, Hirota-Satsuma 方程的多种精确解.

1 预备知识

如下 4 阶常微分方程

$$\varphi_{xxxx} - \left(\frac{\varphi_{xx}^2}{\varphi_x}\right)_x = 0 \quad (1.1)$$

可化为 Bernoulli 方程求解.

事实上, 方程(1.1)对 x 积分一次, 得到 $\varphi_{xxx} - \frac{\varphi_{xx}^2}{\varphi_x} = a_1$, a_1 为积分常数. 作变换 $\varphi_x = \xi$, 则该式变为 $\xi\xi_x - \xi_x^2 = a_1\xi$. 再作变换 $\xi_x = \eta$, 则该式进一步变为 $\xi\eta\xi - \eta^2 = a_1\xi$. 继续作变换 $\eta^2 = \omega$, 则化为 Bernoulli 方程 $\omega_\xi - \frac{2}{\xi}\omega = 2a_1$. 因此, 根据 Bernoulli 公式及上述各变换关系得

$$\varphi_{xx} = \xi_x = \sqrt{\omega} = \left\{ e^{\int \frac{2}{\xi} d\xi} \left[a_2 + 2 \int a_1 e^{-\int \frac{2}{\xi} d\xi} d\xi \right] \right\}^{1/2} = \sqrt{a_2 \xi^2 - 2a_1 \xi}. \quad (1.2)$$

于是求解方程(1.2)可得如下结果

定理 4 阶常微分方程(1.1)具有如下种形式的解

情形 1 $a_1 = a_2 = 0$ 时, 方程(1.1)具有如下形式的解

* 收稿日期: 1997-09-30

基金项目: 中国博士后基金和国家基础研究重大课题“数学机械化和自动推理平台(G1998030600)资助项目

作者简介: 范恩贵(1962-), 男, 满族, 河北唐山人, 博士后, 副教授.

$$\varphi = a_3 z + a_4. \quad (1.3)$$

情形 2 $a_1=0, a_2>0$ 时, 方程(1.1)具有如下形式的解

$$\varphi = \pm \frac{a_3}{\sqrt{a_2}} e^{\pm \sqrt{a_2} z} + a_6 \equiv a_5 e^{a_4 z} + a_6. \quad (1.4)$$

情形 3 $a_1 \neq 0, a_2=0$ 时, 方程(1.1)具有如下形式的解

$$\varphi = -\frac{1}{6} a_1 (z + a_3)^3 + a_4. \quad (1.5)$$

情形 4 $a_1 \neq 0, a_2>0$ 时, 方程(1.1)具有如下形式的解

$$\varphi = \frac{|a_1| a_3}{2 a_2 \sqrt{a_2}} e^{\sqrt{a_2} z} - \frac{|a_1|}{2 a_2 a_3 \sqrt{a_2}} e^{-\sqrt{a_2} z} + \frac{a_1}{a_2} z + a_8 \equiv a_5 e^{a_4 z} + a_6 e^{-a_4 z} + a_7 z + a_8. \quad (1.6)$$

情形 5 $a_1 \neq 0, a_2<0$ 时, 方程(1.1)具有如下形式的解

$$\varphi = \frac{a_1}{a_2} \left\{ z + \frac{1}{\sqrt{-a_2}} \cos[\sqrt{-a_2}(z + a_3)] \right\} + a_4 \equiv a_3 [a_4 z + \cos(a_4 z + a_5)] + a_6, \quad (1.7)$$

其中 $a_i (i=1, 2, \dots, 8)$ 积分常数.

2 三类方程的精确解

对 KP 方程

$$u_{xx} + u u_{xx} + u_x^2 + \sigma u_{xxxx} + u_{yy} = 0 \quad (2.1)$$

依 WTC 方法截尾展开, 可得如下 Darboux 变换^[9] (取 $u_0=0$)

$$u = 12\sigma \frac{\partial^2}{\partial x^2} \ln \varphi. \quad (2.2)$$

φ 满足

$$\varphi_{xx} + \sigma \varphi_{xxxx} + \varphi_{yy} = 0, \quad (2.3)$$

$$\varphi_x \varphi_t + 4\sigma \varphi_x \varphi_{xxx} - 3\sigma \varphi_{xx}^2 + \varphi_y^2 = 0. \quad (2.4)$$

方程(3)—(4)有解的相容性条件为

$$3\sigma \varphi_{xxxx} - 3\sigma \left(\frac{\varphi_{xx}^2}{\varphi_x} \right)_x + \left(\frac{\varphi_y^2}{\varphi_x} \right)_x - \varphi_{yy} = 0. \quad (2.5)$$

令 $z=x+ky$, 方程(2.5)化为

$$\varphi_{xxxx} - \left(\frac{\varphi_{xx}^2}{\varphi_x} \right)_x = 0. \quad (2.6)$$

上述方程已不显含时间变量 t , 可看作 z 的常微分方程, 从而可利用定理结论, 注意此时定理中所有常数 a_i 都应看作变量 t 的待定函数 $a_i(t)$, 然后将各种情况 1—5 的解 φ 代入(2.3)—(2.4), 通过比较系数确定出这些积分函数.

情况 1 将(1.3)代入(2.3)—(2.4), 可得到 $a_3=0, a_3 a_3 z + a_3 a_4 + k^2 a_3^2 = 0$, 由此解得 $a_3 = c_1, a_4 = -k^2 c_1 t$. 故

$$\varphi = c_1 (x + ky - k^2 t). \quad (2.7)$$

将(2.7)代入(2.2)便得 KP 方程的一种行波解 $u = \frac{-12\sigma}{(x+ky-k^2t)^2}$.

情况 2 首先将(1.4)代入(2.3),可得到

$$a_4(t)a_5(t)a_4(t)ze^{a_4(t)x} + [a_4(t)a_5(t) + a_5(t)a_4(t) + k^2a_4^2(t)a_5(t) + \sigma a_4^4(t)a_5(t)]e^{a_4(t)x} = 0$$

由 $ze^{a_4(t)x}, e^{a_4(t)x}$ 的线性无关性,得

$$a_4(t)a_5(t)a_4(t) = 0, a_4(t)a_5(t) + a_5(t)a_4(t) + k^2a_4^2(t)a_5(t) + \sigma a_4^4(t)a_5(t) = 0.$$

解之得 $a_4(t) = c_1, a_5(t) = c_2 e^{-(c_1 k^2 + \sigma c_1^3)t}$, 故

$$\varphi = a_6(t) + c_2 e^{c_1 x - (c_1 k^2 + \sigma c_1^3)t}. \quad (2.8)$$

再将(2.8)代入(2.4),知 $a_6(t) = c_3$, 故最后有

$$\varphi = c_3 + c_2 e^{c_1 x + c_1 k y - (c_1 k^2 + \sigma c_1^3)t}. \quad (2.9)$$

其中 c_1, c_2, k 为任意常数.

将(2.9)代入(2.2)便得 KP 方程的一种孤波解

$$u = 3\sigma c_1^2 \operatorname{sech}^2 \left\{ \frac{c_1}{2} [x + ky - (k^2 + c_1^2)t] + \ln c_2 - \ln c_3 \right\}.$$

情况 3 将(1.5)代入(2.3),类似于情况 2 或 3,可得到

$$\varphi = c_1(x + ky - k^2 t)^3 + 12\sigma c_1 t. \quad (2.10)$$

将(2.10)代入(2.2)便得 KP 方程的一种精确解

$$u = \frac{36\sigma(x + ky - k^2 t)[24\sigma t - (x + ky - k^2 t)^3]}{[12\sigma t + (x + ky - k^2 t)^3]^2}.$$

情况 4 将(1.6)代入(2.3),类似于情况 2 或 3,可得到

$$\varphi = e^\theta - e^{-\theta} + 2c_1(\theta - 2\sigma c_1^2)t. \quad (2.11)$$

其中 $\theta = c_1[x + ky - (k + \sigma c_1^2)t]$, c_1, k 为任意常数.

将(2.10)代入(2.2)便得 KP 方程的一种精确解

$$u = 24\sigma c_1^2 \frac{(\theta - 2\sigma c_1^2 t - 2)e^\theta - (\theta - 2\sigma c_1^2 t + 2)e^{-\theta} - 4}{[e^\theta - e^{-\theta} + 2c_1(\theta - 2\sigma c_1^2 t)]^2}.$$

情况 5 将(1.7)代入(2.3)~(2.4),类似于情况 2 或 3,可得到

$$\omega = \theta + 2\sigma c_1^3 t + \cos \theta, \quad (2.12)$$

其中 $\theta = c_1[x + ky + (\sigma c_1^2 - k^2)t]$, c_1, k 为任意常数.

将(2.12)代入(2.2),得 KP 方程的一种精确解 $u = -12\sigma c_1^2 \frac{(\theta + 2c_1^3 \sigma t) \cos \theta - 2 \sin \theta + 2}{(\theta + 2c_1^3 \sigma t + \cos \theta)^2}$.

KP 方程(2.1)中,当 u 与 y 无关,即 $k=0$ 时,由上述 KP 方程的 5 种精确解便可得 KdV 方程 $u_t + uu_x + \sigma u_{xxx} = 0$ 如下 5 种精确解

$$u = \frac{-12\sigma}{x^2},$$

$$u = 3\sigma c_1^2 \operatorname{sech}^2 \left[\frac{c_1}{2} (x - c_1^2 t) + \ln c_2 - \ln c_3 \right],$$

$$u = \frac{36\sigma x [24t - x^3]}{[12t + x^3]^2},$$

$$u = 24\sigma c_1^2 \frac{(c_1 x - 3c_1^3 t - 2)e^{c_1 x - c_1^3 t} - (c_1 x - 3c_1^3 t + 2)e^{-c_1 x + c_1^3 t} - 4}{[(c_1 x - 3c_1^3 t) + e^{c_1 x - c_1^3 t} - e^{-c_1 x + c_1^3 t}]^2},$$

$$u = -12\sigma c_1^2 \frac{(c_1 x + 3c_1^3 t) \cos(c_1 x + c_1^3 t) - 2 \sin(c_1 x + c_1^3 t) + 2}{[(c_1 x + 3c_1^3 t) + \cos(c_1 x + c_1^3 t)]^2}.$$

而对于 Hirota 和 Satsuma 提出的耦合 KdV 方程^[7]

$$u_t + 6uu_x + u_{xxx} - 2bv v_x = 0, \quad (2.13)$$

$$v_t + 3uv_x + v_{xxx} = 0. \quad (2.14)$$

由于可经过变换

$$u = \frac{1}{3\sigma} \bar{u}, \quad v = \pm \frac{1}{\sigma \sqrt{6b}} \bar{u}, \quad x = \bar{x}, \quad t = \sigma \bar{t} \quad (2.15)$$

化为同一个 KdV 方程 $\bar{u}_t + \bar{u}\bar{u}_x + \sigma\bar{u}_{xxx} = 0$. 故利用上述对 KdV 方程已有结果及(2.15)便得 Hirota-Satsuma 方程的多种精确解(略).

致谢 作者之一(范恩贵)感谢导师谷超豪院士、胡和生院士的热情指导和帮助.

参考文献:

- [1] ABLOWITZ M J, CARKSON P A. *Solitons, Nonlinear Evolution and Inverse Scattering* [M]. New York, Cambridge University Press, 1991.
- [2] MIURA M R. *Backlund Transformation* [M]. Berlin, Springer-Verlag, 1978.
- [3] HIROTA R. *Exact solution of KdV equation for multiple collisions of solutions* [J]. Phys. Rev. Lett., 1977, 27: 1192.
- [4] GU C-H, ZHOU Z-X. *On the Darboux matrices of Backlund transformations for the AKNS system* [J]. Lett. Math. Phys., 1987, 13: 179.
- [5] 谷超豪,等. 孤立子理论和应用 [M]. 杭州: 浙江科技出版社, 1990.
- [6] 李翊神,等. 非线性科学选讲 [M]. 合肥: 中国科学技术大学出版社, 1994.
- [7] HIROTA R, SATSUMA J. *Soliton solutions of a coupled KdV equation* [J]. Phys. Lett. A, 1981, 85: 407.
- [8] WEISS J. *Modified equations, rational solutions, and the Painlère property for the KP and Hirota-Satsuma equation* [J]. J. Math. Phys., 1983, 24(6): 1405—1413.

Explicit Exact Solutions for Nonlinear Wave Equations

FAN En-gui¹, ZHANG Hong-qing²

(1. Inst. of Math., Fudan University, Shanghai 200433, China;

2. Dept. of Appl. Math., Dalian University of Technology, Dalian 116024, China)

Abstract: Darboux transformation and a fourth order ordinary equation are used to uniformly construct exact solutions for three well-known equations: KdV equation, Kadomtsev-Petviashvili equation and Hirota-Satsuma equation. These solutions possess various forms and especially contain well-known solitary wave solution and travelling wave solutions.

Key words: KdV equation; KP equation; HS equation; exact solution; solitary wave solution.