

AKNS 方程族的一类扩展可积模型^{*}

郭福奎¹⁾ 张玉峰²⁾

¹⁾ 山东科技大学应用数学系, 泰安 271019)

²⁾ 大连理工大学应用数学系, 大连 116024)

(2001 年 9 月 26 日收到, 2001 年 10 月 25 日收到修改稿)

首先构造了 loop 代数 \tilde{A}_2 的一个新的子代数, 设计了一个等谱问题. 应用屠格式求出了著名的 AKNS 方程族的一类扩展可积模型, 即可积耦合. 然后将这种求可积耦合的方法一般化, 可用于一大类方程族, 如 KN 族、GJ 族、WKI 族等谱系的可积耦合. 提出的方法具有普遍应用价值. 最后作为 AKNS 方程族的特例, 求得了 KdV 方程和 MKdV 方程的可积耦合.

关键词: 可积耦合, loop 代数, AKNS 方程族

PACC: 0340K, 0220, 0365G

1. 引 言

在许多科学领域中, 导出了耦合方程组, 它们是现代实际问题的数学模型. 例如 Prigogine 和 Lefever 在 1968 年提出了如下数学模型:

$$\begin{aligned} u_t &= Ku_{xx} + u^2v - Bu, \\ v_t &= Kv_{xx} - u^2v + Bu, \end{aligned} \quad (1)$$

其中 B 为常数, K 为扩散系数, 系统 (1) 系统地描述了一个生化模型^[1], 还有著名的浅水波数学模型^[2]

$$\begin{aligned} u_t + \eta_x + uu_x &= 0, \\ \eta_t + (u\eta + u + u_{xx})_x &= 0, \end{aligned} \quad (2)$$

和耦合 KdV 模型^[3]

$$\begin{aligned} v_t + 3uu_x + v_{xxx} &= 0, \\ u_t + 6uu_x - 6vv_x + u_{xxx} &= 0, \end{aligned} \quad (3)$$

等等. 可见, 有许多的可积耦合数学模型具有一定的实际背景^[4]. 我们自然提出这样的问题: 能否利用数学工具构造可积耦合方程组? 其实可积耦合问题人们早已有所思. 文献 [5] 指出, 可积耦合在研究可积系的无中心 Virasoro 对称代数和孤立子时, 就产生了这一概念, 它是孤立子理论的一个新的研究方向, 其定义叙述如下:

设

$$u_t = K(u) \quad (4)$$

为已知的可积系, 称系统

$$\begin{aligned} u_t &= K(u), \\ v_t &= S(u, v) \end{aligned} \quad (5)$$

为 (4) 式的可积耦合, 如果 (5) 式仍是可积的, 且 $S(u, v)$ 显含 u 或 u 对 x 的导数.

人们已经找到求可积耦合的两种方法^[6]:

- 1) 原方程加对称方程;
- 2) 摄动方法.

以上两种方法具有共同点, 都是从原方程 (4) 入手, 所得到的结果是一个方程的可积耦合. 本文在于改进这种方法, 得到的结果是一个方程族 (而不是一个方程) 的可积耦合, 其出发点是从等谱问题入手, 构造一个恰当的新的 loop 代数 \tilde{G} , 然后再用屠格式^[7]自然地导出. 我们以建立 AKNS 方程族的可积耦合进行例述.

2. AKNS 方程族的可积耦合

选取 loop 代数 \tilde{A}_1 的一组基^[7]

$$\begin{aligned} h(n) &= \begin{pmatrix} \lambda^n & 0 \\ 0 & -\lambda^n \end{pmatrix}, \quad e(n) = \begin{pmatrix} 0 & \lambda^n \\ 0 & 0 \end{pmatrix}, \\ f(n) &= \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ \lambda^n & 0 \end{pmatrix}, \end{aligned}$$

* 国家自然科学基金(批准号: 10072013)资助的课题.

$$\begin{aligned}
[h(m), \epsilon(n)] &= 2\epsilon(m+n), \\
[h(m), f(n)] &= -2f(m+n), \\
[\epsilon(m), f(n)] &= h(m+n), \\
\text{deg}h(n) &= \text{deg}\epsilon(n) = \text{deg}f(n) = n. \quad (6)
\end{aligned}$$

设有等谱问题

$$\begin{aligned}
\psi_x &= U\psi, \psi = (\psi_1, \psi_2)^T, \lambda_t = 0, \\
U &= -h(1) + q\epsilon(0) + rf(0), \quad (7)
\end{aligned}$$

则利用屠格式导出著名的 AKNS 方程族

$$\begin{aligned}
u_t &= \begin{pmatrix} q \\ r \end{pmatrix}_t = \begin{pmatrix} 0 & -2 \\ 2 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} -\frac{1}{2}\partial + r\partial^{-1}q & -r\partial^{-1}r \\ q\partial^{-1}q & \frac{1}{2}\partial - r\partial^{-1}q \end{pmatrix}^n \\
&\times \begin{pmatrix} \beta r \\ \beta q \end{pmatrix} = JL^n \begin{pmatrix} \beta r \\ \beta q \end{pmatrix}. \quad (8)
\end{aligned}$$

我们构造 loop 代数 \tilde{A}_2 的一个子代数, 其基为

$$\begin{aligned}
e_1(n) &= \begin{pmatrix} \lambda^n & 0 & 0 \\ 0 & -\lambda^n & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \\
e_2(n) &= \begin{pmatrix} 0 & \lambda^n & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, e_3(n) = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ \lambda^n & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \\
[e_1(m), e_2(n)] &= 2e_2(m+n), \\
[e_1(m), e_3(n)] &= -2e_3(m+n), \\
[e_2(m), e_3(n)] &= e_1(m+n), \text{deg}e_i(n) = n. \quad (9)
\end{aligned}$$

可见 (9) 式中的换位关系与 (6) 式一致.

取等谱问题

$$\begin{aligned}
\bar{\psi}_x &= \bar{U}\bar{\psi}, \\
\bar{U} &= -e_1(1) + qe_2(0) + re_3(0), \quad (10)
\end{aligned}$$

则从 (10) 式出发, 利用 (9) 式和屠格式也可导出 AKNS 方程族 (8).

将 loop 代数 \tilde{A}_2 (9) 的基扩展为

$$\begin{aligned}
e_1(0) &= \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, e_2(0) = \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \\
e_3(0) &= \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, e_4(0) = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \\
e_5(0) &= \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix},
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
[e_1, e_2] &= 2e_2, [e_1, e_3] = -2e_3, \\
[e_2, e_3] &= e_1, [e_1, e_4] = e_4, [e_1, e_5] = -e_5,
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
[e_2, e_4] &= 0, [e_2, e_5] = e_4, [e_3, e_4] = e_5, \\
[e_3, e_5] &= 0, [e_4, e_5] = 0, e_i(n) = e_i(0)\lambda^n, \\
[e_i(m), e_j(n)] &= [e_i(0), e_j(0)]\lambda^{m+n}, \\
\text{deg}e_i(0) &= n, i = 1, 2, 3, 4, 5. \quad (11)
\end{aligned}$$

这组基具有这样的特点: 若记 $\tilde{G}_1 = \text{span}\{e_1(n), e_2(n), e_3(n)\}$, $\tilde{G}_2 = \text{span}\{e_4(n), e_5(n)\}$, 这里 span 表示张成, 则 \tilde{G}_1 同构于 \tilde{A}_1 , 且 $[\tilde{G}_1, \tilde{G}_2] \subset \tilde{G}_2$.

取等谱问题

$$\begin{aligned}
\varphi_x &= [U, \varphi], \\
U &= -e_1(1) + u_1e_2(0) + u_2e_3(0) \\
&\quad + u_3e_4(0) + u_4e_5(0), \quad (12)
\end{aligned}$$

设

$$\begin{aligned}
V &= \sum_{m=0}^{\infty} (a_m e_1(-m) + b_m e_2(-m) + c_m e_3(-m) \\
&\quad + d_m e_4(-m) + f_m e_5(-m)), \quad (13)
\end{aligned}$$

解辅助方程

$$V_x = [U, V], \quad (14)$$

得递推关系

$$\begin{aligned}
b_{m+1} &= -\frac{1}{2}b_{mx} - u_1a_m, c_{m+1} = \frac{1}{2}c_{mx} - u_2a_m, \\
a_{mx} &= u_1c_m - u_2b_m, \\
d_{m+1} &= -d_{mx} + u_1f_m - u_3a_m - u_4b_m, \\
f_{m+1} &= f_{mx} - u_2d_m + u_3c_m - u_4a_m, \\
a_0 &= -\beta = \text{constant} \neq 0, \\
b_0 &= c_0 = d_0 = f_0 = 0. \quad (15)
\end{aligned}$$

记

$$\begin{aligned}
V_+^{(n)} &= \sum_{m=0}^n (a_m e_1(n-m) + b_m e_2(n-m) \\
&\quad + c_m e_3(n-m) + d_m e_4(n-m) + f_m e_5(n-m)), \\
V_-^{(n)} &= \lambda^n V - V_+^{(n)},
\end{aligned}$$

$$V_-^{(n)} = \lambda^n V - V_+^{(n)},$$

则

$$-V_{+x}^{(n)} + [U, V_+^{(n)}] = V_{-x}^{(n)} - [U, V_-^{(n)}]. \quad (16)$$

(16) 式左端所含基元阶数 (deg) ≥ 0 , 右端阶数 ≤ 0 .

记 $V^{(n)} = V_+^{(n)}$, 则上式可写为

$$\begin{aligned}
-V_x^{(n)} + [U, V^{(n)}] &= 2b_{n+1}e_2(0) - 2c_{n+1}e_3(0) \\
&\quad + d_{n+1}e_4(0) - f_{n+1}e_5(0).
\end{aligned}$$

于是由零曲率方程

$$U_t - V_x^{(n)} + [U, V^{(n)}] = 0, \quad (17)$$

得到系统

$$u_i = \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \\ u_3 \\ u_4 \end{pmatrix}_i = \begin{pmatrix} -2b_{n+1} \\ 2c_{n+1} \\ -d_{n+1} \\ f_{n+1} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & -2 & 0 & 0 \\ 2 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} c_{n+1} \\ b_{n+1} \\ f_{n+1} \\ d_{n+1} \end{pmatrix} = J \begin{pmatrix} c_{n+1} \\ b_{n+1} \\ f_{n+1} \\ d_{n+1} \end{pmatrix}. \quad (18)$$

由(15)式易见

$$\begin{pmatrix} c_{n+1} \\ b_{n+1} \\ f_{n+1} \\ d_{n+1} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -\frac{1}{2}\partial + u_2\partial^{-1}u_1 & -u_2\partial^{-1}u_2 & 0 & 0 \\ u_1\partial^{-1}u_1 & \frac{1}{2}\partial - u_1\partial^{-1}u_2 & 0 & 0 \\ -u_3 + u_4\partial^{-1}u_1 & -u_4\partial^{-1}u_2 & -\partial & u_2 \\ u_3\partial^{-1}u_1 & u_4 - u_3\partial^{-1}u_2 & -u_1 & \partial \end{pmatrix} \begin{pmatrix} c_n \\ b_n \\ f_n \\ d_n \end{pmatrix} = L \begin{pmatrix} c_n \\ b_n \\ f_n \\ d_n \end{pmatrix}. \quad (19)$$

所以(18)式的最后形式为

$$u_i = JL^n \begin{pmatrix} \beta u_2 \\ \beta u_1 \\ \beta u_4 \\ \beta u_3 \end{pmatrix}. \quad (20)$$

因为可积耦合定义中,并未说(4)(5)式是 Lax 可积还是 Liouville 可积,所以只要是可积就行.到此由 J 和 L 的构造与(8)式比较可知(20)式为 AKNS 族的可积耦合.事实上,利用文献[7]的方法和迹恒等式^[8],可证(20)式也是 Liouville 可积的.

3. 求可积耦合的一般模式及方程族(20)的特例

由上述关于 AKNS 族可积耦合的推证过程,可将 loop 代数 \tilde{A}_2 抽象为更一般的 loop 代数 \tilde{G} . 设 G 是以 $\{e_1, e_2, e_3, e_4, e_5\}$ 为基的线性空间,规定其换位关系与(11)式相同. 记 $a = \sum_{i=1}^5 a_i e_i, b = \sum_{i=1}^5 b_i e_i, c = \sum_{i=1}^5 c_i e_i$, 其中 a_i, b_i, c_i 为任意常数或函数,则有

$$[a [b, c]] + [b [c, a]] + [c [a, b]] = 0, \quad (21)$$

即 Jacobi 恒等式成立,所以 G 是一个 Lie 代数;以 $e_i(n) = e_i \lambda^n [e_i(m), e_j(n)] = [e_i, e_j] \lambda^n, \text{dege}_i(n) = n$ 为基,构成 loop 代数 \tilde{G} . 设其两个子代数为 \tilde{G}_1, \tilde{G}_2 , 其分别为 $\{e_1(n), e_2(n), e_3(n)\}, \{e_4(n), e_5(n)\}$ 则可见 \tilde{G}_1, \tilde{G}_2 满足关系

$$\tilde{G}_1 \text{ 同构于 } \tilde{A}_1 [\tilde{G}_1, \tilde{G}_2] \subset \tilde{G}_2. \quad (22)$$

取线性问题的形式为

$$\begin{aligned} \phi_x &= [U, \phi], \lambda_t = 0, \\ \phi_t &= [V, \phi], \end{aligned} \quad (23)$$

其中 $\phi = \sum_{i=1}^5 \phi_i e_i, \phi_i$ 为任意函数,

$$U = U(u, \lambda) \in \tilde{G}, V = V(u, \lambda) \in \tilde{G}, \\ u = (u_1, u_2, \dots, u_p)^T$$

为函数向量, λ 为谱参数.(23)式的相容条件为

$$\begin{aligned} \phi_{xt} &= [U_t, \phi] + [U, \phi_t] = [U_t, \phi] + [U, [V, \phi]] \\ &= \phi_{xt} = [V_x, \phi] + [V, \phi_x] = [V_x, \phi] + [V, [U, \phi]], \\ [U_t, \phi] + [U, [V, \phi]] - [V_x, \phi] - [V, [U, \phi]] &= 0. \end{aligned} \quad (24)$$

由 Jacobi 恒等式(21)和(24)式化为

$$[U, \phi] - [V_x, \phi] + [[U, V], \phi] = 0, \quad (25)$$

由 ϕ 的任意性,由(25)式得到零曲率方程

$$U_t - V_x + [U, V] = 0, \quad (26)$$

给定 U 和 V 的具体形式,按照第2部分的推证思路,就能求得某些方程族的可积耦合,例如 KN 族、GJ 族、WKI 族等谱系的可积耦合,因此本文提出的方法具有普遍应用性.

作为可积耦合(20)式的特例,取 $n=3$ 得

$$\begin{aligned} u_i &= \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \\ u_3 \\ u_4 \end{pmatrix}_i = \begin{pmatrix} -2b_4 \\ 2c_4 \\ -d_4 \\ f_4 \end{pmatrix}, \\ -2b_4 &= \frac{\beta}{4} u_{1xxx} - \frac{3\beta}{2} u_1 u_2 u_{1x}, \\ 2c_4 &= \frac{\beta}{4} u_{2xxx} - \frac{\beta}{2} u_2^2 u_{1x} - \beta u_1 u_2 u_{2x}, \\ &- \frac{\beta}{2} (u_1 u_2 u_{2x} - u_2^2 u_{1x}), \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 -d_4 &= \beta u_{3xxx} + \beta (u_1 u_{4x})_x - \frac{3\beta}{4} u_1 u_2 u_{2x} \\
 &- \frac{3\beta}{2} u_1 u_2 u_{3x} - \frac{3\beta}{4} u_3 u_2 u_{1x} \\
 &+ \frac{3\beta}{4} u_{1xx} u_4 - \beta u_1 u_{4xx} + \frac{\beta}{2} u_{1x} u_{4x} , \\
 f_4 &= \beta u_{4xxx} + \beta (u_2 u_{3x})_x + \frac{\beta}{2} (u_{2x} u_3)_x \\
 &- \frac{\beta}{2} (u_2 u_4 u_1)_x - \beta (u_2 u_{3xx} + u_1 u_2 u_{4x}) \\
 &+ \frac{\beta}{4} (u_3 u_{2xx} - u_1 u_4 u_{2x} + u_2 u_4 u_{1x}) . \quad (27)
 \end{aligned}$$

取 $u_1 = u$, $u_2 = 1$, $\beta = 4$, 则(27)式化为 KdV 方程的

可积耦合

$$\begin{aligned}
 u_t &= u_{xxx} - 6uu_x , \\
 u_{3t} &= 4u_{3xxx} - 6uu_{3x} - 3u_x u_3 \\
 &+ 3u_4 u_{xx} + 6u_x u_{4x} , \\
 u_{4t} &= 4u_{4xxx} - u_4 u_x - 2uu_{4x} . \quad (28)
 \end{aligned}$$

取 $u_1 = u_2 = u$, $u_3 = u_4 = V$, $\beta = 4$ (27)式化为 MKdV 方程的可积耦合

$$\begin{aligned}
 u_t &= u_{xxx} - 6u^2 u_x , \\
 V_t &= 4V_{xxx} + (u_x + u^2)V_x \\
 &+ (3u_{xx} - 6uu_x)V . \quad (29)
 \end{aligned}$$

[1] Picking A 1993 *J. Phys. A :Math. Gen.* **26** 4395
 [2] Zhang J F 1999 *Chin. Phys. Lett.* **4** 4
 [3] Fan E G and Zhang H Q 1998 *Phys. Lett. A* **264** 403
 [4] Lou S Y 2000 *Acta Phys. Sin.* **49** 1657 (in Chinese) 楼森岳 2000 *物理学报* , **49** 1657]
 [5] Ma W X and Fuchssteiner 1996 *Integrable Theory of the Perturbation Equations , Chaos , Soliton & Fractals* 1996(7) 1227-1250
 [6] Ma W X *Methods and Applications of Analysis* **7** 21
 [7] Tu G Z 1989 *J. Math. Phys.* **30** 330
 [8] Guo F K 1997 *Acta Math. Sin.* **40** 801(in Chinese) 郭福奎 1997 *数学学报* **40** 801]

A family of expanding integrable models of AKNS hierarchy of equations *

Guo Fu-Kui¹⁾ Zhang Yu-Feng²⁾

¹⁾(Department of Applied Mathematics , Shandong University of Science and Technology , Taian 271019 , China)

²⁾(Department of Applied Mathematics , Dalian University of Technology , Dalian 116024 , China)

(Received 26 September 2001 ; revised manuscript received 25 October 2001)

Abstract

First of all , a new subalgebra of loop algebra \tilde{A}_2 is constructed. Designing an isospectral problem and using Tu-model we obtain a family of expanding integrable models of the well-known AKNS hierarchy of equations , i.e. integrable couplings. Then the generalized form of the method for obtaining integrable couplings is established. It follows that the integrable couplings for a large kinds of hierarchies of equations , such as KN hierarchy , GJ hierarchy , WKI hierarchy etc. admit this approach. Therefore , the method proposed in this paper has practical values. Finally , as special cases , the integrable couplings of KdV equation and MKdV equation are obtained.

Keywords : integrable coupling , loop algebra , AKNS hierarchy of equations

PACC : 0340K , 0220 , 0365G

* Project supported by the National Natural Science Foundation of China (Grant No. 10072013).