

# 三角 Calogero-Moser 模型的非动力学 $r$ 矩阵结构\*

甄翼 杨文力 侯伯宇 陈凯

(西北大学现代物理研究所 西安 710069)

**摘要** 通过一定规范变换,构造了三角 Calogero-Moser 模型一种新的 Lax 算子,使其具有相应的非动力学  $r$  矩阵结构. 同时发现该  $r$  矩阵结构与三角 Ruijsenaars-Schneider 模型的  $r$  矩阵完全相同.

**关键词** 三角 Calogero-Moser 模型 规范变换 非动力学结构 Lax 算子

## 1 引言

在多粒子系统问题研究中, Calogero-Moser 模型是备受关注的理论模型之一. Calogero-Moser 模型是具有  $n$  个非相对论粒子的一维可积系统. 相邻的粒子之间具有作用势  $V(q_i - q_j)$ , 根据作用势可将其划分为不同类型(有理, 三角, 椭圆). Calogero-Moser 模型重要性在于它渗透于从固体物理到粒子物理等诸多领域<sup>[2,3,4,6,8]</sup>, 并且与共形场理论有联系<sup>[5,9]</sup>. 近年来围绕 Calogero-Moser 模型的可积性研究发展很快, 但由于用 Lax 对展示其可积性时, Lax 算子选取不理想使得与 Lax 表示相应的  $r$  矩阵带有动力学特征, 这给进一步推广带来诸多问题. 因此能否选择到一个好的 Lax 表示使其具有相应非动力学  $r$  矩阵结构成为问题的关键. 椭圆 Calogero-Moser 模型与非动力学  $r$  矩阵结构已被研究<sup>[7]</sup>. 本文在三角 Calogero-Moser 模型中对这一问题进行探索. 它的解决将利于更好研究多粒子系统可积性理论.

## 2 经典 $r$ 矩阵的动力学 twisting

如果一个可积系统可用 Lax 对  $(L, M)$  展示其可积性, 系统运动方程为:

$$\frac{dL}{dt} = [L, M]. \quad (1)$$

其中  $[, ]$  是李代数中定义的括号. 从  $(L, M)$  容易构造系统的运动可积量  $\text{tr} L^l$  ( $l = 1, \dots$ ),

1998-07-15收稿, 1998-10-05收修改稿

\* 西北大学校园基金部分资助

$n$ ),  $\text{tr}L'$  的交换性由基本泊松括号决定

$$\{L_1(u), L_2(v)\} = [r_{12}(u, v), L_1(u)] - [r_{21}(v, u), L_2(v)], \quad (2)$$

其中

$$L_1 = L \otimes 1, L_2 = 1 \otimes L, a_{12} = Pa_{21}P. \quad (3)$$

$p$  是交换算子,  $r$  矩阵由上述方程得出, 同一个可积系统可以对应多种 Lax 表示和  $r$  矩阵, 不同的 Lax 表示之间是相互关联的. 即假设  $(L', M')$  是该系统的另一种 Lax 表示, 则系统运动方程表示为:

$$\frac{dL'}{dt} = [L', M'], \quad (4)$$

并且  $L, M, L', M'$  满足

$$L'(u) = g(u)L(u)g^{-1}(u), \quad (5)$$

$$M'(u) = g(u)M(u)g^{-1}(u) - \left(\frac{dg(u)}{dt}\right)g^{-1}(u), \quad (6)$$

$(L', M')$  有如下  $r$  矩阵结构

$$\{L'_1(u), L'_2(v)\} = [r'_{12}(u, v), L'_1(u)] - [r'_{21}(u, v), L'_2(v)]. \quad (7)$$

因此对于某些可积系统, 可通过动力学 twisting 选择到一个好的 Lax 表示使其具有相应非动力学  $r$  矩阵结构. 在这种情形下, 相应的 Poisson-Lie 括号变为 Sklyanin 括号, 现有可积系统的理论结果可直接应用于其它系统例如 Dressing 变换, 量子化等. 本文目的就在于为三角 Calogero-Moser 模型构造一个好的 Lax 表示.

### 3 三角 Calogero-Moser 模型新的 Lax 表示及相应非动力学 $r$ 矩阵

Calogero-Moser 模型是具有二体作用势的  $n$  个非相对论粒子组成的一维系统. 相空间的正则变量  $p_i, q_j$  ( $i, j = 1, \dots, n$ ) 满足:

$$\{p_i, p_j\} = 0, \{q_i, q_j\} = 0, \{p_i, q_j\} = \delta_{ij}. \quad (8)$$

三角 Calogero-Moser 模型的哈密顿量<sup>[10]</sup>

$$H = \sum_{i=1}^n \frac{p_i^2}{2m} + \sum_{ik=1}^n \frac{1}{\sin^2(q_i - q_k)}. \quad (9)$$

$m$  代表粒子质量具有由 (13) 式所表示的哈密顿量的三角 Calogero-Moser 模型是可积的<sup>[7]</sup>. 它的可积性可用 Lax 表示作为椭圆 Calogero-Moser 模型的极限得到. 三角 Calogero-Moser 模型 ( $n=2$ ) 的一种 Lax 表示为:

$$L(u)_{\text{CM}} = \frac{1}{\sin q_{12} \sin u} \begin{pmatrix} \cos q_{12} \gamma \sin u + p_1 \sin q_{12} \sin u & \sin(q_{12} - u) \gamma \\ \sin(q_{12} + u) \gamma & p_2 \sin q_{12} \sin u - \cos q_{12} \gamma \sin u \end{pmatrix},$$

$L(u)_{\text{CM}}$  基本泊松括号满足<sup>[7]</sup>

$$\{L_{\text{CM}}(u)_1, L_{\text{CM}}(v)_2\} = [r_{12}(u, v), L_{\text{CM}}(u)_1 + L_{\text{CM}}(v)_2]. \quad (10)$$

值得注意的是上述 Lax 表示对应的  $r$  矩阵结构是动力学的(即依赖于动力学变量), 这使泊松代数不再封闭, 因此 Lax 算子的规范变换的选择显得非常重要. 我们发现可以选择到一个好的规范变换使相应  $r$  矩阵具有非动力学特征并且不破坏系统的可积性. 定义:

$$\phi(u; q) = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ -2\cos(q_{12} + u - \gamma) & -2\cos(q_{21} + u - \gamma) \end{pmatrix},$$

定义动力学规范变换因子

$$g(u)_{\text{CM}} = \Lambda(q) \times \Phi(u; q) = \frac{1}{\sin q_{12}} \begin{pmatrix} 1 & -1 \\ -2\cos(q_{12} + u) & 2\cos(q_{12} - u) \end{pmatrix},$$

其中

$$\Lambda(q)_{ij} = h_i(q) \delta_{ij}, \quad h_j = \frac{1}{\prod_{i \neq j} \sin q_{ij}}. \quad (11)$$

经直接计算, 得到新的 Lax 矩阵  $L'(u)$

$$L'(u) = g(u) L(u) g^{-1}(u) = \frac{1}{4 \sin u \sin q_{12}} \begin{pmatrix} A(u) & B(u) \\ C(u) & D(u) \end{pmatrix},$$

其中

$$\begin{aligned} A(u) &= 2\cos(q_{12} - u) p_1 - 2\cos(q_{12} + u) p_2 + 4\sin q_{12} \cos u \gamma, \\ B(u) &= p_1 - p_2, \\ C(u) &= 4\cos(q_{12} - u) \cos(q_{12} + u) p_2 - \\ &\quad 4\cos(q_{12} + u) \cos(q_{12} - u) p_1 - 8\sin 2q_{12} \gamma, \\ D(u) &= 2\cos(q_{12} - u) p_2 - 2\cos(q_{12} + u) p_1 - 4\sin q_{12} \cos u \gamma. \end{aligned} \quad (12)$$

并且得到新的 Lax 算子满足

$$\{L_1(u), L_2(v)\} = [r_{12}(u - v), L_1(u) + L_2(v)], \quad (13)$$

其中  $r$  矩阵结构是非动力学的即不依赖于动力学变量, 具体表示为:

$$r_{12}(u-v) = \frac{1}{\sin(u-v)} \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -\cos(u-v) & 1 & 0 \\ 0 & 1 & -\cos(u-v) & 0 \\ 4\sin^2(u-v) & 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}.$$

该矩阵具有反对称性

$$r(u-v) = -r(v-u),$$

并且可以验证  $r_{12}(u-v)$  满足经典 Yang-Baxter 关系

$$[r_{12}(u-v), r_{13}(u-\eta)] + [r_{12}(u-v), r_{23}(v-\eta)] + [r_{13}(u-\eta), r_{23}(v-\eta)] = 0. \quad (14)$$

对三角 Calogero-Moser 模型 ( $n=2$ ) 作具体讨论, 显示出在特定规范变换下 Lax 算子遵循 Sklyanin 括号且相应的  $r$  矩阵是 7 顶角量子  $R$  矩阵的经典极限<sup>[1]</sup>.

## 4 讨论

本文讨论了  $A_{n-1}^{(1)}$  形 Calogero-Moser 模型在  $n=2$  的情形下具有非动力学  $r$  矩阵结构. 对于一般  $n > 2$  的情形我们可以将该  $r$  矩阵直接推广, 其结果将在以后的文章中给出.

## 参 考 文 献

- 1 Antonov A, Hasegawa K, Zabrodin A. Nucl. Phys., 1997, **B503**:747
- 2 Awata H, Matsuo Y, Yamamoto T. J. Phys., 1996, **A29**:3089
- 3 Brink L et al. Nucl. Prorohys, 1995, **B401**:582
- 4 Camassa R, Holm D. Phys. Rev. Lett., 1993, **71**:1661
- 5 Caselle M. Phys. Rev. Lett., 1995, **74**:2776
- 6 Gorsky A, Nekrasov N. Nucl. Phys., 1994, **B414**:213; Nucl. Phys., 1995, **B436**:582
- 7 Hou B Y, Yang W L. The Nondynamical  $r$ -Matrix Structure of the Elliptic Calogero-Moser Model ( $n=2$ ), (solv-int/9711008 to appear in Lett. Math. Phys.)
- 8 Iso S, Rey S J. Phys. Lett., 1995, **B352**:111
- 9 Marotta V, Sclarrino A. Nucl. Phys., 1996, **B476**:351
- 10 Ruijsenaars S N M, Schneider H. Ann. Phys., 1986, **170**:370

## Nondynamical $r$ -Matrix Structure for the Trigonometric Calogero-Moser Model\*

Zhen Yi    Yang Wenli    Hou Boyu    Chen Kai

(*Institute of Modern Physics, Northwest University, Xi'an 710069*)

**Abstract** In a certain gauge, we get a new Lax operator for trigonometric Calogero-Moser model. The corresponding  $r$ -matrix is shown to be nondynamical. At the same time, we find that trigonometric Calogero-Moser model and trigonometric Ruijsenaars-Schneider model are governed by the completely same nondynamical  $r$ -matrix.

**Key words** trigonometric Calogero-Moser model, gauge transformation, non-dynamical  $r$ -matrix, Lax operator