

关于双参数量子代数 $SU_{qs}(2)$ 和 双参数形变谐振子的若干结果*

周焕强 贺劲松 管习文¹⁾

(四川师范大学物理系 成都 610066)

1994-02-01 收稿

摘 要

构造了双参数形变量子代数 $SU_{qs}(2)$ 的 Holstein-Primakoff 实现和 Nodvik 实现, 并给出了量子代数 $SU_{qs}(2)$ 和双参数形变谐振子的形变映射.

关键词 双参数量子代数, 形变谐振子, H-P 实现, Nodvik 实现.

量子反散射方法^[1]的发展导致了一类新的极其重要的代数结构, 即李代数普遍包络代数的 q 形变, 其数学结构是既不对易也不余对易的 Hopf 代数, 通常称之为量子群或量子代数^[2]. 量子群最简单的例子是 $SU_q(2)$ ^[3] 和 q 谐振子^[4-6]. 后者可由前者经群收缩得到^[7]. 近年来的研究工作表明, 有关李代数 $SU(2)$ 和 谐振子的许多经典结果可以移植至 q 形变的情形, 其中包括 Jordan-Schwinger 实现^[4,5], Holstein-Primakoff (HP) 实现^[8]和 Nodvik 实现^[9], 等等.

从物理应用的角度考虑, 多参数形变量子代数^[10-15]的研究无疑是有意义的, 因而也受到普遍的关注. 其相应的最简单例子是 $SU_{qs}(2)$ ^[13] 和双参数形变 qs 谐振子^[14-16]. 因此一个自然的问题是, 对于双参数形变的情形, 是否存在相应的 Jordan-Schwinger 实现、HP 实现和 Nodvik 实现. Chakrabarti 和 Jagannathan^[14] 以及 Jing^[15] 通过 Jordan-Schwinger 实现的构造给出了上述问题的部分回答. 本文讨论上述问题的其余部分.

量子代数 $SU_{qs}(2)$ 是由三个生成元 J_0 和 J_{\pm} 生成的结合代数, 满足如下的对易关系^[13]:

$$[J_0, J_{\pm}] = \pm J_{\pm}, \tag{1}$$

$$[J_+, J_-]_{\pm} \equiv s^{-1}J_+J_- - sJ_-J_+ = s^{-2J_0} \frac{q^{2J_0} - q^{-2J_0}}{q - q^{-1}}. \tag{2}$$

此外, $SU_{qs}(2)$ 是一个 Hopf 代数, 其余乘、余逆和余单位分别为

$$\text{余乘 (coproduct): } \Delta(J_0) = J_0 \otimes 1 + 1 \otimes J_0, \tag{3}$$

$$\Delta(J_{\pm}) = (qs)^{-J_0} \otimes J_{\pm} + J_{\pm} \otimes (q^{-1}s)^{-J_0}, \tag{4}$$

$$\Delta(1) = 1 \otimes 1. \tag{5}$$

* 四川省教育委员会资助.

1) 青岛职工大学, 青岛 266021.

$$\text{余逆 (antipode): } s(J_0) = -J_0, \quad (6)$$

$$s(J_+) = -(qs)J_+s^{2J_0}, \quad (7)$$

$$s(J_-) = -(qs)^{-1}J_-s^{2J_0}, \quad (8)$$

$$\text{余单位 (counit): } \varepsilon(J_0) = \varepsilon(J_{\pm}) = 0, \quad (9)$$

$$\varepsilon(1) = 1. \quad (10)$$

与通常的角动量量子理论相类似, $SU_{q_s}(2)$ 存在有限维 j 表示^[15]:

$$J_+|j, m\rangle = \sqrt{[j+m+1]_{q_s}[j-m]_{q_s}^{-1}}|j, m+1\rangle, \quad (11)$$

$$J_-|j, m\rangle = \sqrt{[j+m]_{q_s}[j-m+1]_{q_s}^{-1}}|j, m-1\rangle, \quad (12)$$

$$J_0|j, m\rangle = m|j, m\rangle, \quad (13)$$

$$C|j, m\rangle = s^{2j}[j]_{q_s}[j+1]_{q_s}|j, m\rangle. \quad (14)$$

这里 C 为 $SU_{q_s}(2)$ 的 Casimir 算符

$$\begin{aligned} C &= s^{2J_0}(J_+J_- + s^{-2}[J_0]_{q_s}[J_0 - 1]_{q_s}) = s^{2J_0}(s^2J_-J_+ + [J_0]_{q_s}[J_0 + 1]_{q_s}) \\ &= s^{2j}[j]_{q_s}[j+1]_{q_s}. \end{aligned} \quad (15)$$

且

$$[x]_{q_s} = ((s^{-1}q)^x - (sq)^{-x}) / (s^{-1}q - s^{-1}q^{-1}). \quad (16)$$

其中 x 为数或算符.

文献[14]和[15]给出了 $SU_{q_s}(2)$ 的 Jordan-Schwinger 玻色实现. a_i^\dagger 和 a_i ($i=1, 2$) 分别为两个独立的 q_s 玻色子的产生算符和湮灭算符, 满足如下的对易关系:

$$a_1a_1^\dagger - s^{-1}qa_1^\dagger a_1 = (sq)^{-N_1}, \quad (17)$$

$$[N_1, a_1^\dagger] = a_1^\dagger, [N_1, a_1] = -a_1. \quad (18)$$

以及关于 a_2 和 a_2^\dagger 的同样的对易关系, 但需将 s 换成 s^{-1} . 由此可得 J_0 和 J_{\pm} 的 Jordan-Schwinger 实现:

$$J_0 = \frac{1}{2}(N_1 - N_2), \quad J_+ = a_1^\dagger a_2, \quad J_- = a_1 a_2^\dagger, \quad (19)$$

以及

$$|j, m\rangle = \frac{(a_1^\dagger)^{j+m}(a_2^\dagger)^{j-m}}{\sqrt{[j+m]_{q_s}![j-m]_{q_s}^{-1}}} |0\rangle. \quad (20)$$

这里 $|0\rangle$ 为真空态, 满足

$$a_1|0\rangle = a_2|0\rangle = 0. \quad (21)$$

现在讨论量子代数 $SU_{q_s}(2)$ 的 Nodvik 实现和 HP 实现. 对于通常的李代数 $SU(2)$, 其 HP 实现为

$$j_+ = \sqrt{2j - a^\dagger a} a, \quad (22)$$

$$j_- = a \sqrt{2j - a^\dagger a}, \quad (23)$$

$$j_0 = j - a^\dagger a. \quad (24)$$

其中 a^\dagger 和 a 为玻色子的产生算符和湮灭算符, 满足如下对易关系:

$$[a, a^\dagger] = 1, [n, a^\dagger] = a^\dagger. \quad (25)$$

其中 $n = a^\dagger a$. 而 $SU(2)$ 的 Nodvik 实现^[9]为

$$j_+ = e^{-ip} \sqrt{(j-u)(j+u+1)}, \quad (26)$$

$$j_- = \sqrt{(j-u)(j+u+1)} e^{ip}, \quad (27)$$

$$j_0 = u. \quad (28)$$

其中正则变量 p 和 u 满足 $[u, p] = i$. 容易验证, 玻色产生算符 a^\dagger 和湮灭算符 a 可以用正则变量 p 和 u 表示:

$$a = e^{-ip} \sqrt{j-u}, \quad a^\dagger = \sqrt{j-u} e^{ip}, \quad n = a^\dagger a = j-u. \quad (29)$$

现在来证明, 对于双参数形变量子代数 $SU_{q_s}(2)$ 和双参数形变谐振子也有类似实现. 特别地, 对量子代数 $SU_{q_s}(2)$, 其 Nodvik 实现为

$$J_+ = e^{-ip} \sqrt{\alpha(u)[j-u]_{q_s}[j+u+1]_{q_s}}, \quad (30)$$

$$J_- = \sqrt{\alpha(u)[j-u]_{q_s}[j+u+1]_{q_s}} e^{ip}, \quad (31)$$

$$J_0 = u. \quad (32)$$

其中 $\alpha(u) = s^{2(j-u-1)}$. 而对于双参数形变谐振子, 则有如下的实现:

$$a_{q_s} = e^{-ip} \sqrt{[j-u]_{q_s}}, \quad a_{q_s}^\dagger = \sqrt{[j-u]_{q_s}} e^{ip}, \quad (33)$$

$$a_{q_s}^\dagger a_{q_s} = [n]_{q_s} = [j-u]_{q_s}. \quad (34)$$

由此可得量子代数 $SU_{q_s}(2)$ 和双参数形变谐振子的形变映射:

$$J_+ = j_+ f(j_0), \quad J_- = f(j_0) j_-, \quad J_0 = j_0. \quad (35)$$

和

$$a_{q_s} = a \sqrt{\frac{[j-u]_{q_s}}{j-u}} = a \sqrt{\frac{[n]_{q_s}}{n}}, \quad (36)$$

$$a_{q_s}^\dagger = \sqrt{\frac{[j-u]_{q_s}}{j-u}} a^\dagger = \sqrt{\frac{[n]_{q_s}}{n}} a^\dagger. \quad (37)$$

其中 $f(j_0) = \sqrt{\frac{\alpha(j_0)[j-j_0]_{q_s}[j+j_0+1]_{q_s}}{(j-j_0)(j+j_0+1)}}$. 上述结果分别是 Curtright 和 Zachos^[17]

以及宋行长^[18]关于 $SU_q(2)$ 和 q 形变谐振子相应结果的双参数推广. 另一方面, 由 (30—33) 式可知, $SU_{q_s}(2)$ 的生成元 J_0 和 J_\pm 可由双参数形变谐振子的产生算符 $a_{q_s}^\dagger$ 和湮灭算符 a_{q_s} 表示:

$$J_+ = a_{q_s} \sqrt{\beta(n)[2j-n+1]_{q_s}} = \sqrt{\beta(n+1)[2j-n]_{q_s}} a_{q_s}, \quad (38)$$

$$J_- = \sqrt{\beta(n)[2j-n+1]_{q_s}} a_{q_s}^\dagger = a_{q_s}^\dagger \sqrt{\beta(n+1)[2j-n]_{q_s}}, \quad (39)$$

$$J_0 = j - n. \quad (40)$$

其中 $\beta(n) = s^{2(n-1)}$. 这是著名的 HP 实现的双参数形变. 特别地, 当 $s = 1$ 时, 上述式子退化为 Quesne^[19] 和于祖荣^[20] 的相应结果.

至此, 达到了本文的目的, 给出了双参数形变量子代数 $SU_{q_s}(2)$ 的 HP 实现 (38—40) 式、Nodvik 实现 (30—32) 式. 此外, 还得到了量子代数 $SU_{q_s}(2)$ 和双参数形变谐振子的形变映射 (35—37) 式. 这些结果的意义表现在如下两个方面: 一方面可以看作是 Curtright 和 Zachos^[17]、Quesne^[19]、于祖荣^[20]、宋行长^[18] 以及 Mallick 和 Kundu^[21] 关于 $SU_q(2)$ 和 q 形变谐振子的结果的推广; 另一方面, 它们揭示了李代数 $SU(2)$ 、单参数形变量子代数 $SU_q(2)$ 和双参数形变量子代数 $SU_{q_s}(2)$ 之间的密切联系. 事实上, 由此

既可得到 $SU_q(2)$ 的 boson 实现, 也可得到 $SU(2)$ 的双参数形变 boson 实现, 以及有关 q 形变量子代数 $SU_q(2)$ 的相应的结论。因此, 这对于量子群及其表示理论的研究无疑是有益的。

参 考 文 献

- [1] L. D. Faddeev, *Sov. Sci. Rev. Maths.*, **C1**(1981)107.
- [2] V. G. Drinfeld, *Proc. I. C. M. Berkeley* (1986)798.
M. Jimbo, *Comm. Math. Phys.*, **102**(1986)537.
- [3] P. P. Kulish, N. Yu. Reshetikhin, *J. Sov. Math.*, **23**(1981)2535.
- [4] L. C. Biedenharn, *J. Phys.*, **A22**(1989)L873.
- [5] A. J. Macfarlane, *J. Phys.*, **A22**(1989)4581.
- [6] H. Yan, *J. Phys.*, **A23**(1990)L1155.
- [7] Y. J. Ng, *J. Phys.*, **A23**(1990)1023.
- [8] J. Katriel, A. I. Solomon, *J. Phys.*, **A24**(1991)2093.
- [9] J. Nodvik, *Ann. Phys.*, **51**(1969)251.
- [10] E. E. Demidov et al., *Prog. Theor. Phys. Supp.*, **102**(1990)203.
- [11] A. Sudbery, *J. Phys.*, **A23**(1990)L697.
- [12] A. Schirrmacher, J. Wess, B. Zumino, *J. Phys.*, **C49**(1991)317.
- [13] C. Burdick, L. Hlavaty, *J. Phys.*, **A24**(1991)L165.
- [14] R. Chakrabarti, R. Jagannathan, *J. Phys.*, **A24**(1991)L711.
- [15] S. Jing, *Mod. Phys. Lett.*, **A8**(1993)543.
- [16] 周焕强、管习文、贺劲松, 私人通信。
- [17] T. L. Curtright, C. K. Zachos, *Phys. Lett.*, **B243**(1990)237.
- [18] X. C. Song, *J. Phys.*, **A23**(1990)L821.
- [19] C. Quesne, *Phys. Lett.*, **A153**(1991)303.
- [20] 于祖荣, 高能物理与核物理, **16**(1992)461.
- [21] B. B. Mallick, A. Kundu, *Mod. Phys. Lett.*, **A6**(1991)701.

Some Remarks on a Two-Parameter Quantum Algebra $SU_{qs}(2)$ and a Two-Parameter Deformed Harmonic Oscillator

Zhou Huanqiang He Jingsong Guan Xiwen

(Department of Physics, Sichuan Normal University, Chengdu, 610066)

Received 1 February 1994

Abstract

The Holstein-Primakoff realization and the Nodvik realization for a two-parameter deformed quantum algebra $SU_q(2)$ are constructed, and the deformed maps of a quantum algebra $SU_q(2)$ and a two-parameter deformed harmonic oscillator are given.

Key words two-parameter quantum algebra, deformed oscillator, HP realization, Nodvik realization.