

用改进的格点哈密顿量计算 2 + 1 维 QCD 0^{++} 胶球质量*

江俊勤¹⁾

(广东教育学院物理系 广州 510303)

(中国高等科学技术中心 北京 100080)

李洁明

(中山大学物理系 广州 510275)

摘要 用改进的格点哈密顿量和截断本征方程法计算 2 + 1 维 QCD 0^{++} 胶球质量, 结果显示较好的标度行为.

关键词 格点 QCD 改进哈密顿量 胶球质量

1 引言

QCD 理论预言, 两个或多个胶子可以组成束缚态——胶球. 胶球的确认不仅是对 QCD 理论的直接验证, 同时, 由于胶球是参与强相互作用的全新类型的强子, 对它的性质的研究将有助于理解强相互作用的本质, 20 多年来, 它一直是理论和实验研究的主要课题. 实验寻找胶球, 首先需要理论提供可靠的信息, 目前格点 QCD 是最有效的方法. 哈密顿量形式的格点 QCD 的优点在于既能计算胶球的质量谱又能计算胶球的波函数, 而胶球波函数包含着更加丰富的物理信息.

在原始的 Kogut-Susskind 哈密顿量中, 只含最小的 Wilson 圈 $\sum_p \text{Tr}(U_p + U_p^*)$, 因而它与连续理论哈密顿量之间存在着较大的有限格距误差, 这影响了计算结果的可靠性. 为了减小有限格距误差, 人们^[1] 在 Kogut-Susskind 哈密顿量中加入了长方形 Wilson 圈 $\sum_{i, i+1 < j} R_{ij} = \frac{1}{2} \left(\begin{array}{c} \overrightarrow{\quad} \overrightarrow{\quad} \\ \overleftarrow{\quad} \overleftarrow{\quad} \end{array} + \text{h.c.} \right)$, 使有限格距误差由原来的 $O(a^2)$ 减小到 $O(a^4)$. 最近, 我们用这种改进方案的格点哈密顿量计算了 2 + 1 维 $SU(2)$ 规范场真空波函数^[2]、 0^{++} 胶球质量^[3] 和 2 + 1 维 QCD (即 2 + 1 维 $SU(3)$ 规范场) 真空波函数^[4], 结果都显示了这种改进方案的有效性. 本文进一步用这种改进方案计算 2 + 1 维 QCD 0^{++} 胶球质量.

2000 - 09 - 13 收稿

* 广东省自然科学基金资助

1) E-mail: jjq203@21cn.com

2 改进格点哈密顿量和真空波函数

对于格点 QCD, 改进的 Kogut-Susskind 哈密顿量可写成^[4]

$$H = \frac{5}{6} \frac{g^2}{2a} \sum_{x,i} \left\{ E_i^a(x) E_i^a(x) + \frac{2}{5} \text{Tr}[\Lambda^a U_i(x) \Lambda^a U_i^\dagger(x)] E_i^a(x) E_i^a(x+i) \right\} - \frac{2}{g^2 a} \sum_{x,i < j} \left\{ \frac{5}{3} P_{ij} - \frac{1}{12} (R_{ij} + R_{ji}) \right\},$$

式中 E_i^a 为规范场色电场强, a 为格距, g 为无量纲的耦合常数, 它与不变荷 e 的关系为 $g^2 = e^2 a$. Λ^a, Λ^a 为 $SU(3)$ 群的生成元, $U_i(x)$ 为规范群的元素,

$$\sum_{x,i < j} P_{ij} = \frac{1}{2} \sum_p \text{Tr}(U_p + U_p^\dagger) = \frac{1}{2} \left(\begin{array}{|c|} \hline \square \\ \hline \end{array} + \text{h.c.} \right),$$

$$\sum_{x,i < j} R_{ij} = \frac{1}{2} \left(\begin{array}{|c|} \hline \square \\ \hline \end{array} + \text{h.c.} \right), \quad \sum_{x,i < j} R_{ji} = \frac{1}{2} \left(\begin{array}{|c|} \hline \square \\ \hline \end{array} + \text{h.c.} \right).$$

取真空态为

$$|\Omega\rangle = \exp(R) |0\rangle,$$

式中 $|0\rangle$ 为裸真空, 由 $E_i^a(x) |0\rangle = 0$ 确定, R 由 Wilson 圈组成, 可按圈图的阶展开

$$R = R_1 + R_2 + \dots$$

将(2)式代入 $H|\Omega\rangle = \epsilon_\Omega |\Omega\rangle$, 得 N 阶截断本征方程

$$\left[E_i^a(x), \left[E_i^a(x), \sum_{k=1}^N R_k \right] \right] + \frac{2}{5} \text{Tr}(\Lambda^a U_i(x) \Lambda^a U_i^\dagger(x)) \left[E_i^a(x), \left[E_i^a(x+i), \sum_{k=1}^N R_k \right] \right] + \sum_{n_1, n_2 \leq N} \left\{ \left[E_i^a(x), \sum_{k=1}^{n_1} R_k \right] \left[E_i^a(x), \sum_{l=1}^{n_2} R_l \right] + \frac{2}{5} \text{Tr}(\Lambda^a U_i(x) \Lambda^a U_i^\dagger(x)) \left[E_i^a(x), \sum_{k=1}^{n_1} R_k \right] \left[E_i^a(x+i), \sum_{l=1}^{n_2} R_l \right] \right\} - \frac{2}{9} \beta^2 \sum_{x,i < j} \left\{ P_{ij} - \frac{1}{20} (R_{ij} + R_{ji}) \right\} = \frac{6}{5} w_\Omega,$$

式中 $\beta = 6/g^2$, w_Ω 为真空能量, 定义为 $w_\Omega = \frac{2a}{g^2} \epsilon_\Omega$.

取一阶图为

$$R_1 = \frac{C_1}{2} \sum_p (\text{Tr} U_p + \text{Tr} U_p^\dagger) = \frac{C_1}{2} \left(\begin{array}{|c|} \hline \square \\ \hline \end{array} + \text{h.c.} \right). \quad (5a)$$

由 R_1 和(4)式的对易子, 可产生二阶 Wilson 圈

$$R_2 = \frac{C_2}{2} \begin{array}{|c|} \hline \square \\ \hline \end{array} + \frac{C_3}{2} \begin{array}{|c|} \hline \square \\ \hline \end{array} + \frac{C_4}{2} \begin{array}{|c|} \hline \square \\ \hline \end{array} + \frac{C_5}{2} \begin{array}{|c|} \hline \square \\ \hline \end{array} + \frac{C_6}{2} \begin{array}{|c|} \hline \square \\ \hline \end{array} + \frac{C_7}{2} \begin{array}{|c|} \hline \square \\ \hline \end{array} + \frac{C_8}{2} \begin{array}{|c|} \hline \square \\ \hline \end{array} + \frac{C_9}{2} \begin{array}{|c|} \hline \square \\ \hline \end{array} + \frac{C_{10}}{2} \begin{array}{|c|} \hline \square \\ \hline \end{array} + \frac{C_{11}}{2} \begin{array}{|c|} \hline \square \\ \hline \end{array} + \text{h.c.}$$

再由 R_2 和(4)式的对易子,可产生三阶 Wilson 圈(84 个)…….

把(5),(3)式代入(4)式,得 C_1, C_2, \dots, C_n 所满足的非线性方程组,解方程组得 C_2, \dots, C_n 与 β 的关系.

3 胶球质量的计算

取 0⁺⁺ 胶球波函数为

$$|\Psi\rangle = (F - \langle F \rangle) |\Omega\rangle,$$

F 与 R 一样由 Wilson 圈组成

$$F = F_1 + F_2 + F_3 + \dots.$$

将(6)式代入 $H|\Psi\rangle = \epsilon_\Psi |\Psi\rangle$,得 N 阶截断本征方程

$$\begin{aligned} & [E_i^\alpha(x), [E_i^\alpha(x), \sum_{k=1}^N F_k]] + \frac{2}{5} \text{Tr}(\Lambda^\alpha U_i(x) \Lambda^\alpha U_i^\dagger(x) [E_i^\alpha(x), [E_i^\alpha(x+i), \sum_{k=1}^N F_k]]) + \\ & \sum_{n_1+n_2 \leq N} 2 [E_i^\alpha(x), \sum_{k=1}^{n_1} R_k] [E_i^\alpha(x), \sum_{l=1}^{n_2} F_l] + \sum_{n_1+n_2 \leq N} \frac{2}{5} \text{Tr}(\Lambda^\alpha U_i(x) \Lambda^\alpha U_i^\dagger(x)) \cdot \\ & \{ [E_i^\alpha(x), \sum_{k=1}^{n_1} R_k] [E_i^\alpha(x+i), \sum_{l=1}^{n_2} F_l] + [E_i^\alpha(x), \sum_{l=1}^{n_2} F_l] [E_i^\alpha(x+i), \sum_{k=1}^{n_1} R_k] \} = \\ & \frac{6}{5} (w_\Psi - w_\Omega) \sum_{l=1}^N F_l, \end{aligned}$$

式中 $w_\Psi = \frac{2a}{g^2} \epsilon_\Psi$. 胶球质量定义为 $\Delta m = \epsilon_\Psi - \epsilon_\Omega = \frac{g^2}{2a} (w_\Psi - w_\Omega)$.

取一阶图为

$$F_1 = \frac{B_1}{2} \sum_p (\text{Tr} U_p + \text{Tr} U_p^\dagger) = \frac{B_1}{2} \left(\square + \text{h.c.} \right).$$

由 F_1 和(8)式的对易子,可产生二阶 Wilson 圈

$$\begin{aligned} F_2 = & \frac{B_2}{2} \square + \frac{B_3}{2} \square + \frac{B_4}{2} \square + \frac{B_5}{2} \square + \frac{B_6}{2} \square + \frac{B_7}{2} \square + \\ & \frac{B_8}{2} \square + \frac{B_9}{2} \square + \frac{B_{10}}{2} \square + \frac{B_{11}}{2} \square + \text{h.c.} \end{aligned} \tag{9b}$$

再由 F_2 和(8)式的对易子,可产生三阶 Wilson 圈(84 个)…….

把(7),(9)式和 C_1, C_2, \dots, C_n 的值代入(8)式,求得 B_1, B_2, \dots, B_n 和 Δm 所满足的非线性方程组,解方程组求得 Δm 与 β 的关系.

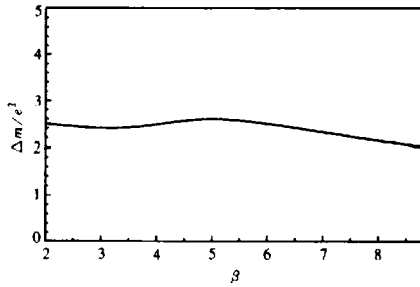


图 1 0^{++} 胶球质量 $\Delta m/e^2$ 与 β 的关系

4 结果与讨论

2 + 1 维规范理论是超可重整化的, 胶球质量 Δm 有如下标度行为

$$\Delta m/e^2 \rightarrow \text{const.}$$

取至 3 阶截断时, 求得 0^{++} 胶球质量 $\Delta m/e^2$ 与 β 的关系, 如图 1 所示. 图中 2 + 1 维 QCD 0^{++} 胶球质量显示出较好的标度行为, 但不如 2 + 1 维 $SU(2)$ 规范场 0^{++} 胶球质量的标度行为^[3], 标度区也还不够宽, 这说明对于 2 + 1 维 QCD 0^{++} 胶球质量, 需要计算更高阶 Wilson 圈.

参考文献 (References)

- 1 LUO X Q, GUO S H, Krüger H et al. Phys. Rev., 1999, **D59**:034503
- 2 JIANG Jun-Qin. High Energy Phys. and Nucl. Phys., 2000, **24**(10):922 (in Chinese)
(江俊勤. 高能物理与核物理, 2000, **24**(10):922)
- 3 LI Jie-Ming, JIANG Jun-Qin. High Energy Phys. and Nucl. Phys., 2000, **24**(12):1094 (in Chinese)
(李洁明, 江俊勤. 高能物理与核物理, 2000, **24**(12):1094)
- 4 LI Jie-Ming, JIANG Jun-Qin. High Energy Phys. and Nucl. Phys., 2001, **25**(7):617 (in Chinese)
(李洁明, 江俊勤. 高能物理与核物理, 2001, **25**(7):617)

Calculation of the 0^{++} Glueball Mass for 2 + 1 Dimensional QCD by Using the Improved Lattice Hamiltonian

JIANG Jun-Qin¹⁾

(Department of Physics, Guangdong Institute of Education, Guangzhou 510303, China)

(CCAST (World Laboratory), Beijing 100080, China)

LI Jie-Ming

(Department of Physics, Zhongshan University, Guangzhou 510275, China)

Abstract Using the improved lattice Hamiltonian and the truncated eigenvalue equation method, we compute the 0^{++} glueball mass for (2 + 1)-dimensional QCD. The numerical result shows a good scaling behavior.

Key words lattice QCD, improved Hamiltonian, glueball mass

Received 13 September 2000

* Supported by Guangdong Provincial Natural Science Foundation of China

1) E-mail: jjq203@21cn.com