

类 $O(6)$ 原子核三轴形变的解析描述 *

王保林

(淮阴师范专科学校物理系 江苏 223001)
1996-07-05收稿

摘要

在相互作用玻色子模型(IBM)的内禀态下,用自治 Q 算符框架(CQF),引入 $L=3$ 的三体势,建立用 IBM 解析描述原子核三轴形变参数 β 、 γ 的理论方案。计算了 Xe、Ba 和 Ce 偶偶核素的三轴形变参数,与硬三轴转子模型(RTRM)的结果进行比较,较精确地描述了原子核的三轴形变性质。

关键词 类 $O(6)$ 核, 三轴形变参数, 内禀态, 自治 Q 框架, 三体势。

近年来,关于 $A=120$ — 140 过渡区原子核三轴形变的实验信息不断增多。理论上,硬三轴转子模型(RTRM)是描述三轴形变最直接的理论框架^[1],在 RTRM 中,形变参数 β 、 γ 被用来表征原子核的形状。相互作用玻色子模型(IBM)对这一区域的偶偶核,特别是 Xe、Ba、Ce 等核素的实验特征,进行过大量深入细致的研究工作^[2—5],认为这些核素接近于 IBM 的 $O(6)$ 极限,有关 IBM 和 RTRM 之间的关系也有许多系统的理论工作^[6,7]。

直接包含 β 、 γ 的 IBM 内禀态可由下式定义^[8]:

$$|N, \beta, \gamma\rangle = [N!(1 + \beta^2)^N]^{-1/2} (B^+)^N |0\rangle, \quad (1)$$

其中 N 为总的玻色子数, B^+ 为内禀玻色子产生算符,

$$B^+ = s^+ + \beta \left[\cos \gamma d_0^+ + \sqrt{\frac{1}{2}} \sin \gamma (d_2^+ + d_{-2}^+) \right], \quad (2)$$

s^+ 、 d_μ^+ ($\mu = -2, 0, 2$) 为玻色子产生算子。在(1)式的内禀态下, IBM 的单体和两体相互作用的一般 Hamiltonian 矩阵元没有 $\gamma \neq 0^\circ$ 和 60° 的三轴极小值。文献[7]将 β 、 γ 作为动力学变量处理,认为 RTRM 中的参数 γ 对应于 IBM 中的期望值 $\langle\gamma\rangle$,即所谓有效形变参数。另一方面,K. Heyde 等人^[9]通过引入立方三体势,在(1)式的内禀态下, $O(6)$ 极限可以得到稳定的 $\gamma = 30^\circ$ 的三轴极限值,从而直接沟通了 IBM 和 RTRM 之间的关系。

* 江苏省教委自然科学基金资助。

三体相互作用是原始 IBM 的一种扩展，它的引入可以有效地改善类 $O(6)$ 极限能谱的 staggering 现象^[3,4]，微观上具有直接的物理基础^[10]，此外，三体相互作用还可通过 g 玻色子的重整化直接得到^[9]。R. F. Casten 等人^[3,4]通过引入立方三体势，对 Xe、Ba、Ce 等核素的能谱和电磁跃迁等进行过大量的理论计算。但是，IBM 尚没有对具体核素的三轴形变参数进行具体计算和预言的理论工作。本文提出一种用 IBM 计算类 $O(6)$ 原子核三轴形变参数的近似解析方法，并和 RTRM 的结果进行系统的比较。

采用自治的四极算符框架(CQF)^[2]加立方三体势的 Hamiltonian:

$$H = k Q \cdot Q + \theta_3 [(d^+ d^+)^2 d^+]^3 [(\tilde{d} \tilde{d})^2 \tilde{d}]^{(0)}, \quad (3)$$

其中四极算符

$$Q_\mu = (s^+ \tilde{d} + d^+ s)_\mu^{(2)} + \chi (d^+ \tilde{d})_\mu^{(2)}, \quad (4)$$

相应的 $E2$ 跃迁算符为

$$T(E2) = e_2 Q. \quad (5)$$

参量 χ 称为四极算符的内参量， $\chi = 0$ 时，(4)式对应于 $O(6)$ 极限； $\chi = -\frac{\sqrt{7}}{2}$ 时，对应于 $SU(3)$ 极限。考虑到 $SO(3)$ 的 Casimir $L \cdot L$ 对 γ 值没有影响，为简便起见，在(3)式中忽略了 $\kappa' L \cdot L$ 项。在(1)式的内禀态下，可以求得

$$\begin{aligned} \langle H \rangle &= 2\kappa N(N-1) \frac{\beta^2}{(1+\beta^2)^2} (2-2\bar{\chi}\beta \cos 3\gamma + \frac{1-\chi^2}{2}\beta^2) \\ &\quad + \kappa N \frac{1}{1+\beta^2} \left[5 + \left(1 + \frac{7-\chi^2}{2} \right) \beta^2 \right] \\ &\quad + \theta_3 N(N-1)(N-2) \frac{1}{7} \frac{\beta^6}{(1+\beta^2)^3} (\cos^2 3\gamma - 1), \end{aligned} \quad (6)$$

式中的 $\bar{\chi} = \sqrt{\frac{2}{7}} \chi$ 。而四极算符的矩阵元

$$\langle Q_0 \rangle = \frac{N}{1+\beta^2} (2\beta \cos \gamma - \bar{\chi} \beta^2 \cos 2\gamma), \quad (7)$$

$$\langle Q_2 \rangle = \frac{N}{\sqrt{2}(1+\beta^2)} (2\beta \sin \gamma + \bar{\chi} \beta^2 \sin 2\gamma). \quad (8)$$

通过对(6)式求极值，可以给出关于 β 、 γ 的方程组

$$\begin{cases} \frac{\partial \langle H \rangle}{\partial \beta} = 0, \\ \frac{\partial \langle H \rangle}{\partial \gamma} = 0. \end{cases} \quad (9)$$

(6)式中 $\cos^2 3\gamma$ 项将导致稳定的三轴形变极值。在选定(3)式中的参数 κ 、 θ_3 和 χ 的基础上，求解方程组(9)，即可得到 β 、 γ 的值。对过渡区原子核使用 CQF 有过许多研究工作，根据以往工作的结论，这里取 $\kappa < 0$ ， $\chi \leq 0$ ， $\theta_3 > 0$ 。在 $\chi = 0$ 时，(9)式可以给出 $\gamma = 30^\circ$

的解。

由于 IBM 内禀态中的 β, γ 是对 $2N$ 个价核子(空穴)定义的, β 表示四极玻色子最低本征态的混合效果, γ 则表示内禀态关于 Z 轴的对称性质。而在 RTRM 中, 四极形变参数 β_R 描述原子核表面半径的四极形变, 由核内所有 A 个核子决定。因而 IBM 内禀态的形变参数 β, γ 与 RTRM 的参数 β_R, γ_R 不可能是等同的。但这两种模型描述相同的原子核集体运动, 两组参数之间必然存在内在的关系, 特别是 γ 与 γ_R 都是描述对 Z 轴的对称性质的, 两种模型的结果应该比较接近。J. N. Ginocchio 等人^[8]采用内禀态平均密度的方法, 在四极相互作用下, 假定体系是轴对称的, 即取 $\gamma = 0^\circ$ 或 60° , 粗略地估算出 IBM 和 Bohr 模型(BMM)的 β 值关系为 $\beta_{\text{BMM}} \doteq 1.18 \frac{2N}{A} \beta$, 这个关系式只适应于轴对称情况下的

定性分析, 表明 $\beta_{\text{IBM}} \gg \beta_{\text{BMM}}$ 。对于三轴形变的情况和较复杂的相互作用体系, 则需要寻找新的方法。为了进行定量的计算, 我们采用将 IBM 和 RTRM 对电四极跃迁性质的描述进行对比的方法。在集体模型中, 电四极跃迁算符 $T^c(E2)$ 定义为^[11-14]

$$T^c(E2) = e \sqrt{\frac{5}{16\pi}} Q^c, \quad (10)$$

在内禀态下的矩阵元为

$$\langle T^c(E2) \rangle = e \sqrt{\frac{5}{16\pi}} Q_0^c, \quad (11)$$

其中 $Q_0^c \doteq \frac{3}{\sqrt{5\pi}} Z R_0^2 \beta_R$, Z 表示原子系数。由于(10)式与(5)式描述同一个物理量, 故有

$\langle T^c(E2) \rangle = \langle T(E2) \rangle$, 可以近似得到三轴形变参数有效值的计算公式

$$\begin{cases} \beta_{\text{eff}} = \frac{4\pi e_2 N}{3ZeR_0^2} \frac{\beta}{1 + \beta^2} (2\cos\gamma - \chi \beta \cos 2\gamma), \\ \gamma_{\text{eff}} = \arctg \left(\frac{\sqrt{2} \langle Q_2 \rangle}{\langle Q_0 \rangle} \right). \end{cases} \quad (12)$$

结合(7)、(8)式, 可以看到 RTRM 的三轴非对称角 γ_{eff} 和 IBM 内禀态的 γ 在 χ 不太大时是很接近的, 特别是在 $\chi = 0$ 时, 严格地有 $\gamma_{\text{eff}} = \gamma = 30^\circ$ 。而对 β_{eff} 的计算, 只需调节有效电荷 e_2 一个参数, $R_0 = r_0 A^{1/3}$, 对形变核可取 $r_0 = 1.2 \text{ fm}$ 。根据文献[15]的系统研究, $B(E2, 2_1^+ \rightarrow 0_1^+)$ 值取决于核的平衡形变, 亦即直接联系于核位能面极小所对应的形变值。因此, 计算形变参数所给出的有效电荷 e_2 , 与计算 $B(E2)$ 的有效电荷是完全等价的,

$$B(E2, 2_1^+ \rightarrow 0_1^+) = \frac{1}{5} e_2^2 \langle Q_0 \rangle^2. \quad (13)$$

根据上述理论公式, 对 3 个典型的三轴形变核素 Xe、Ba 和 Ce 的三轴形变参数 β_{eff} 、 γ_{eff} 以及 $B(E2, 2_1^+ \rightarrow 0_1^+)$ 进行了系统的理论计算, 其结果见表 1。表中还列出了文献[1] 用 RTRM, 通过 2_2^+ 态衰变的分支比和 $E_{2_2^+}/E_{2_1^+}$ 的能量比计算的结果 β_B, γ_B 和 β_E, γ_E 以及

表1 Xe、Ba和Ce偶偶同位素三轴形变的IBM计算

核素	<i>N</i>	θ_3/κ	$e_2(\text{eb})$	β_R	$\gamma_R(^{\circ})$	$B(E2)$	β_B	$\gamma_B(^{\circ})$	$B_e(E2)$	β_E	$\gamma_E(^{\circ})$
¹²² Xe	9	-0.57	0.141	0.252	24.8	0.265	0.261	24.7	0.265	0.26	24.2
¹²⁴ Xe	8	-0.78	0.151	0.238	25.5*	0.240	0.250	25.5	0.240	0.25	25.1
¹²⁶ Xe	7	-1.12	0.139	0.188	26.1	0.154	0.191	27.2	0.154	0.24	26.0
¹²⁸ Xe	6	-1.75	0.160	0.184	26.8	0.150	0.186	27.4	0.150	0.22	26.6
¹³⁰ Xe	5	-3.11	0.181	0.169	27.4	0.130	0.170	28.2	0.130	0.20	27.7
¹³² Xe	4	-6.99	0.200	0.141	28.2	0.092	0.141	29.1	0.092	0.18	30
¹²⁴ Ba	10	-0.34	0.149	0.293	19.2	0.401	0.295	20.3	0.401	0.30	20.0
¹²⁶ Ba	9	-0.46	0.164	0.282	21.8*	0.380	0.284	21.8	0.380	0.28	20.9
¹²⁸ Ba	8	-0.66	0.159	0.238	23.0	0.276	0.240	22.3	0.276	0.26	21.8
¹³⁰ Ba	7	-1.04	0.168	0.215	24.6	0.230	0.217	24.4	0.230	0.24	24.3
¹³² Ba	6	-1.84	0.172	0.184	26.1	0.172	0.190	26.4	0.172	0.21	26.3
¹³⁴ Ba	5	-4.15	0.210	0.162	27.5	0.136	0.164	28.3	0.136	0.18	30
¹²⁸ Ce	10	-0.31	0.155	0.289	19.6	0.430	0.289		0.430	0.26	
¹³⁰ Ce	9	-0.45	0.157	0.257	21.9*	0.346	0.274	21.9	0.346	0.30	21.3
¹³² Ce	8	-0.70	0.181	0.258	24.0	0.354	0.269	24.5	0.354	0.28	24.3
¹³⁴ Ce	7	-1.24	0.161	0.194	25.9	0.206	0.205	23.7	0.206	0.26	25.3
¹³⁶ Ce	6	-2.80			27.7			27.7		0.22	30

β_{eff} 、 γ_{eff} 为本文的计算结果， β_B 、 γ_B 和 β_E 、 γ_E 分别为RTRM用 2_1^+ 态衰变分支比和用 $E_{2_1^+}/E_{2_1^-}$ 计算的结果。 $B(E2)$ 表示 $B(E2, 2_1^+ \rightarrow 0_1^+)$ ， $B_e(E2)$ 为本文的计算结果， $B_e(E2)$ 为实验值(单位： $e^2 b^2$)取自文献[1]。参数 $\bar{\chi}$ 的取值：Xe: $\bar{\chi} = -0.030$ ；Ba: $\bar{\chi} = -0.038$ ；Ce: $\bar{\chi} = -0.035$ 。参数 θ_3/κ 的值由(14)式计算，Xe: $\alpha = -55.9$ ；Ba: $\alpha = -49.8$ ；Ce: $\alpha = -48.8$ 。有效电荷 e_2 由 $B(E2)$ 确定。

$B(E2, 2_1^+ \rightarrow 0_1^+)$ 的实验数值。文献 [3, 4] 是在 $\bar{\chi} = 0$ ($\gamma = 30^\circ$) 并考虑 $L \cdot L$ 相互作用项时，拟合能谱和 $E2$ 跃迁来确定参数的。本文忽略了 $L \cdot L$ 项，为了得到 $\gamma \neq 30^\circ$ 的三轴不对称角，同时注意到三体项对 $E2$ 跃迁的影响极小^[16]，因而应取比较小的 $\bar{\chi}$ 值，以保证 $E2$ 跃迁的计算与以往的工作^[18]相接近，为简便起见，对同一组同位素采用相同的 $\bar{\chi}$ 值，则 γ_{eff} 的数值由 θ_3/κ 决定， θ_3/κ 的数值可通过拟合 RTRM 处理的结果得到。计算中发现，对一组同位素族， θ_3/κ 的数值随质子、中子玻色子数 N_π 、 N_v 的变化可近似地用下列关系式给出：

$$\frac{\theta_3}{\kappa} = \frac{\alpha}{N_\pi} \cdot \frac{1}{N_v^2} . \quad (14)$$

根据某一适当核素的 γ 值(表1中“*”的数值)可以确定 α 的取值。对 Xe、Ba 和 Ce 3 组同位素分别有 $\alpha = -55.9$ 、 -49.8 和 -48.8 。由此给出的参数 θ_3/κ 的取值与文献 [3, 4] 在计算能谱时所采用的参数 $\theta_3/B(B = -2 \cdot \kappa)$ 在数量级和随中子数变化趋势上都是相吻合的。确定了 γ_{eff} 的数值之后，通过拟合 $B(E2, 2_1^+ \rightarrow 0_1^+)$ 的实验结果，用(13)式来确定有效电荷 e_2 的数值，并通过(12)式计算核的四极形变参数 β_{eff} 。表1中给出的计算结果，与

RTRM 的计算结果及实验结果符合得相当好.

本文采用简单的 CQF 加立方三体势的 Hamiltonian, 对类 $O(6)$ 形变原子核的三轴形变性质进行了系统的理论计算, 与 RTRM 的处理结果对照, 结果是令人满意的. 三轴不对称角 γ 的数值, 具有很强的模型依赖性^[17,18], 本文以 RTRM 确定的数值作为对照, 是因为 RTRM 是描述三轴形变最直接的理论模型. 从这个意义上讲, 本文提出了一套新的 IBM 与 RTRM 联系的更为简洁的理论方案, 比文献 [6, 7] 提出的方法要简便许多. 同时还对三体相互作用强度 θ_3 / κ 的系统性进行了探讨, 为深入研究三轴形变核的微观结构以及用 IBM 对三轴形变核数据的理论研究提供了简单而有用的工具.

参 考 文 献

- [1] J. Yan, O. Vogel, P. Von Brentano, *Phys. Rev.*, **C48**(1993)1046.
- [2] R. F. Casten, D. D. Warner, *Rev. Mod. Phys.*, **60**(1988)389.
- [3] R. F. Casten, P. Von Brentano, K. Heyde *et al.*, *Nucl. Phys.*, **A439**(1985)289.
- [4] R. F. Casten, P. von Brentano, *Phys. Lett.*, **B152**(1985)22.
- [5] R. F. Casten, P. Von Brentano, N. V. Zamfir, *Phys. Rev.*, **C49**(1994)1940.
- [6] M. Sugita, T. Otsuka, A. Gelberg, *Nucl. Phys.*, **A439**(1989)350.
- [7] O. Castanos, A. Frank, P. Van Isacker, *Phys. Rev. Lett.*, **52**(1984)263.
- [8] J. N. Ginocchio, M. W. Kirson, *Nucl. Phys.*, **A350**(1980)31.
- [9] K. Heyde, P. Van Isacker, M. Waroqnier *et al.*, *Phys. Rev.*, **C29**(1984)1420.
- [10] Liao Ji-zhi, Wang Huang-sheng, *Phys. Rev.*, **C49**(1994)2465.
- [11] A. Bohr, B. R. Mottelson, Nuclear Structure (Benjamin Reading, 1975) Vol. II.
- [12] J. M. Eiserberg, W. Greiner, Nuclear Models, (North-Holland Publishing Company, 1970).
- [13] 徐朝耦、杨亚天, 原子核理论(核结构与核衰变部分), 高等教育出版社, 1989.
- [14] 曾谨言、孙洪洲, 原子核结构理论, 上海科技出版社, 1987.
- [15] 张敬业, 高能物理与核物理, **18**(1994)1119.
- [16] K. Loewenich *et al.*, *Nucl. Phys.*, **A460**(1986)361.
- [17] W. Andrejtscheff, P. Petkov, *Phys. Rev.*, **C48**(1993)2531.
- [18] J. A. Shannon *et al.*, *Phys. Lett.*, **B336**(1994)136.

Analytical Description of Triaxial Deformation in $O(6)$ -Like Nuclei

Wang Baolin

(Department of Physics, Huaiyin Teachers College, Jiangsu 223001)

Received 5 July 1996

Abstract

Utilizing the consistent Q framework via an additional three-body potential of $L = 3$ in the interacting boson model, an analytical description for the triaxial deformation in the $O(6)$ -like nuclei is given on the basis of the intrinsic frame. The deformation parameters β and γ of the even-even Xe, Ba and Ce isotopes are calculated. The calculated results are in good agreement with the results of the rigid triaxial rotor model.

Key words $O(6)$ -Like nuclei, triaxial deformation parameters, intrinsic state, consistent Q framework, three-body potential.