

## 快报

关于<sup>190</sup>Hg的形状共存\*

张敬业

(理论物理分中心, CCAST (World Lab) 和中国科学院兰州近代物理所)

## 摘要

本文利用标准的 Nilsson  $\kappa\mu$  参数和改进值, 通过 Nilsson-Strutinsky 方法, 计算了<sup>190</sup>Hg 的基态位能面。结果指出除已知的扁椭球极小外, 在长椭球侧还存在一个低位的次极小, 这可用来解释最近实验上发现的额外的形变带。这一结果不同于总罗斯量面的计算。

最近实验上发现, 如同轻 Hg 同位素一样,<sup>190</sup>Hg 也存在着形状共存<sup>[1]</sup>。也就是说<sup>190</sup>Hg 核不仅存在一基带, 对应于小的扁椭球形变, 还存在另一转动带, 对应于不同的形变。这条带以下称为形变超带, 以区别于一般的二准粒子超带。这一现象和原来利用 Woods-Saxon 位所作的总罗斯量面 (TRS) 的计算结果<sup>[2]</sup>不一致。这一形变超带的  $2^+-0^+$  跃迁能量为 292 keV, 远大于轻 Hg 同位素形变超带的  $2^+-0^+$  跃迁能量: 例如已知<sup>184</sup>Hg, <sup>186</sup>Hg, <sup>188</sup>Hg 形变超带的  $2^+-0^+$  跃迁能量分别为 160, 99, 56 keV<sup>[3]</sup>。

为了探讨<sup>190</sup>Hg 这一新转动带的性质, 本文首先利用一个近似的转动惯量唯象公式<sup>[4]</sup>, 从  $2^+-0^+$  跃迁能量粗略估计一下其带头的形变值。然后再进一步计算<sup>190</sup>Hg 的基态位能面, 以研究是否存在与此形变值对应的次极小。

如文献[4]、[5]所示, 考虑到对关联的影响, 并近似地认为<sup>190</sup>Hg 的基态  $\varepsilon_4 = 0$  和  $\gamma = 0$  (根据相邻核以及已有的 TRS 计算的知识, 这样的假设是合乎本文的精确度要求的), 其有效转动惯量可以唯象地表示为

$$\mathcal{J}_{\text{eff}} = \mathcal{J}_{\text{rig}} \left[ \frac{z}{A} (1 - f(x_p)) + \frac{N}{A} (1 - f(x_n)) \right] \quad (1)$$

其中

$$f(x) = \frac{\ln(x + \sqrt{(1+x^2)})}{x \sqrt{1+x^2}} \quad (2)$$

$$\begin{aligned} \mathcal{J}_{\text{rig}} = & \frac{1}{144} A^{5/3} \left[ \left(1 + \frac{1}{3} \varepsilon_2\right)^2 \left(1 - \frac{2}{3} \varepsilon_2\right) \right]^{2/3} \\ & \cdot \left[ \left(1 + \frac{1}{3} \varepsilon_2\right)^{-2} + \left(1 - \frac{2}{3} \varepsilon_2\right)^{-2} \right] (\text{MeV})^{-1} \end{aligned} \quad (3)$$

而  $x_p = \varepsilon_2 \hbar \omega_p / 2\Delta_p$ ,  $x_n = \varepsilon_2 \hbar \omega_n / 2\Delta_n$ . 利用 Wapstra 的质量表<sup>[6]</sup>, 可求得<sup>190</sup>Hg 基态的质子和中子的对关联能量,  $\Delta_p / \hbar \omega_p = 0.1765$  和  $\Delta_n / \hbar \omega_n = 0.1549$ . 并近似地认为这也就是形变超带带头的对关联能量. 于是由形变超带的  $2^+ - 0^+$  跃迁能量及  $E_T(2^+) = 3/\mathcal{J}_{eff}$ , 可得  $\varepsilon_2 \approx 0.143$ . 这就是新观察到的<sup>190</sup>Hg 的形变超带带头的形变估计值.

基态位能面可以利用通常 Nilsson-strutinsky 方法<sup>[7]</sup>加以计算. 但是正如该文所指出的, 由于当时实验数据的限制, 在  $A \approx 187$  区, Nilsson 参数  $\kappa, \mu$  并未进行过认真的符合, 而只是利用  $A = 165$  及  $A = 242$  区经过与实验符合而确定的  $\kappa\mu$  作线性内插而得到的. 应该认为这样的内插是根据不足的. 后来 T. Bengtsson 和 I. Ragnarsson 作了改进, 提出了随主壳层数  $N$  变化的一套标准的  $\kappa\mu$ <sup>[8]</sup>. 但经分析, 这套标准  $\kappa\mu$ , 对于  $A \approx 187$  区仍不能很好地再现一些重要的实验事实, 如<sup>185</sup>Au 的  $f_{7/2}$  带头位置<sup>[9]</sup>. 为此我们对  $N = 4, N = 5$  的质子  $\kappa\mu$  参数作了改化, 使得能再现<sup>185</sup>Au 的丰富的多带结构的

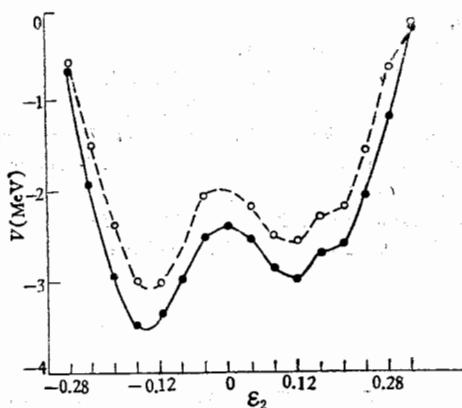


图 1 <sup>190</sup>Hg 的基态位能曲线 ——○— 是用标准  $\kappa, \mu$  的计算结果, ●——●是改进的  $\kappa, \mu$  的结果

实验结果<sup>[9]</sup>. 利用这两套不同的  $\kappa\mu$ , 仍假定  $\gamma = 0$ , 我们在  $\varepsilon_2, \varepsilon_4$  平面上计算了<sup>190</sup>Hg 的位能面.  $\varepsilon_2$  的变化范围是  $-0.28$  到  $+0.32$ ,  $\varepsilon_4$  是  $-0.04$  到  $+0.08$ , 步长均为  $0.04$ . 为简单明了起见, 图 1 给出了一维位能曲线, 这是由各  $\varepsilon_2$  值下的最低能量作成的(对应的  $\varepsilon_4$  变化很小, 在  $0.00$  到  $0.04$  的范围内), 由图可以看出, 不论是标准的  $\kappa\mu$  或改进的  $\kappa\mu$ , 位能面上除有小扁椭球的基态极小外, 均存在一个有足够深度的明显的小形变的长椭球次极小, 对应于  $\varepsilon_2 \approx 0.12$ . 相当接近于由形变超带的  $2^+ - 0^+$  跃迁能量所粗略估计的  $\varepsilon_2$  值. 所以应该认为用 Nilsson-strutinsky 方法所求得的<sup>190</sup>Hg 基态位能面, 是可以描述这个核的形状共存现象的.

相邻的轻 Hg 同位素, 如<sup>180-188</sup>Hg, 用两套  $\kappa\mu$  参数所求得的位能面给出的次极小的形变值,  $\varepsilon_2$ , 均大于  $0.2$ . 确实远大于<sup>190</sup>Hg 形变超带的带头形变值. 这和<sup>190</sup>Hg 形变超带的  $2^+ - 0^+$  跃迁能量远大于轻同位素的对应值, 而它们的基态对关联均相差无几的事实是一致的. 其实从中子 Nilsson 能级可以看到, 对于长椭球小形变 ( $\varepsilon_2 \sim 0.1$ ),  $N = 110$  正开始进入  $h_{9/2}$  和  $i_{13/2}$  的高  $K$  轨道, 即上翘轨道区, 而  $N < 110$ , 不仅主要处于高  $j$  低  $K$  (即下降) 轨道区, 并且  $N = 102, 104, 106, 104$  在长椭球侧都存在形变较大 ( $\varepsilon_2 \gtrsim 0.2$ ) 的

能隙。因此 $^{190}\text{Hg}$ 的长椭球次极小的形变值比 $N < 110$ 的轻Hg同位素长椭球次极小的形变小许多是可以理解的。

值得指出的是,这类位能面计算所给出的形变超带的带头能量和实验值有一定偏离。对于 $^{190}\text{Hg}$ ,实验测量值是1279keV。但标准 $\kappa\mu$ 的计算给出的是~410KeV,而改进的 $\kappa\mu$ ,给出的也只有~610KeV。这个偏离也许和实际存在的形变超带与基带间的相互作用有关。而这个因素在Nilsson-strutinsky的基态位能面计算中是未加考虑的。因此有待于进一步的研究。

作者感谢马文超博士提醒我注意 $^{190}\text{Hg}$ 的新实验结果。

### 参 考 文 献

- [1] Wenchao Ma (马文超) and J.H. Hamilton, *Chinese Journal of Nucl. Phys.*, **11** (1989), 45.
- [2] Jingye Zhang (张敬业), "Physics at Tandem" 国际会议,特邀报告,1986年9月8—13日,北京。R. Bengtsson, T. Bengtsson, J. Dudek, G. Leander, W. Nazarewicz and Jingye Zhang (张敬业), *Phys. Lett.*, **183B** (1987), 11.
- [3] J. H. Hamilton, *Nukleonika*, **24** (1979), 561.
- [4] R. Bengtsson and S. Åberg, *Phys. Lett.*, **172B** (1986), 277.
- [5] 张敬业,钟纪泉,廖毕程,高能物理与核物理, **12**(1988),665。
- [6] A.H. Wapstra, G. Audi and R. Hoekstra, *At. Data Nucl. Data Tables*, **39** (1988), 281.
- [7] S.G. Nilsson, C.F. Tsang, A. Sobiczewski, S. Wycech, C. Gustafson, I. Lamm, P. Moller and B. Nilsson, *Nucl. Phys.*, **A131**(1969), 1.
- [8] T. Bengtsson and I. Ragnarsson, *Nucl. Phys.*, **A436** (1985), 14.
- [9] Jingye Zhang (张敬业), A.J. Larabee and L.L. Riedinger, *J. Phys. G. Nucl. Phys.*, **13** (1987) L75.

## THE SHAPE COEXISTENCE IN $^{190}\text{Hg}$

ZHANG JINGYE

(Center of Theoretical Physics, CCAST (World Lab) and  
Institute of Modern Physics, Academia Sinica, Lanzhou)

### ABSTRACT

The ground state Potential Energy Surface for nucleus  $^{190}\text{Hg}$  was calculated in terms of Nilsson-Strutinsky method with standard  $\kappa$ ,  $\mu$  set and modified one. It is shown that there is a low-lying second minimum in prolate side except the known oblate minimum. The existence of such a prolate minimum, which is different from Total Routhian Surface calculation, may explain the recent observation of extra deformation band in  $^{190}\text{Hg}$ .