## 钙钛矿 CaTiO, 的超高压结构研究\*

巫 翔<sup>1</sup>) 秦 善<sup>2</sup>) 吴自玉<sup>1</sup><sup>†</sup> 董宇辉<sup>1</sup>) 刘 景<sup>1</sup>) 李晓东<sup>1</sup>)

<sup>1</sup>(中国科学院高能物理研究所同步辐射室,北京 100039)
<sup>2</sup>(北京大学地质学系,北京 100871)
(2003 年 6 月 17 日收到 2003 年 11 月 4 日收到修改稿)

利用同步辐射 x 射线衍射和 DAC 高压技术在室温下测量了钙钛矿 CaTiO<sub>3</sub> 在压力 0—44.53 GPa 下的结构变 化.结果表明 随着压力的增加 CaTiO<sub>3</sub> 的三个晶轴都受到不同程度的压缩 ,*a*,*b* 的压缩率相近且相对比较大 ,*c* 的 压缩率最小 ,但没有证据表明有相变的发生.在压力范围内 CaTiO<sub>3</sub> 的 *P-V* 关系用 Murnaghan 状态方程表示 ,设定  $K'_0 = 4$  ,得到  $V_0 = 0.2245$  ( 6 )nm<sup>3</sup> 和  $K_0 = 222$  ( 9 ) GPa.应用赝立方角  $\gamma_{pc}$ 与压力的关系 ,初步判断静水压下 CaTiO<sub>3</sub> 的 结构对称性应降低.

关键词:CaTiO<sub>3</sub>,结构,超高压,状态方程 PACC:7000,0570F

#### 1.引 言

理想钙钛矿(ABO<sub>3</sub>)结构,空间群为 Pm3m,由 三维空间对称、共角顶连接的 BO<sub>6</sub> 八面体组成.半 径离子较大的阳离子 A 通常占据 BO<sub>6</sub> 八面体所围 成的中心部位,其周围分布 12 个氧原子;小半径的 阳离子 B 则位于八面体的中心,图1.但是大部分钙 钛矿型的晶体极易通过 BO<sub>6</sub> 八面体的旋转或阳离 子的相对位移导致晶格畸变,降低其对称性,如常温 常压下 CdFeO<sub>3</sub> 晶体结构为 Pbnm.通过升高温度或 压力,BO<sub>6</sub> 八面体倾斜会不同程度消失或加大,引 起了晶体结构的相应相变.这些研究在材料科学和 地球物理学中具有重要的意义<sup>[1-3]</sup>.

CaTiO<sub>3</sub>,作为地幔物质 MgSiO<sub>3</sub> 研究的最佳替代 材料,得到了广泛的研究<sup>[3-8]</sup>.在常温常压下,CaTiO<sub>3</sub> 属于正交 *Pbnm* 结构 随着温度的升高,结构发生相 应的相变,其相转变的序列为 *Pbnm—I4/mcm— Pm3m*<sup>[2]</sup>,进一步的研究表明在 *Pbnm* 和 *I4/mcm* 结 构之间还存在亚稳态的过渡相 *Bmmb*<sup>[5]</sup>.然而 CaTiO<sub>3</sub> 在高压下结构变化行为还不明朗,存在以下几种不 同观点:Xiong 等<sup>[6]</sup>进行了在常温下随着压力升高的



图 1 理想钙钛矿(ABO,)结构示意图

结构研究,得出在 10.9 GPa 时粉晶 CaTiO<sub>3</sub> 转变为六 方结构的相;而 Gillet 等<sup>[7]</sup>通过高压 Raman 光谱实验 研究得到,在压力升至 21 GPa 时粉晶 CaTiO<sub>3</sub> 仍然没 有发生结构相变;Ross 等<sup>[8]</sup>对单晶 CaTiO<sub>3</sub> 进行原位 高压 x 射线测试,其结果表明在压力达到 9.7GPa 时 还没有结构相变的迹象.采用不同结构模型对 CaTiO<sub>3</sub> 在静水压下结构变化的行为分析,得出两种

<sup>\*</sup> 国家自然科学基金(批准号 :40272023 )和国家杰出青年基金(批准号 :10125523 )资助的课题.

<sup>&</sup>lt;sup>†</sup> E-mail :wuzy@ihep.ac.cn , 电话 1010-88235996.

截然相反的结论<sup>9—11]</sup>.基于 CaTiO<sub>3</sub> 的超高压结构研究的不足 本文通过原位高压同步辐射 x 射线衍射和 DAC 技术,报道了 CaTiO<sub>3</sub> 在更高压力范围内(0—44.53 GPa)的结构变化.这对间接了解下地幔的 MgSiO<sub>3</sub> 的一些物理性质有重要意义.

#### 2. 结构模型

钙钛矿结构(ABO<sub>3</sub>)扭曲模式及其表示有许 多<sup>[10,12-15]</sup> 而基于静水压下结构变化的半经验模型 主要有两种:整体参数法 GPM(global parameterization method)与离子半径重叠法(ionic overlaps)相结合模 型<sup>[9,10]</sup> 容忍因子(tolerance factor)与离子半径压缩率 (ionic compressibility)相结合模型<sup>[11]</sup>.

整体参数法,使钙钛矿结构晶格参数表示为单 胞体积(V)和多面体体积比( $V_A/V_B$ )的函数,其中  $V_A$ 指 $AO_{12}$ 多面体体积, $V_B$ 指 $BO_6$ 多面体体积,V = $Z(V_A + V_B)$ .  $V_A/V_B = 5$ 对应理想立方结构 (Pm3m),随 $V_A/V_B$ 值的减小结构发生扭曲 $A.0 \leq$  $V_A/V_B \leq 4.7$ 对应正交晶系结构.更详细描述及算法 见文献[10,14,15],图1通过理想钙钛矿结构简要 表示其关系.离子半径重叠法是基于亚芯态A和B离子半径与0离子半径重叠,重叠的程度( $\omega_c$ )定量 表示为

 $\omega_{c}(V_{A}/V_{B}) = r_{c} + r_{0} - d_{c-0}(V_{A}/V_{B}),$ (1)

C代表A和B, $r_A$ , $r_B$ 和 $r_o$ 指有效离子半径, $d_{A-o}$ 和  $d_{B-o}$ 指阳离子与最近的氧离子键长且与单胞体积和 对称性相关. $\Delta \omega$ (即 $\omega_A - \omega_B$ )与 $V_A/V_B$ 有一种经验 对应关系

 $\Delta \omega (V, V_A / V_B) = (5.0 - V_A / V_B) 1.7$ , (2)  $\Delta \omega = 0 ( 即 V_A / V_B = 5 ),意味着钙钛矿结构的扭曲消$ 失,即结构转变为立方相.结合(1)式和(2)式可得出 $结构转变为立方相时的临界体积 V_c.$ 

容忍因子(t)是一个衡量钙钛矿结构稳定性和 对称性的参量,表示为

$$t = \frac{r_A + r_0}{\sqrt{2}(r_B + r_0)},$$
 (3)

t = 1,对应理想结构  $P_m 3m$ ;偏离 1 指示钙钛矿结构 发生扭曲,对称性降低. Yamanaka 等<sup>111</sup>对高压下  $A^{2+} B^{4+} O_3$ 型的钙钛矿结构归纳得出,一般  $A^{2+}$ 离子 半径的压缩率比  $B^{4+}$ 离子半径的压缩率大,则 t 随 着压力增加而变小.因此,对于 *t* > 1 的钙钛矿随着 压力增加,*t* 趋进于 1,则对称性提高;对于 *t* < 1 的 钙钛矿随着压力增加,*t* 远离于 1,则对称性下降.

#### 3. 实验方法

粉晶样品 CaTiO<sub>3</sub> 合成采用固态反应方法,细节 详见文献 16].原位高压粉晶的 x 射线衍射实验是 在中国科学院高能物理研究所同步辐射室高压站完 成的.实验中采用了 DAC 高压装置,金刚石砧面直 径为 460  $\mu$ m,高压密封垫片为 L605 不锈钢片,样品 腔直径为 250  $\mu$ m,x 射线光斑尺寸为 150  $\mu$ m × 150  $\mu$ m.粉末样品 CaTiO<sub>3</sub> 与压标物质的 Au 一起放入样 品腔,传压介质为 16:4:1 的甲醇、乙醇和水的混合 物.x 射线衍射测量以能量色散模式在室温下进行, 固定 2 $\theta$  角为 15.6751°.测试过程中 BEPC 储存环电 子能量为 2.2 GeV,束流强度在 109.9—95.9 mA 之 间.数据收集的能量范围为 0—40 keV,采谱时间为 900s.压力标定根据 Au 的状态方程来确定.

#### 4. 实验结果

图 2 是 CaTiO<sub>3</sub> 在不同压力下的衍射图谱.图中 最底端图谱为纯样品的 ,显示了主要的衍射峰 ;其余 为掺杂了压标物质(Au)的图谱.位于 15 keV 之前的 主要为压标物质 Au 的 3 条荧光峰 ,其峰的位置不随 压力的变化而变化 ;对于样品 CaTiO<sub>3</sub> 和压标 Au 的 衍射峰 ,随压力的增加 ,向高能量方向移动 ,如样品



图 2 不同压力下 CaTiO<sub>3</sub> 的 x 射线衍射图谱(F表示 Au 的荧光 峰、Au 代表压标衍射峰 数字表示指标化的样品衍射峰 )

112 衍射峰从零压的 16.796 keV 漂移到 44.53 GPa 的 17.590 keV ;同时各峰的强度都有不同程度的降低.

各个衍射谱采用线性分段去背底,对所得的衍 射峰进行拟合分离 标定其(hkl)最后通过非线性 最小二乘法原理对晶胞参数进行精化 结果见表 1. 数据处理中发现,压力在0.0-27.05 GPa之间样品 的衍射峰没有发生合并、消失或者分裂 表明 CaTiO, 结构一直处于稳定的相;压力在 27.05-44.53 GPa 之间,样品衍射峰(132,024,204,312和224)由于强 度太弱而不能识别,但这并不能说明结构发生了相 变 因为这些衍射峰的宽化和传压介质有着密切联 系,同时它们也不是样品相变的特征峰,因此,晶胞 参数精化均基于正交晶系结构进行,由表1和图3 得出: 晶胞参数 a, b, c 基本随着压力增加连续减 小 没有发生突变或汇集现象, a, b 的压缩率相近 且相对比较大, c 的压缩率最小,这和 Ross 的结论 相似<sup>[8]</sup>.因此 ,样品 CaTiO, 在整个实验压力范围内 一直为正交晶系结构 Pbnm.

表 1 不同压力下 CaTiO<sub>3</sub> 的晶胞参数

压力/GPa	a/nm	b/nm	c/nm	V/nm <sup>3</sup>
0.00	0.5363(4)	0.5463(6)	0.7633(5)	0.2237(3)
2.66	0.5319(3)	0.5445(5)	0.7614(6)	0.2206(3)
5.50	0.5302(4)	0.5445(9)	0.7579(5)	0.2188(4)
10.40	0.5287(4)	0.5433(8)	0.7542(7)	0.2166(5)
12.31	0.5272(10)	0.5421(12)	0.7529(12)	0.2152(11)
15.35	0.5242(12)	0.5406(12)	0.7465(18)	0.2115(11)
18.57	0.5231(19)	0.5364(13)	0.7444(15)	0.2089(12)
20.99	0.5215(13)	0.5362(16)	0.7436(17)	0.2079(14)
23.61	0.5207(14)	0.5348(17)	0.7425(19)	0.2068(15)
27.05	0.5168(18)	0.5321(18)	0.7418(16)	0.2039(17)
30.49	0.5163(19)	0.5293(19)	0.7394(17)	0.2021(18)
32.15	0.5133(15)	0.5288(11)	0.7325(13)	0.1988(12)
33.93	0.5121(17)	0.5281(16)	0.7319(17)	0.1979(13)
34.54	0.5118(18)	0.5281(17)	0.7315(19)	0.1977(17)
45.33	0.5075(19)	0.5220(17)	0.7293(13)	0.1932(15)

注:括号内的数字表示相对于最后一位或两位的误差

CaTiO<sub>3</sub> 体积随压力的变化,可用等温 *P-V* 状态 方程来描述.对固态物质而言,通常采用 Murnaghan 方程来表达.其数学表达为

$$P = \frac{K_0}{K'_0} \left[ \left( \frac{V_0}{V} \right)^{K'_0} - 1 \right] , \qquad (4)$$

式中 P 代表压力 , V 代表不同压力下的体积 ,  $V_0$  是



图 3 CaTiO<sub>3</sub> 晶胞参数 *a* ,*b* ,*c* 的相对压缩率(不同压力下各个 晶轴的压缩率 ,以相对于零压下晶胞参数 *a*<sub>0</sub> ,*b*<sub>0</sub> ,*c*<sub>0</sub> 值表示.压 缩趋势用直线表示 )

零压体积 , $K_0$  为体积模量 , $K'_0$  为体积模量的微商. 因此只要确定出参数  $K_0$  和  $K'_0$  ,体积和压力的关系 就基本确定了.由于测量误差等因素 ,对实测的数据 进行了拟合很难获得合理的  $K'_0$  值 ,因此固定  $K'_0$ = 4. 拟合所得  $V_0$  = 0.2245( 6 )nm<sup>3</sup> , $K_0$  = 222( 9 ) GPa , 拟合优度因子  $K^2$  = 1.28.实测的 *P-V* 数据及其拟合 的结果如图 4 所示.



图 4 CaTiO<sub>3</sub> 单胞体积与压力的关系

#### 5. 讨论

早期对 CaTiO<sub>3</sub> 粉晶进行超高压结构研究的结 论有差异 ,Xiong 等通过高压 x 射线衍射得出在 10.9 GPa 时 CaTiO<sub>3</sub> 转变为六方结构的相 ,并预测在压力 足够高时结构将转变为立方晶系结构<sup>[6]</sup>,但 Gillet 等 通过高压拉曼测试在压力达到 21 GPa 时还没有发 现相变<sup>[7]</sup>.Gillet 在评述 Xiong 的结论时,认为 CaTiO<sub>3</sub> 六方结构相是一种亚稳定态,与实验过程中所加入 传压介质(甲醇:乙醇 = 4:1)有关.因为这种传压介 质恰恰在 10—11 GPa 时固化,而一些亚稳态的相很 容易存在这种环境中.近来 CaTiO<sub>3</sub> 单晶高压 x 射线 测试,在压力达到 9.7 GPa 时也没有发现相变<sup>[8]</sup>.本 文实验由于分辨率所限,未能探测到样品结构相的 特征衍射峰(如 120 210)的变化行为,但从晶胞参数 *a*,*b*,*c* 没有发生突变或汇集表明 CaTiO<sub>3</sub> 一直处于 正交晶系结构 *Pbnm*.

根据静水压下  $A^{2+} B^{4+} O_3$  型的钙钛矿结构变化 趋势模型<sup>[11]</sup>,  $Ca^{2+} Ti^{4+} O_3$  属于该模型,容忍因子 t =0.9729 < 1 则对称性应随着压力的增加而降低.但 在此次实验过程中,没有检测到新的衍射峰,同时 Gillet 的拉曼实验中也没有出现新的振动谱峰.根据 整体参数法与离子半径重叠法相结合模型,CaTiO<sub>3</sub> 在静水压下,对称性应随着压力的增加而升高<sup>[9,10]</sup>. 然而大量的实验数据表明,地幔主要物质 MgSiO<sub>3</sub> 的 结构在静水压下随着压力的升高,其对称性降低. Magyari-Köpe 认为这是由于 Mg 的亚芯态相对于 Ca 的亚芯态更局域化结果<sup>[10]</sup>.但在实验压力范围内, CaTiO<sub>3</sub> 晶胞参数 a 和 b 汇集的趋势也不明朗(表 1).因此,采用不同的模型分析,结论是矛盾的,同时 本次所得的实验数据也没有给出符合某一模型的确 凿证据.

假设在静水压下 CaTiO<sub>3</sub> 结构变化遵循离子半 径重叠模型 ,那么在常温常压下 CaTiO<sub>3</sub> 的  $V_{Ca}/V_{Ta} =$ 4.61 ,当  $V_{Ca}/V_{Ta} = 5$  时 ,意味着 CaTiO<sub>3</sub> 结构从正交晶 系转变为立方晶系 ,即  $\Delta\omega(V_c, 5) \approx 0.$  根据(1)式和  $d_{Ca=0} = \sqrt{2} d_{Ta=0}$ (图 1)得到 , $r_{Ta} = r_{Ca} + [(\sqrt{2} - 1)/2]$  $V_c^{1/3} \approx 0. r_{Ta}$ 和  $r_{Ca}$ 取 Shannon 离子半径( $r_{Ca} = 1.2628$ ,  $r_{Ta} = 0.605$ )<sup>171</sup>,求出 CaTiO<sub>3</sub> 转变为立方相时的临界 体积  $V_c = 0.032041$ nm<sup>3</sup> 相应的体积压缩率  $\eta = (V_0 - 4V_c)V_0 = 42\%^{[10]}$ .结合本实验的状态方程,可得 出在压力值为 435 GPa 时 ,CaTiO<sub>3</sub> 的结构转变为立 方晶系结构 洞样根据 Ross 所得的状态方程<sup>[8]</sup>要在 压力值为 515 GPa 时 ,CaTiO<sub>3</sub> 的结构才能转为立方 晶系结构.而这种假设所得的压力值大于地心的压 力值(361 GPa),意味着这种假设是不太可能成立 的.即在静水压下 CaTiO<sub>3</sub> 结构变化遵循离子半径重 叠模型的可能性不大.

近来, Magyari-Köpe 等<sup>14</sup>]对整体参数法(GPM)进行修正.从修正的结果分析,可以得到一个简明有效的表达式

$$\frac{a}{b} = \operatorname{tg}\left(\frac{\gamma_{\rm pc}}{2}\right) , \qquad (5)$$

式中 *a* 和 *b* 为晶胞参数, $\gamma_{pe}$ 为赝立方角(pseudocubic angle), $\gamma_{pe} = 90^{\circ}$ 对应 *a* = *b*. $\gamma_{pe}$ 与 *V<sub>A</sub>*/*V<sub>B</sub>* 成正 比关系<sup>[9,14]</sup>.结合实验数据,可得到  $\gamma_{pe}$ 与压力的关 系(图 5).从图中可以看出,在 0—15.35 GPa 内  $\gamma_{pe}$ 随压力的增加而减小,与 Ross 等<sup>[8]</sup>数据计算而得的 结果相似(图 5 插入部分),在 18.57—44.53 GPa 内,  $\gamma_{pe}$ 随压力有起伏的变化.但总体上, $\gamma_{pe}$ 有随压力增 加而变小的趋势,即 *V<sub>A</sub>*/*V<sub>B</sub>* 随压力的增加而变小. 结合八面体倾斜理论和整体参数法<sup>[9,12,13]</sup> 表明在静 水压下 CaTiO<sub>3</sub> 结构的对称性应降低.



图 5 CaTiO<sub>3</sub> 赝立方角 γ<sub>pc</sub>与压力的关系(图中插入部分由 Ross 等<sup>[8]</sup>数据计算而得)

#### 6.结 论

超高压下原位 CaTiO<sub>3</sub> 结构的研究得出,在压力 高达 44.53 GPa 时还没有发现相变的证据,一直为 正交晶系的结构(*Pbnm*).在压力实验范围内晶胞参 数 *a*,*b* 的压缩率相近且相对比较大,*c* 的压缩率最 小.样品的 *P-V* 关系用 Murnaghan 状态方程表示,得 到  $V_0 = 0.2245(6)$ nm<sup>3</sup> 和  $K_0 = 222(9)$  GPa.采用静水 压下钙钛矿型结构变化的两种半经验模型,结合文 中的实验数据,特别是赝立方角  $\gamma_{pc}$ 与压力的关系, 得出 CaTiO<sub>3</sub> 结构的对称性随着压力的增加应降低. 进一步的深入研究,将在更高压力和更好分辨率的 条件下进行,体系总能量极小值的从头计算<sup>[18]</sup>也在 进行中。

# 本文在实验数据处理与分析中,得到了中国科学院高能物理研究所买买提依明的热情帮助,在此表示衷心感谢.

- [1] Duan P et al 2003 Acta Phys. Sin. 52 2061 (in Chinese) [段 苹 等 2003 物理学报 52 2061]
- [2] Lu Y *et al* 2003 *Acta Phys*. *Sin*. **52** 1520 (in Chinese)[鲁毅 等 2003 物理学报 **52** 1520]
- [3] Wang Z C and Karato S 1995 Acta Geophys. Sin. 38 718 (in Chinese)[王子潮、唐户俊一郎 1995 地球物理学报 38 718]
- [4] Redfern S A T 1996 J. Phys. : Cond. Mat. 8 8267
- [5] Kennedy B J, Howard C J and ChaKoumakos B C 1999 J. Phys. : Cond. Mat. 11 1479
- [6] Xiong D H, Ming L C and Manghnani M H 1986 Phys. Earth. Planet. Inte. 43 244
- [7] Gillet P , Guyot F , Price G D , Tournerie B and Cleach A 1993 Phys. Chem. Minerals. 20 159
- [8] Ross N L and Angel R J 1999 Amer. Mineral. 84 277
- [9] Thomas N W 1996 Acta Crystallogr. B 52 16

Thomas N W 1998 Acta Crystallogr. B 54 585

- [10] Magyari-Köpe B, Vitos L, Johansson B and Kollár J 2002 Phys. Rev. B 66 092103
- [11] Yamanaka T , Hirai N and Komatsu Y 2002 Amer. Mineral. 87 1183
- [12] Glazer A M 1972 Acta Crystallogr. B 28 3384
- [13] Woodward P M 1997 Acta Crystallogr. B 28 32
- [14] Magyari-Köpe B, Vitos L, Johansson B and Kollár J 2002 Comput. Mater. Sci. 25 615
- [15] Magyari-Köpe B, Vitos L, Johansson B and Kollár J 2001 Acta Crystallogr. B 57 491
- [16] Qin S, Becerro A I, Seifert F, Gottsamann J and Jiang J 2000 J. Mater. Chem. 10 1609
- [17] Shannon R D 1976 Acta Crystallogr . A 32 751
- [18] Wang Y X et al 2002 Chin. Phys. 11 714

### Study of CaTiO<sub>3</sub> structure under high pressure \*

Wu Xiang<sup>1</sup>) Qin Shan<sup>2</sup>) Wu Zi-Yu<sup>1</sup><sup>†</sup> Dong Yu-Hui<sup>1</sup>) Liu Jing<sup>1</sup>) Li Xiao-Dong<sup>1</sup>)

<sup>1</sup> (Beijing Synchrotron Radiation Facility, Institute of High Energy Physics, Chinese Academy of Sciences, Beijing 100039, China)

<sup>2</sup> (Department of Geology, Peking University, Beijing 100871, China)

(Received 17 June August 2003; revised manuscript received 4 November 2003)

#### Abstract

In situ high-pressure ( up to 44.53 GPa ) energy dispersive x-ray diffraction experiments have been carried out on CaTiO<sub>3</sub> in a diamond anvil cell at room temperature by using synchrotron radiation. Experimental data show that the *a* and *b* axes have similar compressibilities with large variation , while the *c* axis is less compressible with increasing pressure. However , there is no evidence of any structural transformation in this pressure range. The isothermal *P*-*V* equation of the state of CaTiO<sub>3</sub> is fitted using the Murnaghan equation of state , which yields values of  $V_0 = 0.2245( 6 ) \text{nm}^3$  and  $K_0 = 222( 9 )$  GPa assuming the pressure derivative  $K'_0 = 4$ . According to the relation of the pseudo-cubic angle  $\gamma_{pc}$  and pressure , the structure of CaTiO<sub>3</sub> will reduce its symmetry under hydrostatic pressure.

**Keywords** :  $CaTiO_3$  , structure , high pressure , equation of state **PACC** : 7000 , 0570F

<sup>\*</sup> Supported by the National Natural Sciences Foundation of China (Grant No. 40272023) and the Outstanding Youth Fund of the National Natural Sciences Foundation of China (Grant No. 10125523).

<sup>&</sup>lt;sup>†</sup> E-mail : wuzy@ihep.ac.cn ;Tel 1010-88235996.