红外研究 Chin. J. Infrared Res.

đ

. 1.

# YBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>x</sub> 和 BiSrCaCu<sub>2</sub>O<sub>x</sub> 红外吸收谱的研究<sup>\*</sup>

赵永刚 谢雷鸣 钟福民 陈建民 施天生

(中国科学院上海冶金研究所,上海)

摘要——进一步研究了对 YBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>e</sub> 红外谱中  $p_1$ 、  $p_2$  和  $p_3$  峰的指认,测量 了 YBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>e</sub> 的晶格参数 b、c 和红外峰  $p_1$ 、  $p_3$  的频率随淬火温度的变化,报 道了  $p_4(410 \text{ cm}^{-1})$ 及  $p_5(360 \text{ cm}^{-1})$ 两个峰并分别指认为 Ba-Ba 层间及 Y-Ba 层间 Cu-O 弯曲振动产生的. 还研究了不同氧含量 BiSrCaCu<sub>2</sub>O<sub>e</sub> 样品的红外 吸收谱,并对其红外峰进行了指认.

关键词——YBa2Cu3O, BiSrCaCu2O, 红外吸收谱。

## 1. 引 言

氧含量对 YBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>2</sub> 及 Bi-Sr-Ca-Cu-O 的超导性能是十分重要的<sup>[1~4]</sup>. 对 YBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>2</sub> 红外光谱的研究表明: 随氧含量  $\alpha$  的变化,其红外峰的频率及强度发生相应的变化<sup>[5~14]</sup>,我 们在文献[7] 中报道了  $p_1(620 \sim 642 \text{ cm}^{-1})$ 、 $p_2(590 \text{ cm}^{-1})$ 和  $p_3(540 \sim 585 \text{ cm}^{-1})$ 3个红外吸 收峰,并对它们进行了指认(参见图 1). 现有报道对这些峰的指认分歧较大<sup>[5~6,7,12,13]</sup>,并有 报道认为  $p_1$ 、 $p_2$  峰的 强度变化与YBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>2</sub> 的 T<sub>6</sub> 变化有关<sup>[15]</sup>,有关不同氧含量 BiSrOa Cu<sub>2</sub>O<sub>2</sub> 样品的红外光谱的研究,至今未见报道.

本文研究了不同温度淬火的 YBa<sub>2</sub>CaCu<sub>3</sub>O<sub>e</sub> 的红外光谱及晶格参数 b、c,发现  $p_1$ 峰的 频率随晶格参数 b 的减小而增大,  $p_3$ 峰的频率随晶格参数 c 的增大而减小,从而为峰的合理 指认提供了一个实验依据. 我们还发现在 400 cm<sup>-1</sup> 附 近 有  $p_4(410 \text{ cm}^{-1})$ 、  $p_5(360 \text{ cm}^{-1})$ 2 个峰,它们的强度分别随  $p_1$ 、  $p_2$ 峰强度的增强而增强,据此及它们的频率,分别将它们指 认为 Ba-Ba 层间的 Cu—O(a-b 平面内)及Y-Ba层间的 Cu—O的弯曲振动产生的,另外,我 们对不同氧含量的 BiSrCaCu<sub>2</sub>O<sub>e</sub> 的红外光谱进行了研究,在 800~250 cm<sup>-1</sup> 频率范围内,发 现  $A_1(610 \text{ cm}^{-1})$ 、 $A_2(475 \text{ cm}^{-1})$ 、 $A_3(450 \text{ cm}^{-1})$ 和  $A_4(370 \text{ cm}^{-1})$ 4个红外峰,并对它们进行 了指认.最后,对 La<sub>2-a</sub>Sr<sub>a</sub>CuO<sub>4</sub>、YBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>e</sub> 及 BiSrCaCu<sub>2</sub>O<sub>e</sub> 的红外光谱进行了比较.

本文1988年9月10日收到,修改稿1989年2月20日收到。

<sup>•</sup> 本工作得到国家超导攻关中心资助。



图 1 YBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>7</sub>的晶体结构 Fig. 1 The crystal structure of orthorhombic YBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>7</sub>.

2.实验

YBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>4</sub> 样品的制备及淬火处理见文献[7,16],晶格参数由粉末 X 射线衍射方法 测量,对 20 扫描速度为 0.5°/min,扫描范围 6~140°,并用标准硅做标样进行修正,测量仪.器为日本 D/max-rA 12kW 转靶X射线衍射仪,采用石墨单色器,铜靶.

Bi-Sr-Ca-Cu-O 样品采用固相反应方法制备,将高纯 Bi<sub>2</sub>O<sub>3</sub>、SrCO<sub>3</sub>、CaCO<sub>3</sub>和 CuO, 以 Bi:Sr:Ca:Cu=1:1:1:2 的名义组分混合、研磨后,在空气中 820°C 温度下焙烧 20 h,然 后压片,再在空气中 882°C 温度下退火 48 h 然后缓慢地冷却到室温. 四探针法测量表明样 品的电阻在 110 K 陡降,有一小的拖尾,至 94 K 时,达到零电阻. 氢气处理是在 300°C 进行 的,以保证在其结构中引入氧空位而不破坏其结构框架.

红外样品采用 KBr 压片法制备,在频率范围 4900~400 cm<sup>-1</sup>,用 Nicolet 7199C 型傅 里叶变换红外光谱仪测量,为研究频率稍低于 400 cm<sup>-1</sup> 的红外峰,也使用了 Perkin-Elmer 577 光栅红外仪.

## 3.结果

图 2 是 YBa<sub>3</sub>Cn<sub>3</sub>O<sub>\*</sub> 样品在不同温度淬火后的室温红外吸收谱,由于在 4900~800 cm<sup>-1</sup>. 频率范围内无吸收峰,我们只给出 800~250 cm<sup>-1</sup> 的谱图,由图可见,在此频率范围内,有  $p_1(620~642 \text{ cm}^{-1}), p_2(590 \text{ cm}^{-1}), p_2(540~585 \text{ cm}^{-1}), p_4(410 \text{ cm}^{-1}) 和 p_5(360 \text{ cm}^{-1})5 个$ 

8 卷



吸收峰. 随淬火温度升高, p1 峰的强度逐渐增大,并且频率单调地向高频端多动; P3 峰的 强度无明显变化,但其频率向低频端移动; p2 峰在 ~700°C 开始出现,其强度随淬火温度升 高增加很快; p4 和 p5 的强度均随淬火温度升高而增强,但 p5 峰只出现在 700°C 以上淬火 的样品中,值得注意的是 p4 和 p6 分别随 p1、p2 峰强度的增加而增加, 呈现一定的相关 性.

图 <sup>3</sup> 是 *p*<sub>1</sub>、*p*<sub>3</sub> 峰的频率及晶格参数 <sup>b</sup>、c 随淬火温度的变化,从图 <sup>3</sup> 可见,*p*<sub>1</sub> 峰的频率随晶格参数 <sup>b</sup> 的减小而增大,*p*<sub>3</sub> 峰的频率随晶格参数 <sup>c</sup> 的增大而减小.

图 4 是 BiSrCaCu<sub>2</sub>O<sub>2</sub> 样品在氢气处理前及氢气处理不同时间后的红外谱图,所显示的 频率范围为 800~250 cm<sup>-1</sup>. 氢气处理前只有一个吸收峰 A<sub>1</sub>(610 cm<sup>-1</sup>), 氢处理后样品成 为半导体, 红外谱中出现 3 个新峰: A<sub>2</sub>(475 cm<sup>-1</sup>)、A<sub>3</sub>(450 cm<sup>-1</sup>) 和 A<sub>4</sub>(370 cm<sup>-1</sup>). 4 个 峰的强度均随氢处理时间的增加(即氧空位增多)而增强,并且,与 YBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>6</sub> 的红外峰相, 比, A 峰很宽.



### 4. 讨论

#### 4.1 红外峰的频率

一般来说,红外峰的频率取决于振子的键长,对于同一振子、当键长减小时,其振动频 室增大. 图 3 中  $p_1$  峰频率随晶格参数 b 的减小而增大,由于 1-D Cu—O 链中的 Cu—O 键的键长正比于晶格参数 b, 因此,将 p1 峰指认为 1-DCu-O 链中 Cu-O 键的伸缩振动 是 合理的(对于四方相, 即为 Ba-Ba 层间 a-b 平面内 Cu-O 的伸缩振动). 图 3 中  $p_3$  峰的频 率随晶格参数 c 的增加而增大,这和 YBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>e</sub> Raman 谱中 500 cm<sup>-1</sup> 峰的行为相似,它也 随淬火温度升高,即晶格参数 c 增大,而向低频端漂移<sup>[10,12,17~21]</sup>,因为 500 cm<sup>-1</sup> 喇曼峰被 普遍认为是沿 c 轴的 O—Cu—O 对称振动产生的[5,19,17~25],因此,我们将 p3 峰指认为沿 c 轴的 O—Cu—O 反称振动产生的。群论分析表明。对于四方相 YBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>6</sub>, 在  $\Gamma_{i}(k=0)$ 。 有 3 个 Cu-O 伸缩振动模<sup>(7)</sup>, 即, (a) Ba-Ba 层间 a-b 平面内 Cu-O 伸缩振动, (b) Y-Ea 层间 2-D Cu-O 网络中 Cu-O 伸缩振动, (o)沿 c 轴的 O-Cu-O 反称伸缩振动。我们将  $p_1$  峰指认为(a),  $p_3$  峰指认为(c), 剩下的  $p_2$  指认为(b), 由于 2-D Cu-O 网络是弯曲的(导 致 Cu-O 键长增加),因此 p2 峰频率低于 p2 峰频率是合理的. 另外,从图 2 可见 p4 和 p5. 的强度分别随 p1、p2 峰强的增大而增大,就我们 所 知, 文 献 中 将 p4、p5 报 道 为 一 个 峰  $360 \,\mathrm{cm}^{-16, 63}$ , 根据  $p_4$ 、  $p_5$ 的频率及其强度变化,我们将它们分别指认为 Ba-Ba 层间  $a-\delta$ 平面的 Cu-O 及 Y-Ba 层间的 Cu-O 的弯曲振动产生的。这也说明,为什么随淬火温度升 高,800~400 cm<sup>-1</sup> 频率范围的谱图在 400 cm<sup>-1</sup> 处呈强吸收<sup>[16]</sup>.

从四方相到正交相,未发现  $p_1$  峰有明显分裂(由于  $a \neq b$ ),这可以解释为当晶格参数 a、 b 差别较大时, a 轴上的氧占有率很低<sup>[13]</sup>, 与 b 轴上的 Cu—O 振子相比, a 轴上的 Cu—O 振 子数目很少,当 a 轴上的 Cu—O 振动数目较多时(由于 a 轴上氧原子占有率的增加),晶格 参数 a、b 已相差不多.在四方相 YBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>2</sub> 中,沿 a 轴的 Cu—O 伸缩 振动 和沿 b 轴的 Cu—O 伸缩振动是简并的.

#### 4.2 红外峰的强度

红外峰强度随淬火温度变化的一个因素是 Stavola 等人<sup>[5,26]</sup> 及 Sugai<sup>[8]</sup>提出的 屏蔽效 应,因为高温超导体具有很强的二维金属特性,因此,屏蔽效应是各向异性的,即对沿金属平 面内振动的屏蔽很严重,而对垂直金属面振动的屏蔽较小<sup>[36]</sup>.随样品金属性的减弱,红外谱 中出现金属面内伸缩振动的红外峰,且强度增加很大,而垂直于金属面振动产生的红外峰强 度变化不大. La<sub>e-2</sub>Sr<sub>e</sub>CuO<sub>4</sub><sup>[26]</sup>及二维金属材料<sup>[8]</sup>中都显示了很强的屏蔽效应. YBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>e</sub> 的金属性随氧含量减少而减弱,进入四方相后(氧含量小于 6.5),载流子浓度有一陡降<sup>[37]</sup>, 表明屏蔽效应大大减弱,这可以说明 *p*<sub>3</sub> 峰的出现及其强度变化. 值得注意的是,除一维 Cu—O 链缺氧外,还有其它氧位缺氧<sup>[28~30]</sup>,因此,氧空位浓度不仅仅是一维 Cu—O 链的贡 献,而是不同于氧位上空位贡献之和. 同时,没有可靠的证据表明. 在 温度很 高时, Ba-Ba层间 *a-b* 平面内几乎没有氧原子. 这一事实及屏蔽 效应,可 解 释 *p*<sub>1</sub> 峰的 强度 变化.

对于红外峰强度的变化,我们在文献[7]中提出了由于氧空位诱发的空位附近 Cu---O 的准局域振动产生红外峰,其强度与氧空位浓度成正比.

因此,对于 YBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>0</sub> 红外吸收峰的强度变化,需考虑屏蔽效应和氧空位浓度两个因 素.对 La<sub>2-a</sub>;Sr<sub>a</sub>CuO<sub>4</sub> 的研究<sup>[36]</sup>表明其屏蔽效应很强,而 YBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>a</sub> 的屏蔽效应随氧含量 的减少而减弱,使红外峰强度增加.另一方面,氧空位的出现诱发准局域模,从而对红外峰 强度也有一定贡献.以下事实可以说明这一点: 霍尔效应<sup>[37]</sup>及室 温电阻 率<sup>[13]</sup>测量表明, 650°C 以下淬火样晶(氧含量大于 6.5)屏蔽效应无明显变化,但图 2 中 p<sub>1</sub> 峰强度随淬火温 度变化(350°C~650°C)有明显变化.对于红外吸收峰强度的变化,还需做进<sup>2-</sup>步的研究.有 关屏蔽效应和准局域振动的一些理论计算正在进行中.

4.3 p1 峰的本质

由于 Ba-Ba 层间 a-b 平面内氧原子占有率随淬火温度升高而发生相应的变化,有必要 对与之相关的 p1 峰做一分析.

根据参考文献[1],随着温度升高, Ba-Ba 层间 a-b 平面内 b 轴上的氧占有率 no 由初始 值 0.8 逐渐减小, a 轴上的氧占有率 no 在 500℃ 以前几乎为零; 当温度高于 500℃ 时, na 逐 渐增大,温度为 600℃ 时, no 为 0.5, na 为 0.08, 这时氧含量 x 约为 6.6; 当温度接近 670℃ 时, na、 no 均为 0.25 左右,此时,发生正交相-四方相(O-T)转变(氧含量约为 6.5),进入四 方相后, na、 no 均减小.

我们根据参考文献[1]的结果分析 Ba-Ba 匚间 a-b 平面内 Cu-O 伸缩振动情况. (1)当 n 为 0.5 时, 平均来看, 一维 Cu-O 链变为 …□-Cu-O-Cu -0—Cu—□…. Cu-即氧空位有序,这样,由于  $\Box$ —Cu—O—Cu— $\Box$  基元而产生的 Cu—O 局域 振 动 模,根 据  $n_{0}, n_{a},$ 可知 b 轴上局域 模 $(p_{1})$ 的 峰 强 约 为 a轴上局域模 $(p_1^{\prime})$ 峰强的5倍,而且,由于晶 格参数 a 比 b 大, p'i 的频率高于 p'i 的频率。 此时几乎没有很长的Cu-O链,而是 --- 1, 2. 11 □--Cu--O--Cu--□基元,因此 pi 是 Ba--2 З Ba 层间 a-b 平面 内 Cu—O 振 动 的 主要 成 分. (2) 当氧含量 x 从 6.6 减小时, n, 从 0.5 6.0 6.2 6.4 6.6 6.8 7.0 减小, na 从0.08 增大, 因此, pi 峰减弱, pǐ 峰增强,在氧含量 x 为 6.5 左右,发生 四 图5 根据氧占有率变化分析 p'、pi、强度随含 方相转变, pi 和 pi 合二为一。在此阶段, pi 氧量变化的示意图 1: p'1, 2: p'1, 3: p'1) 仍然是  $p_1$  的主要成分,因为当  $p_1'$  较强时, 晶 Fig. 5 Schematic diagram of the intensity variation of  $p'_1, p''_1$  and  $p''_1$  with oxygen content 格参数 a、b 相差不大, p'i 的频率和 pi 的频率 analysed according to the variation of oxygen 已十分接近. (3)当氧含量大于 6.6 时, Baoccupation.

 $p'_1$ 、 $p''_1$ 和 $p''_1$ ,其中 $p''_1$ 为链内 Cu—O 反称伸缩振动, $p'_1$ 为链两端 Cu—O 的准局域振动.图 5 表明  $p_1$ 峰各成分随氧含量的变化(未计及屏蔽效应).在正交相中, b 轴上的 Cu—O 伸缩振动是 $p_1$ 峰的主要成分,四方相中, a 轴和 b 轴上的 Cu—O 伸缩振动是简并的,这和  $p_1$ 

Ba 层间 a-b 平面内 Cu-O 的伸缩振动包 括

峰频率随晶格参数 b 的变化是相符的.

Stavola 等人<sup>[5]</sup>根据他们的研究结果,没有对 p1峰做具体指认,只是简单地将它与 p1峰 归为一类,即与二维 Cu-O 网络有关, Burns 等人<sup>[6]</sup>则将 p1峰指认为沿 c 轴的 O---Cu--O 反对称伸缩振动产生的.这些指认上的混乱主要是因为 未注意 到 红 外 吸 收 峰 的 变 化 与 YBa2Cu3O。其它变化的一些相关性导致的.

4.4 BiSrCaCu<sub>2</sub>O<sub>a</sub>红外峰的指认

对于 BiSrCaCu<sub>2</sub>O<sub>a</sub> 样品,前面的结果表明可以通过氢处理方法在其结构中引入氧空位 而不破坏其结构,氧空位对 BiSrCaCu<sub>2</sub>O<sub>a</sub> 的超导性能和晶胞体积有很大影响,并且,在空气 中退火吸氧后,样品恢复其超导电性<sup>[4]</sup>.

图 4 中有 4 个红外吸收峰,根据对 La<sub>2-a</sub>Sr<sub>a</sub>CuO<sub>4</sub>、YBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>0</sub> 红外光谱研究结果,对 其指认如下: *A*<sub>1</sub>和 *A*<sub>2</sub>分别与 Cu-O 及 Bi-O 平面内 Cu-O 和 Bi-O 的伸缩振动有关,因 为它们的峰强随样品变为半导体后有一突变,这个指认也与它们的键长相符,即 Cu-O 为 0.191 nm, Bi-O 为 0.271 nm<sup>[31]</sup>,对于 Bi-Sr-Ca-Cu-O 的结构,可参阅 文献 [31], *A*<sub>4</sub> 与 Cu-O 及 Bi-O 面 内 Cu-O 和 Bi-O 的弯曲 振 动 有 关,这 与 YBa<sub>2</sub>CaCu<sub>3</sub>O<sub>6</sub> 中 *p*<sub>4</sub>(410 cm<sup>-1</sup>)及 *p*<sub>5</sub>(360 cm<sup>-1</sup>)相似, *A*<sub>3</sub> 较弱总是出现在半导体 BiSrCu<sub>2</sub>O<sub>6</sub> 红外谱中,对它 的指认,需进一步的研究. Cardona<sup>[32]</sup>及 Stavola<sup>[31]</sup>等人在 Bi-Sr-Ca-Cu-O 的喇曼光谱中 ,发现了沿 c 轴对称振动的 Bi-O-Cu-O-Bi 峰,频率约为 480 cm<sup>-1</sup>,但在红外光谱中,我 们未发现与之相应的红外峰,即沿 c 轴反对称振动的 Bi-O-Cu-O-Bi,这可能是由于 *A*<sub>1</sub> 峰较宽,把它掩盖了.

比较 La<sub>2-a</sub>Sr<sub>a</sub>CuO<sub>4</sub>、Y Ba<sub>2</sub>Ou<sub>3</sub>O<sub>a</sub>和 BiSrCaCu<sub>2</sub>O<sub>a</sub>的红外光谱,可以发现一些共同点. 当样品成为半导体时,在 700~450 cm<sup>-1</sup> 频率范围内,出现一些吸收峰,且强度变化很大 (对于 La<sub>2-a</sub>Sr<sub>a</sub>CuO<sub>4</sub> 可参阅文献[33]),相应地,在 410~360 cm<sup>-1</sup> 频率范围内,出现一些吸 收峰,它们的强度变化和 700~450 cm<sup>-1</sup> 范围内峰强度的变化相似.

## 5. 结 论

根据红外峰频率及晶格参数的变化,我们进一步肯定了以前对 YBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>a</sub> 红外 吸 收 峰的指认.即  $p_1$ 是由于 Ba-Ba 层间 a-b 平面内 Cu—O 伸缩振动产生的;  $p_2$  峰是 Y-Ba 层 间 2-D Cu-O 网络中 Cu—O 伸缩振动产生的;  $p_3$  是沿 c 轴的 O—Cu—O 反对称振动 产 生 的.一个新峰  $p_4$ 、及  $p_5$  被分别指认为 Ba-Ba 层 间 a-b 平 面 内 Cu—O 及 Y-Ba 层 间 2-D Cu-O 网络中的 Cu—O 弯曲振动产生的,同时,对红外峰的强度变化进行了讨论. 另外,我 们研究了不同氧含量 BiSrCaCu<sub>2</sub>O<sub>a</sub> 样品的红外谱,在 800~250 cm<sup>-1</sup> 频率范围内,发现 4 个 吸收峰,  $A_4$ (610 cm<sup>-1</sup>)被指认为 Cu-O 面中的 Cu—O 伸缩振动产生的,  $A_2$ (475 cm<sup>-1</sup>) 是 Bi-O面中的 Bi—O 伸缩振动产生的;  $A_4$ (370 cm<sup>-1</sup>)是 Cu-O 面及 Bi-O 面内 Cu—O 和 Bi— O 的弯曲振动产生的,  $A_3$ (450 cm<sup>-1</sup>)需进一步研究.

致谢——作者感谢张宏副研究员、周锷尤、彭莹、蔡培新及顾为芳等同志在本工作中所给予 的帮助及有益的讨论。

#### 参考文献

- [1] Jorgensen J. D. et al., phys. Rev., B36 (1987), 7:3608.
- [2] Cava R. J. et al., Phys. Rev., B36 (1987), 10:5719.
- [3] Locquet J. P. et al., Solid State Commun., 66 (1988), 4:393.
- [4] Zhao Yonggang et al., Physica C: Superconductivity, to be published
- [5] Stavola M. et al., Phys. Rev., B36 (1987), 1:850.
- [6] Burns G. et al., Solid State Commun., 64 (1987), 4:471.
- [7] Shi T. S. et al., Phys. Stat. Sol., (b) 148 (1988), 1:715.
- [8] Sugai S., Phys. Rev., B36 (1987), 13:7133.
- [9] Saito Y. et al., Solid State Commun., 64 (1987), 7:1047.
- [10] Thomsen C. et al., Solid State Commun., 65 (1988), 1:55.
- [11] Crawford M. K. et al., phys. Rev., B37 (1988), 7:3371.
- [12] Kuzmany H. et al., Solid State Commun., 65 (1988), 11:1343.
- [13] Taylor K. N. R. et al., J. Phys., C21 (1988), 15: L489.
- [14] Onari S. et al., Solid State Commun., 66 (1988), 3:303.
- [15] Zhao Yonggang et al., Solid State Commun., 68 (1988), 9:847.
- [16] 赵永刚等,红外研究,7A (1988), 4: 315.
- [17] Hangyo M. et al., JpnJ. App l., Phys. 65 (1988), 8: 835.
- [18] Krol D. M. et al., Phys Rev., B36. (1987). 16:8325.
- [19] Bhadra R. et al., Phys. Rev., B37 (1988), 10: 5142.
- [20] Yamanaka A. et al., Jpn. J. Appl. Phys., 26 (1987), 8: L1404.
- [21] Zhang Shulin et al., Solid State Commun., 66 (1988), 6: 657.
- [22] Cardona M. et al., Solid State Commun., 64 (1987), 5:727.
- [23] Iqbal Z. et al., Phys. Rev., B36 (1987), 4:2283.
- [24] Thomsen C. et al., Solid State Commun., 65 (1988), 10: 1139.
- [25] Hadjiev V. G. and Iliev M. N., Solid State Commun., 66 (1988), 4:451.
- [26] Stavola M. et al., phys. Rev. Lett., 58 (1987), 15:1571.
- [27] Wang Z. Z. et al., Phys. Rev., B36 (1987), 13: 7222.
- [28] Kwok W. K. et al., Phys. Rev., B35 (1988), 1:106.
- [29] McIntyre G. J. et al., Phys. Rev., B37 (1988), 10:5148.
- [30] Yan Q. W. et al., Phys. Rev., B37 (1988), 10: 5345.
- [31] Stavola M. et al., Phys. Rev., B38 (1988), 7: 5110.
- [32] Cardona M. et al., Solid State Commun., 65 (1988), 12:1225.
- [33] Oh-ishi K. et al., Jpn. J. Appl. Phys., 26 (1987), 4: L484.

# INVESTIGATIONS ON THE IR SPECTRA OF YBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>x</sub> AND BiSrCaCu<sub>2</sub>O<sub>x</sub>

ZHAO YONGGANG, XIE LEIMINGI ZHONG FUMING,

CHEN JIANMING, SHI TIANSHEN

(Shanghai Institute of Metallurgy, Academia Sinica, Shanghai, China)

#### ABSTRACT

The assignments for the  $p_1$ ,  $p_2$  and  $p_3$  peaks in IR spectra of YBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>x</sub> are further investigated. The variations of lattice constants b, c and frequencies of  $p_1$  and  $p_3$  with quenching temperature are measured. Other two peaks,  $p_4$  (410 cm<sup>-1</sup>) and  $p_5$ (360 cm<sup>-1</sup>), are reported and assigned to the Cu—O bending vibration of Cu–O between Ba–Ba layers and Y–Ba layers, respectively. The IR absorption spectra of BiSrCaCu<sub>2</sub>O<sub>x</sub> with different oxygen contents are also studied and assignments for these IR peaks are made.