红外研究 ChingJ. Infrared Res,

MBa₂Cu₃O_{7-δ}(M=Y,Sm,Gd,Eu) 超导体的红外光谱*

叶红娟 俞志毅 陆 卫 陈建湘 沈学础

(中国科学院上海技术物理研究所红外物理开放研究实验室,上海,200083)

曹 宁 郑家琪 陈熙琛

(中国科学院物理研究所,北京,100080)

摘要——测定了多晶超导体 MBa₂Ou₃O_{7-δ}(M=Y, Sm, Gd, Eu) 的反射光谱 和透射光谱. 在远红外(40~360cm⁻¹)反射谱中观察到 5 个特征反射峰和 3 个反转结构,在中红外反射谱中有一 580cm⁻¹峰,在中红外吸收谱中有 580 ~590cm⁻¹和 615~627 cm⁻¹ 两个峰. 本文分析了这些峰对应的振动模,并 由反转结构确定了超导能隙和比值 γ=24/k_BT_c.

关键词——氧化物超导体,红外反射光谱,反射峰,反转结构。

1. 引 言

自从发现高 T。氧化物超导体以来,已发表了许多有关能隙和晶格振动的研究结果,许 多实验显示稀土元素氧化物超导体和 YBa₂Ou₃O₇₋₃ 超导体有相同的原胞结构和转变 温度 T₆^[1,2],本文通过红外光谱来确定它们的共有结构.

将高纯氧化物原料混合并在 850~950°C 温度下预烧,然后充分研磨并压成薄片. 在流 动氧气氛环境中,在 950~960°C 的温度下将薄片烧结 8~12h,在随炉冷却到室温的退火过 程中,当炉温降至 700~750°C 时保温 1~2h. 按与前相同条件再重复研磨、烧结、退火等工 艺,我们用这种两次烧结样品作为远红外和中红外反射谱测试样品. X 光衍射实验表明这 些样品是单相样品,表1列出它们的超导起始温度和零电阻温度,根据 *T*。值估计δ值大约 为0.1.所有样品的远红外和中红外光谱测量在 Nicolet-2008XV 和 1708X 傅里叶光谱仪上 进行. 在远红外反射谱的测量中,其频率范围和温度范围分别是 40~360cm⁻¹和 4.2~300K, 反射光谱测量的入射角为 15°,用镀金的镜子作为 100% 反射率的参考本底.将少量样品与

本文 1988年 12 月 26 日收到,修改稿 1989 年 5 月 9 日收到。

[•] 国家自然科学基金资助课题。

 	Table 1 T_c (onset) an	d T_c (zero) of MBa ₂ Cu	1307-3 samples.	
M	$T_{c}(\text{on set})(\mathbb{K})$	$T_{\rm c}({\rm zero})({\rm K})$	R(300K)/R(on set)	
Y	94.0	91.0		
Sm	94.9	91.0	2.3	
Gđ	95. 7	93.2	2.7	
Eu	92	90	2 .8	

表1 MBa₂Cu₃O₇₋₈样品的 T_c(onset) 和 T_c(zero)

KBr 粉末混合,充分研磨后再压成薄片,即制成中红外透射测量样品。

2. 远红外反射光谱

不同 M(M=Y, Sm, Gd, Eu) 氧化物超导体 $MBa_2Cu_3O_{7-3}$ 的远红外反射谱分别示于图 1~4,我们的实验结果表明这些样品在 40~360cm-1 波段范围内都有 5 个反射峰和 3 处反 转结构,在反转结构 位置超导态和正常态的反射率曲线的走向改变. 表 2 列出 5 个反射峰 的频率值.



图 1 YBagCugOr-。样品的远红外反射谱 (样品 A 和 C 未经任何表面处理,样品 B 与 C 是同时制备的,但用金相砂纸抛光表面) Fig. 1 Far-infrared reflection spectra of YBa₂Cu₃O₇₋₀. (Sample A and C: without any processing on the surface; Sample B: prepared together

with sample C but polished by emery paper)

表 2 MBa₂Cu₃O₇₋₃样品远红外反射谱的 5 个反射峰的频率值 Table 2 Positions of reflection peaks in the far-infrared reflection

spectra of $MBa_2Cu_3O_{7-3}$ samples.						
М	$T(\mathbb{K})$	$\omega_{p_1}(cm^{-1})$	$\pi_{p_2}(cm^{-1})$	$\omega_{p_s}(\text{cm}^{-1})$	$\omega_{p_1}(\mathrm{cm}^{-1})$	ω _{p;} (c m⁻¹)
Y-(A)	4.2	159.2	195 .4	267.5	277.?	313.3
	100	156.7	193.5	267.5	277.8	315.2
Y- (B)	4.2	15 5 . 4	193.5	275.3	283.5	317. 2
	97	155. 4	191.6	276.5	282.5	3 18. 4
$\mathbf{E}\mathbf{u}$	4.2	159.9	174.3	271.0	280.0	316
	100	156.0	174.0	271.0	280.0	316
Sm	4.2	157.0	173.5	26 8	277.5	312
	100	154.5		264	277.5	312
Gđ	4.2	157. 4	175.5	271 .9	280.0	310
	10 0	154.3	174.2	270.6	279.4	310



图 2 SmBa₂Cu₃O₇₋₋6 样品的远红外反射谱 Fig. 2 Far-infrared reflection spectrum of SmBa₂Cu₃O₇₋₀.

群论研究指出, YBa₂Cu₃O₇ 有 21 个红外活动声子模^[3,4], 声子数目如此众多, 且许多振动模式叠加在一起, 所以要清楚而正确地指定这些模式是困难的。 我们试就实验中发现的峰进行辨认.

比较不同 M 超导体的远红外反射谱,我们发现它们的 p_1 , p_3 , p_4 , p_5 反射峰的位置没有 明显变化,但 p_2 反射峰的位置变化明显.对于 M=Y 的超导体,其 $\omega_{p_1}\approx 194$ cm⁻¹,当 M 为 稀土元素时,其 $\omega_{p_1}=175$ cm⁻¹.这说明 p_2 与 M 元素有关,是 M-O 离子的振动模.因为稀 土元素 Eu、Gd、Sm 的原子量非常接近,所以在等力常数近似条件下它们的振动频率移动







图 4 EuBa₂Cu₃O₇₋₆样品的远红外反射谱 Fig. 4 Far-infrared reflection spectrum of EuBa₂Cu₃O₇₋₈.

不大,Y 比其他 3 个稀土元素都轻,所以 M=Y 超导体的 ω_{p_1} 应比 M为其它稀土元素的超导体的 ω_{p_1} 大.上面我们已判定 p_2 峰与 M-O 离子振动有关,而 Ou 的原子量又远小于 M 和 Ba 元素,所以我们认为 p_1 峰是 Ba-O 离子的振动,而 p_3 、 p_4 、 p_5 峰则是 Ou-O 键的弯曲振动.我们的结果和 Cardona 等人^[5]的结果不同,在他们的 YBa₂Cu₃O_{7-a} 远红外反射谱测量中只观察到 p_4 和 p_5 峰,并把它们归属于位于 Y 原子层和 Ba 原子层之间的 Ou-O 面上的两个 Cu-O 键的弯曲振动,而在我们的实验中观察到 3 个峰,虽然 p_3 峰比较弱,但在绝大多数样品中都能分辨出来, p_3 峰和 p_4 峰频率相差 8~10 cm⁻¹,我们认为在 Cu-O 面上 a 轴和 b 轴上的 Cu-O 键周围环境差不多,仅在 Cu-O 键的键长上稍有区别,所以我们把峰 p_3 和 p_4 归属为 Ou-O 面上两个 Cu-O 键的弯曲振动,把 p_5 归属于两个 Ba 原子层之间 Ou-O 一维链上的 Cu-O 键的弯曲振动,对于 M=Gd 的样品,在 p_2 和 p_3 峰之间还有些小峰,而在 M=Y 的个别样品中能观察到 Ba-O 振动峰的分裂现象,它们的起因还不清楚.

每一个 MBa₂Cu₃O₇₋₈ 有 3 个反转结构 s₁、s₂ 和 s₃, 在 s₁ 和 s₂ 附近, 正常态的反射率曲线 互相平行或重合, 但超导态的反射率曲线形状随温度变化而有区别. 在反转点左边曲线上 升, 温度越低曲线上升得越陡, 且温度降低时反射率曲线开始上升的位置向高波数方向移 动. 我们认为 s₁ 反转是由 Ba-O 离子振动引起的, s₂ 是由 Ou-O 键振动的阻尼引起的, 因为 反射峰的高度与振子的阻尼有关, s₂ 与超导体的能隙相关. 目前各国科学家对于如何用远 红外反射光谱确定多晶超导体的能隙, 尚存在着不同观点^{16~91}. 表 3 中我们列出了 $\omega_{s_1}\omega_{s_2}$ 、 ω_{s_2} 及与 ω_{s_2} 相应的比值 $\gamma = 2A_2/k_BT_c$. 我们是将 4.2K 的反射率曲线与 100K 的反射率 曲 线的相交点定为 ω_a 值的.

the second day of the					
М	$\omega_{s_i}(\mathrm{meV})$	$\omega_{\mathbf{s}_2}(\mathbf{m}\mathrm{e} \nabla)$	$2\Delta_2/K_BT_c$	$\omega_{s_3}(\mathrm{meV})$	
 Ү-(А)	16.9	26.6	3.43	39.9	
Y-(B)	15.9	25.2	3.25	39.7	
Sm	1 7. 4	26.2	3.3 4	4 0, 4	
Eu	18.7	29.5	3.80	4 2.2	
Gd	18.5	28.9	3.60	4 1.2	

表 3 在 MBa₂Cu₃O₇₋₀ 样品的远红外反射谱中的反转结构位置及比值 $\gamma = 2\Delta/k_B T_o$ Table 3 The positions of inversion structures and the ratio $\gamma = 2\Delta/k_B T_o$ in the far-infrared spectra of MBa₂Cu₃O₇₋₀ samples.

所有样品都不是刚制备好的, M=Y 的样品已在干燥器中放置了两星期, M=Sm、Gd、 Eu 样品先在干燥器中放了两个星期后又在液氮中保存了两个月. 我们的许多实验结果表 明,只要不接触高温和水,在干燥器内存放几个月不会使样品的光谱结构发生改变. 在一 般情况下,我们不对测量样品的表面作任何处理,但为了比较,我们对 M=Y-(B)的样品进 行表面抛光,并用金相砂纸磨去薄薄一层, M=Y-(B)和 M=Y-(O)样品是用同一炉中并 列的两块样品和完全相同的工艺制备的,比较它们的远红外光谱,可以观察到在低波数范围 M=Y-(C)样品的反射率曲线有比较陡的上升,说明样品表面与内部存在着一些差别,这 是由于在制备过程中样品表面与氧的交换比较充分. 图 1~4 中所有的测量样品都是在流 动氧气氛中烧结、退火制备而成的. 而图 5 的样品 M=Y-(D)是在空气中制备的, 它同 样具备 5 个反射峰和 3 处反转结构,但它的反射率随波数的增加降低很快.从大量样品的测



图 5 在空气中烧结的 YBa₂Cu₃O_{7-d}-(D) 样品的远红外反射谱 Fig. 5 Far-infrared reflection spectrum of YBa₂Cu₃O_{7-d}-(D) sintered in air.



图 6 一次烧结 YBa₂Cu₃O₇₋₆-(E)样品的远红外反射光谱 Fig. 6 Far-infrared reflection spectra of YBa₂Cu₃O₇₋₆-(E) sintered in oxygen once (without the procedures of grinding and sintering once again).

试中我们得到经验值:对于在流动氧气氛中烧结和退火的样品,其 $R(50 \text{ cm}^{-1})/R(300 \text{ cm}^{-1})$ ≈2,对于在空气中烧结和退火的样品,其 $R(50 \text{ cm}^{-1})/R(300 \text{ cm}^{-1}) = 3 \sim 4$,这是低氧接触的 结果. 图6显示 M=Y-(E)样品的远红外反射谱, M=Y-(E)是--次烧结样品(没经过再 一次的研磨、烧结、退火等工艺),它的 Cu-O 键振动和反转结构 s₃都不明显,这也说明氧在 烧结过程中扮演了重要角色.

3. 中红外反射谱和透射谱

图 7 是 MBa₂Cu₃O₇₋₈ 的室温中红外反射谱,在 350~1600 cm⁻¹ 范围内,各样品都有 2

个峰,在1600~3000cm⁻¹内没 有结构. 对于所有样品, 位于 ω≈580 cm⁻¹的反射峰是共有 的; 对于 M=Y 的样品, 另有 一个反射峰位于 850 cm⁻¹; 对 其它 M=Eu、Od、Sm 的样品, 另一个峰在1050cm-1 附近。M =Y-(E)样品是在空气中制 备的 $(T_e = 82K)$, 在它的曲线 上我们同样观察到位于580 cm⁻¹的反射峰,我们认为ω≈ 580cm⁻¹ 的反射峰与氧含量关 系不大, 是沿着 c 轴的 Cu-O 键的伸缩振动, 位于 850cm⁻¹ 和 1050 cm⁻¹ 的反射峰可能涉 及到 Y 和稀土元素的 双声子 或多声子过程.

图 8 是 MBa₂Cu₃O₇₋₈ 样品 的室温中红外透射谱,表4列 出了它们共有的红外特征吸收 峰 N_1 和 N_2 的峰位.Stavola等 人⁽¹⁰⁾在四方相的 YBa₂Cu₃O₇₋₈ 样品中观察到 N_1 ,他们认为这





个吸收峰与 Cu-O 面上的 Cu-O 键的振动有关,而我们在不同 M 的正交相样品中都观察到 此峰.在 YBa₂Cu₃O₇₋₈ 样品中,当氧的含量降低时,样品的 T_{0} 将下降,它的晶格常数 b 将缩 短,而晶格常数 a 和 c 将增长^[11~12],这意味着沿着 b 轴 Ou-O 键的振动频率将增大,沿着 c轴的 Cu-O 键的振动频率将缩小.为了比较,我们测量了在空气中烧结的样品 M=Gd(2) 和 M=Y-(F),它们的 T_{0} 在 84K 左右.将它们的光谱与在流动氧气中烧结的氧含量较高 样品的光谱进行比较,发现它们的 N_{1} 峰值增大而 N_{0} 峰值减小,所以我们认为 N_{1} 峰与沿着



⁽M=Y-(A)、M=Sm、Cd、Eu 在流动氧气氛中烧结; M=Gd(2)和 M=Y-(F)在空气中烧结)

(Samples for M=Y-(A), M=Sm, M=Gd-(1), M=Eu, all sintered in flowing oxygen; but samples for M=Ga-(2) and M=Y-(F) sintered in air.)

表4 MBa₂Cu₃O₇₋₀样品的红外吸收峰的频率值

Table 4	The positions of absorption peaks in the infrared
8	bsorption spectra of MBa ₂ Cu ₃ O _{7-d} samples.

М	$N_{1}(\text{cm}^{-1})$	$N_2(\text{cm}^{-1})$	
 У-(<u>А</u>)	618	580	
Y-(E)	630	577	
Sm	617	582	
Eu	615	585	
Gđ	617	590	
Gd (2)	627	582	

b 轴的 Cu-O 键振动有关, 而 N₂ 峰与沿 c 轴的 Cu-O 键振动有关. 中子衍射和其它实验告 诉我们: 氧含量的改变最初是发生在 Cu-O 一维链上的, N₁ 应与 Cu-O 一维链有关, 可能 是 Cu-O 一维链上的氧空位引起靠近 Cu-O 键的定域振动所致.

致谢——感谢中国科学院上海冶金研究所蔡培新,冷静民等同志在中红外吸收谱实验过程 中给予的热情帮助。

Fig. 8 Infrared absorption spectra of $MBa_2Cu_3O_{7-\delta}$.

参考文献

- [1] Cava R. J. et al., Phys. Rev. Lett., 58 (1987), 1678.
- [2] Tarascon M. et al., Phys. Rev., B36 (1987), 226.
- [3] Izumi F. et al., Jpn. J. Appl. Phys., 26 (1987), L649.
- [4] Siegrist T. et al., Phy, Rev., B35 (1987), 7137.
- [5] Cardona M. et al., Solid State Commun., 64 (1987), 727.
- [6] Ose W. et al., Phys, B70 (1988), 307.
- [7] Bonn D. A. et al., Phys. Rev., B37 (1988), 1574.
- [8] Ye Hong Juan. et al. Phys Rev., B36 (1987), 8802.
- [9] Ye Hong Juan et al., Chin. Phys. Lett., 5 (1988), 161.
- [10] Stavola M. et al., Phys. Rev., B36 (1987), 850.
- [11] Batlogg C.B., in "Novel Mechanisms of Superconductivity", Ed. by S. A.Wolf and V. Z. Werder, Plenum Press, New York, 1987.
- [12] Sawada H. et al., Jop. J. Appl. Phys., 26 (1987), L1054.

INFRARED SPECTRA OF SUPERCONDUCTOR $MBa_2Cu_3O_{7-\delta}$ (M = Y, Sm, Gd, Eu)

YE HONGJUAN. YU ZHIYI, LU WEI, CHEN JIANXIANG, SHEN XUECHU (Laboratory for Infrared Physics, Shanghai Institute of Technical Physics, [Academia Sinica, 200083, Shanghai, China]

> CAO NING, ZHENG JIAQI, CHEN XICHEN (Institute of Physics, Academia Sinica, 100080, Beijing, China)

ABSTRACT

The reflection and transmission spectra of the polyorystalline superconductors $MBa_2Cu_3O_{7-\delta}(M=Y, Sm, Gd, Eu)$ are reported. Five characteristic reflection peaks and three inversion structures have been observed in the far-infrared (40~360cm⁻¹) reflection spectra common to all these materials. In the mid-infrared region, there is another characteristic reflection peak of $580cm^{-1}$. In the absorption spectra two peaks have been found at $580\sim590$ and $615\sim627cm^{-1}$. Vibration modes corresponding to these peaks are analyzed and the ratio $\gamma = 2\Delta/k_BT_c$ is determined from the inversion structure.

πŪ

[•] Project supported by the Chinese National Natural Sciences Fund.