# 钙钛矿锰氧化物 La<sub>1-x</sub>Te<sub>x</sub>MnO<sub>3</sub>(x=0.04,0.1) 的两类磁电阻现象\*

谈国太<sup>1</sup>) 陈正豪<sup>1</sup>) 章晓中<sup>1</sup>

<sup>1</sup>(清华大学材料科学与工程系,北京 100084)
<sup>2</sup>(中国科学院物理研究所,北京 100080)
(2004年3月12日收到 2004年4月9日收到修改稿)

 $La_{1-x}Te_xMnO_3(x = 0.04, 0.1)$ 是一种具有钙钛矿结构的电子掺杂型锰氧化物.实验结果表明:在这种锰氧化物 中同时存在庞磁阻(CMR)效应和低场磁电阻(LFMR)效应.在整个实验温度范围(5—300 K),LFMR 随温度升高而发 生了如下变化:出现—消失—出现,在LFMR消失的温区又恰好能观察到明显的 CMR.对其原因给予了解释.

关键词:庞磁电阻,低场磁电阻,La-Te-Mn-O PACC:7530V

### 1.引 言

自上世纪 90 年代以来 凝聚态物理学中的重要 分支——强关联电子系统和钙钛矿氧化物物理— 因在钙钛矿锰氧化物(如 LaMnO<sub>3</sub>)中掺杂二价碱土 金属离子(如 Sr<sup>2+</sup>, Ca<sup>2+</sup>, Ba<sup>2+</sup>等)所展示的庞磁电阻 (colossal magnetoresistance, CMR)效应而再次激起人 们的广泛研究热潮1-4].这类掺杂锰氧化物具有新 颖的电子输运和自旋输运特性 其 CMR 效应很好地 体现了强关联电子系统中电荷、自旋和轨道等自由 度间的相互耦合与竞争 是这类掺杂锰氧化物的一 种内禀特性(Intrinsic property)<sup>51</sup>. CMR 极大值通常 出现在金属-绝缘性转变和居里温度(T\_)附近,这一 显著特征能在双交换(double exchange, DE)作用模 型<sup>[6]</sup>的框架下得到很好的解释,另一方面,与 CMR 效应主要存在于高场(约丁量级)相比,在这类掺杂 锰氧化物中还发现存在另一种更具应用性的磁电阻 现象——低场磁电阻效应(low-field magnetoresistance,LFMR )<sup>7</sup>,它的突出特征是在低 的外磁场下(H~10<sup>-3</sup>—10<sup>-2</sup>T)可获得大的磁电阻变 化率(magnetoresistance ratio, MR).大量的实验结果 指出明显的 LFMR 仅存在于包括薄膜、块材及超微

粉末等多晶样品中<sup>[8-12]</sup>,这表明晶界在其中起着决 定性的作用 暗示了 LFMR 是一种外在的磁输运现 象<sup>[13]</sup>,有着不同于 CMR 的物理机理.Li 等人<sup>[10]</sup>曾 提出多晶样品中的 LFMR 来源于晶界处自旋极化散 射(spin polarized scattering, SPS),但 Hwang 等人认为 来源于晶粒间自旋极化隧穿(spin polarized intergrain tunneling, SPT)<sup>81</sup>.相比之下,SPT 近年来更受人关 注,被认为是产生 LFMR 的主要机理<sup>[14,15]</sup>.

目前无论是对掺杂锰氧化物的 CMR 还是 LFMR 研究 绝大多数是集中在二价碱土金属元素如 Sr, Ca,Ba 等掺杂的锰氧化物,这是一种空穴型掺杂.而 对四价如 VI 族元素 Ce<sup>[16]</sup>,Te<sup>[17]</sup>或五价如 V 族元 素 Sb<sup>[18]</sup>等电子型掺杂的锰氧化物则研究较少,特 别是 LFMR,更鲜有报道.本文报道了 Te 掺杂钙钛 矿锰氧化物 La<sub>1-x</sub>Te<sub>x</sub>MnO<sub>3</sub>(x = 0.04, 0.1)中共存的 CMR 和 LFMR 现象,实验发现 LFMR 不仅在低温 ( $< T_c$ )也同时在室温下存在,这在 Sr,Ca 等掺杂的 锰氧化物尚未见报道.此外,对 CMR 和 LFMR 共存 的原因在文章中亦给予了分析.

#### 2.实验

 $La_{1-x}Te_xMnO_3(x = 0.04, 0.1)$ 多晶样品由固相

<sup>\*</sup>国家基础研究重大项目基金(批准号:G1998061412)和中国博士后基金资助的课题.

<sup>&</sup>lt;sup>†</sup>E-mail:xxzhang@tsinghua.edu.cn;电话 1010-62773999.

反应法制备<sup>[17]</sup>,样品的 x 射线衍射数据由 DMAX2400的 x 射线衍射仪利用 Cu $K\alpha$ 线测得 表面 形貌用 JSM-6301F型扫描电子显微镜观察,磁、电特 性的测量是在 MPMS-7 型超导量子磁强计(SQUID) 上完成的,电阻则用标准四探针法测量,氧含量及阳 离子价态等,已在文献[17]中报道过,Te 具有 + 4 价态,  $La_{1-x}$  Te<sub>x</sub> MnO<sub>3</sub> 是一种电子掺杂型 CMR 氧 化物.

#### 3. 结果及分析

图 1 是  $L_{a_{0.9}} Te_{0.1} MnO_3$  样品的 x 射线衍射(XRD) 数据和 SEM 形貌图.其中图 1(a)还给出了用 DBW-9411 程序精修后的 XRD 结果 精修的结果表明  $La_{0.9}$  $Te_{0.1} MnO_3$  样品具有畸变的钙钛矿结构(空间群为  $R\overline{3}$  CH).图 1(b)展示了  $La_{0.9} Te_{0.1} MnO_3$  样品具有多 孔结构,且表面小尺寸颗粒较多,分布也较均匀.经 测量,样品表面颗粒的平均尺寸约 0.3  $\mu$ m,这种颗 粒尺寸的多晶样品已证实具有 LFMR<sup>[19]</sup>.



图 1 La<sub>0.9</sub> Te<sub>0.1</sub> MnO<sub>3</sub> 样品的 x 射线衍射数据(a)和 SEM 形貌图(b)

为了研究  $La_{1-x}$  Te<sub>x</sub> MnO<sub>3</sub> 多晶样品的磁电阻效

应测量了样品的电阻率(p)随外磁场(H)的变化关 系,结果如图 2(a)和图 3(b)所示.图 2(a)是 La0.96 Te0.04 MnO3 样品在 5 K 至室温间多个温度下的 ○H 曲线,这些曲线很明显地反映出电阻率随外磁 场变化的两种不同特点.如在 5 和 20 K 等低温情况 下 样品的电阻率除在高场部分随外磁场的增强而 线性递减外,在低场部分(<1T)则非线性陡降,这 与 Hwang 等人<sup>[8]</sup>在 La<sub>2/3</sub> Sr<sub>1/3</sub> MnO<sub>3</sub> 多晶样品中观察 到的结果一致,表明 La0.96 Te0.04 MnO3 样品确实存在 LFMR. 考虑到  $La_{0.96}$  Te<sub>0.04</sub> MnO<sub>3</sub> 的  $T_c = 201$  K( 对 La<sub>0.9</sub>Te<sub>0.1</sub>MnO<sub>3</sub>, T<sub>c</sub> = 240 K )<sup>20</sup>,则图 2( a)的结果进 一步表明 La<sub>0.96</sub> Te<sub>0.04</sub> MnO<sub>3</sub> 在远大于 T<sub>c</sub> 的高温如 250 K甚至室温(300 K)下也存在低场磁电阻效应.这明 显有别于 La23 Sr13 MnO3 多晶样品的对应情形,在文 献 8]中, Hwang 等人没有发现多晶样品在  $T > T_c$ 时存在 LFMR. 不过,  $T_{\rm C}$  以上温度的 LFMR 在  $Pr_{0.7}Pb_{0.3}MnO_3$ 中也被观察到,但在  $T_{C}$ 以下温度 Pro 7 Pbo 3 MnO3 也没有 LFMR<sup>[21]</sup>.



图 2 La<sub>0.96</sub> Te<sub>0.04</sub> MnO<sub>3</sub> 样品 (a)归一化电阻率-外磁场关系; (b)在 4 T 外磁场作用下电阻率和磁电阻变化率随温度的变化 关系

如用  $H_{IF}$ 标记在  $\rho$ -H 曲线中低场非线性部分与



图 3 La<sub>0.9</sub> Te<sub>0.1</sub> MnO<sub>3</sub> 样品 (a) 在不同外磁场作用下电阻率-温 度关系 (b) 归一化电阻率-外磁场关系. 插图分别是磁电阻变化 率-温度曲线和相应的局部放大图

高场线性部分相交处磁场值,根据图 2(a)的结果, 可得到  $La_{0.96}$  Te<sub>0.04</sub> MnO<sub>3</sub> 在 T = 5,20,250,300 K 时,  $H_{1F}$ 分别为 0.27,0.27,0.5 和 0.4 T,在  $H = H_{1F}$ 时,  $La_{0.96}$  Te<sub>0.04</sub> MnO<sub>3</sub> 相应的磁电阻变化率(定义 MR = [ c(0) - c(H) ] c(0), c(0) 和 c(H)分别是磁场为 零和 H 时的电阻率 )分别为 33% 31%,18%和 3%. 毫无疑问,3% 的室温低场 MR 展示了应用  $La_{1-x}$ Te<sub>x</sub> MnO<sub>3</sub> 材料的潜在优势.

此外,在图  $\chi$  a)中还存在另一类如 T = 135,170 和 200 K 时的  $\rho$ -H 曲线,显然在这些温度下,观察不 到 La<sub>0.96</sub> Te<sub>0.04</sub> MnO<sub>3</sub> 的 LFMR.为分析这些温度下 La<sub>1-x</sub>Te<sub>x</sub>MnO<sub>3</sub> 的磁电阻行为,测量了样品的电阻率 ( $\rho$ )随温度(T)的变化关系,结果如图 2(b)和图 3 (a)所示.图  $\chi$  b)是 La<sub>0.96</sub> Te<sub>0.04</sub> MnO<sub>3</sub> 样品在零场和 4 T 下的  $\rho$ -T 曲线及相应的 MR-T 关系,图中的结果 清楚显示了在 130 到 200 K 温区, $\rho$ -T 曲线出现单 峰 表明样品在该温区发生了金属—绝缘态相变 相 变温度  $T_{\rm M}$ 定义为峰值电阻率  $\rho_{\rm ms}$ 对应的温度,在 0 和 4 T 下分别为 165 和 177 K. 当施加 4 T 场作用时,  $\rho_{\text{max}}$ 陡然下降,反映了 La<sub>0.96</sub> Te<sub>0.04</sub> MnO<sub>3</sub> 在该温区具有 明显的 CMR 效应,最大的 MR = 63%.

CMR 和 LFMR 同样共存于 La<sub>0.9</sub> Te<sub>0.1</sub> MnO<sub>3</sub> 多晶 样品中.图 3(a)是 La<sub>0</sub>, Te<sub>01</sub> MnO<sub>3</sub> 样品在 0 0.1 2 和 4 T 下的 p-T 曲线及相应的 MR-T 关系(见插图).大 幅降落的  $\rho_{max}$ 及具有峰值的 MR-T 曲线很直观地显 示了样品在2和4T高场下具有明显的 CMR 效应. 然而在 0.1 T 低场下 , p-T 曲线变化很小 , 观察不到 明显 CMR 效应.MR 甚至在整个实验温区都是随 T 升高而单调下降,这可能与多晶样品中存在的晶界 有关 即弱的外场不足以克服晶界对相邻晶粒间磁 交换耦合作用的破坏,以至于观察不到明显的 CMR 效应.反之在低场下能观察到明显的 LFMR,图 3(b) 的结果表明  $La_{0.9}$  Te<sub>0.1</sub> MnO<sub>3</sub> 在  $T < T_{MI}$  (= 210 K , H = 0 T 温区存在的 LFMR 直到近 200 K 时才消失 温度 范围远超过 La<sub>0.96</sub> Te<sub>0.04</sub> MnO<sub>3</sub> 的相应情况. 与 La<sub>0.96</sub> Te0.04 MnO3 相似的是 ,La0.9 Te0.1 MnO3 的 LFMR 消失后 在高温如 300 K 时又重新出现(见图 3(b)的插图), 室温下  $La_{0.9}$  Te<sub>0.1</sub> MnO<sub>3</sub> 在  $H_{LF} = 0.1$  T 时的 MR = 2.3%

可见,在 La<sub>1-x</sub> Te<sub>x</sub> MnO<sub>3</sub> 多晶样品中不仅存在 CMR 也存在 LFMR.更有趣的是 LFMR 在整个实验 温度范围(5—300 K)发生了如下变化:出现—消 失—出现,而在 LFMR 消失的温区(~ $T_{M}$ — $T_{C}$ )又恰 好能观察到明显的 CMR,这意味着在~ $T_{M}$ — $T_{C}$ 温 区的 LFMR 效应可能被 CMR 效应掩盖.根据 DE 机 理,CMR 在  $T_{M}$ 和  $T_{C}$  附近最为显著<sup>[6]</sup>,而在  $T \ll T_{M}$ 的低温区 样品尤其是多晶样品的磁电阻对晶界和 磁畴边界<sup>[4]</sup>很敏感.Hwang 等人<sup>[8]</sup>的研究表明:多晶 中磁畴基本上与晶粒重合,电子在晶粒边界间存在 SPT.我们的实验结果也表明低温低场下的磁电阻主 要源自 SPT,一方面,在磁畴明显改变取向的外场范 围内,电阻率光滑地随外场变化(见图 2 至图 4);另 一方面 根据 SPT 模型<sup>[2]</sup>,MR( $\Delta\rho/\rho$ )能用下面的 方程拟合:

$$\frac{\Delta\rho}{\rho_0} = -\left(\frac{JP}{4k_{\rm B}T}\right) \left[m^2(H,T) - m^2(0,T)\right], (1)$$

式中 *J* 是晶粒间交换常数 ,*P* 为电子极化率 ,*m* 为 饱和磁化强度归一化了的磁化强度(图4中指  $M/M_{2T}$ ).图4给出了 La<sub>1-x</sub> Te<sub>x</sub> MnO<sub>3</sub>(x = 0.04, 0.1) 样品在5K时的 MR和  $m^2$  随 *H* 的变化曲线.显然, MR和  $m^2$  在低场下基本上满足线性关系,表明样品



图 4  $La_{1-x}Te_x MnO_3(x = 0.04, 0.1)$ 样品的磁电阻变化率及归一 化磁化强度随外磁场的变化关系

的实验数据基本上符合 SPT 模型.至于在  $T > T_c$  情况下的 LFMR,也可能是源自 SPT 的主要贡献.电子自旋共振(electron spin resonance, ESR)测量结果暗示 在  $T > T_c$  情况下, $La_{1-x} Te_x MnO_3$  样品在顺磁基质中存在铁磁团簇<sup>[20]</sup>.因而一些近邻的铁磁团簇中自然也就存在晶粒间 SPT.可以预见,随温

度升高,LFMR 会随铁磁团簇的越来越少而变得越 来越弱,这与图 (a)和图 (b)的结果一致.可见,随 温度从 5 K升到室温(300 K),La<sub>1-x</sub>Te<sub>x</sub>MnO<sub>3</sub>样品的 磁电阻先是由晶界处的 SPT 机理主导,之后随外场 的增强,SPT 机理被 CMR 机理掩盖,直到样品发生 了磁相变,CMR 机理受到破坏,SPT 机理又得以起主 要作用,但此时的 SPT 因铁磁团簇逐渐减少而变得 越来越弱,直至完全消失.

#### 4. 结 论

总之,  $La_{1-x} Te_x MnO_3(x = 0.04, 0.1)$ 多晶样品是 一种具有畸变钙钛矿结构的电子掺杂型锰氧化物, 在 这种锰氧化物中发现同时存在 CMR 和 LFMR.最大的 CMR 值出现在 ~  $T_{M}$ — $T_{C}$ , 且  $La_{0.9} Te_{0.04}$  MnO<sub>3</sub> 的最大 MR 比  $La_{0.9} Te_{0.1}$  MnO<sub>3</sub> 高, 在 4 T 场下为 63%.而在  $T \ll$  $T_{MI}$ 和  $T > T_{C}$  温区, 两样品都观察到明显的 LFMR, 甚 至在室温下,  $La_{0.96} Te_{0.04}$  MnO<sub>3</sub> 和  $La_{0.9} Te_{0.1}$  MnO<sub>3</sub> 的 MR 分别达到 3.0%( $H_{1F} = 0.4T$ )和 2.3%( $H_{1F} = 0.1T$ ). 以上实验结果反映了  $La_{1-x} Te_x$  MnO<sub>3</sub> 中存在两种产生 磁电阻效应的主要机理,即导致 CMR 效应的 DE 作用 和导致 LFMR 的 SPT 机理,而 SPT 机理在 ~  $T_{MI}$ — $T_{C}$ 温区被 CMR 机理掩盖.

- [1] Jin S et al 1994 Science 264 413
- [2] Coey J M D et al 1999 Advances in Physics 48 167
- [3] Dagotto E , Hotta T and Moreo A 2001 Physics Reports 344 1
- [4] Salamon M B and Jaime M 2001 Rev. Mod. Phys. 73 583
- [5] Coey J M D 1999 J. Appl. Phys. 85 5576
- [6] Zener C 1951 Phys. Rev. 82 403
- [7] Wang K F and Liu J M 2003 Prog. Phys. 23 192(in Chinese)[王 克锋、刘俊明 2003 物理学进展 23 192]
- [8] Hwang H Y et al 1996 Phys. Rev. Lett. 77 2041
- [9] Shreekala R et al 1997 Appl. Phys. Lett. 71 282
- [10] Li X W et al 1997 Appl. Phys. Lett. 71 1124
- [11] Li R W et al 2001 J. Phys. : Condens. Matter 13 141

- [12] Wang Z H et al 2000 J. Appl. Phys. 87 5582
- [13] Ziese M 2002 Rep. Prog. Phys. 65 143
- [14] Raychaudhuri P et al 1999 Phys. Rev. B 59 13919
- [15] Balcells L et al 1998 Phys. Rev. B 58 14697
- [16] Gehardt J R , Roy S and Ali N 1999 J. Appl. Phys. 85 5390
- [17] Tan G T et al 2003 J. Appl. Phys. 93 5480
- [18] Duan P et al 2003 Acta Phys. Sin 52 2061 (in Chinese) [段 苹 等 2003 物理学报 52 2061]
- [19] Mahesh R et al 1996 Appl. Phys. Lett. 68 2291
- [20] Tan G T et al 2003 Phys. Rev. B 68 14426
- [21] Li R W et al 2002 Appl. Phys. Lett. 80 3367
- [22] Helman J S and Abeles B 1976 Phys. Rev. Lett. 37 1429

## Two magnetoresistance phenomena in perovskite manganite of $La_{1-x}Te_xMnO_3(x = 0.04, 0.1)^*$

Tan Guo-Tai<sup>1</sup>) Chen Zheng-Hao<sup>2</sup>) Zhang Xiao-Zhong<sup>1</sup><sup>†</sup>

<sup>1)</sup> ( Department of Materials Science and Engineering , Tsinghua University , Beijing 100084 , China )

<sup>2</sup>)(Institute of Physics, Chinese Academy of Sciences, Beijing 100080, China)

(Received 12 March 2004; revised manuscript received 9 April 2004)

#### Abstract

The colossal magnetoresistance (CMR) effect and the low-field magnetoresistance (LFMR) of the electron-doped manganites  $La_{1-x} Te_x MnO_3$  (x = 0.04, 0.1) have been observed. The experimental results showed that LFMR of the samples varied with the increase of temperature from 5 to 300 K as follows : appearing-disappearing-appearing again. Furthermore, the samples exhibited large CMR in the temperature regime where the LFMR disappear. These related results have been analyzed.

**Keywords** : colossal magnetoresistance , low – field magnetoresistance , La-Te-Mn-O **PACC** : 7530V

<sup>\*</sup> Project supported by the Major Program of Basic Research of China (Grant No. G1998061412) and the Science Foundation for Post Doctorate of China.

<sup>&</sup>lt;sup>†</sup>E-mail: xxzhang@tsinghua.edu.cn, Tel:010-62773999.