Dy, Co 共掺杂对 BiFeO₃ 陶瓷磁特性和磁相变 温度 *T*_c 的影响^{*}

宋桂林¹⁾²⁾ 罗艳萍¹⁾ 苏健¹⁾ 周晓辉¹⁾ 常方高^{1)2)†}

(河南师范大学物理与信息工程学院,新乡 453007)
 (河南省光伏材料重点实验室,新乡 453007)
 (2012年10月3日收到;2013年1月7日收到修改稿)

采用快速液相烧结法制备 BiFeO₃ 和 Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO₃ (x = 0, 0.05, 0.1, 0.15) 陶瓷样品. 实验结果表明: 所 有样品的主衍射峰与纯相 BiFeO₃ 相符合且具有良好的晶体结构, 随着 Co³⁺ 掺杂量的增大, Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO₃ 样品的主衍射峰由双峰 (104) 与 (110) 逐渐重叠为单峰 (110), 当掺杂量 x > 0.05 时, 样品呈现正方晶系结构; SEM 形貌分析可知: Dy³⁺, Co³⁺ 共掺杂使 BiFeO₃ 晶粒尺度由原来的 3—5 µm 减小到约 1 µm. 室温下, BiFeO₃ 样品 表现出较弱的铁磁性, 随着 Dy³⁺ 和 Co³⁺ 掺杂, BiFeO₃ 样品的铁磁性显著提高. 在外加磁场为 30 kOe 的作用下, Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO₃ (x = 0.05, 0.1, 0.15) 的 M_r 分别为 0.43, 0.489, 0.973 emu/g; M_S 分别为 0.77, 1.65, 3.08 emu/g. BiFeO₃ 和 Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO₃ 样品磁矩 M 随着温度 T 的升高而逐渐减小, Dy 掺杂使 BiFeO₃ 样品的 T_N 由 644 K 升高到 648 K, 而 T_C 基本没有变化. Dy 和 Co 共掺杂导致 BiFeO₃ 样品磁相变温度 T_C 由 870 K 降低到 780 K, 其 T_C 变化主要取决于 Fe-O-Fe 反铁磁超交换作用的强弱和磁结构的相对稳定性.

关键词:铁磁电材料,磁滞回线,磁相变温度 PACS: 75.47.Lx, 76.50.+g, 75.60.Ej, 77.80.Dj

DOI: 10.7498/aps.62.097502

1引言

铁磁电材料是在一定温度范围内同时具有铁 电有序和铁磁有序的体系,两种有序共存耦合导 致某些特有的物理性质使其具有广泛的应用前景, 是材料领域研究的热点之一,备受科研工作者的 关注. BiFeO₃(BFO) 是少数在室温下同时具有铁 电性和铁磁性的材料之一,室温下呈现反铁磁有 序 ($T_{\rm N} = 380$ °C) 和铁电有序 ($T_{\rm C} = 830$ °C)^[1]. 对于 BiFeO₃ 材料而言,因杂相和氧空位的存在而产生较 大的漏导电流,很难获得饱和的磁滞回线和大的剩 余极化,从而严重阻碍了该材料在信息存储等领域 方面的应用 ^[2,3].

为了解决漏导电流和较弱磁性这一关键性问

题, 国内外对 BiFeO₃ 材料从理论, 实验方面进行 了大量的创新性研究工作. 在理论方面: 刘拥军等 利用第一性原理对 BiFe_{0.75}Co_{0.25}O₃ 材料进行计算, 因 Co³⁺ 的磁矩较小导致 BiFeO₃ 样品中部分原有 的反铁磁磁结构被破坏, 致使 BiFe_{0.75}Co_{0.25}O₃ 材 料呈现出较强的铁磁性 ^[4,5]. Kornev 等利用蒙特卡 洛模拟计算方法研究高温下 BiFeO₃ 铁磁特性, 发 现 BiFeO₃ 在 750 K 附近发生铁磁相变, 即磁相变 居里温度 $T_{\rm C} = 750$ K^[6].

实验方面:科研工作者对 BiFeO₃ 基陶瓷和薄 膜材料作了许多创新性工作,主要集中在铁电性, 铁磁性和磁电耦合效应等方面.实验上采用过渡 金属如 Mn, Ti, Cr, Co^[7-10] 和稀土元素 La, Sm, Dy 等^[11-15] 替代的方法来抑制氧空位和 Fe²⁺ 的形 成.进一步减少 BiFeO₃ 材料的漏导电流.提高其铁

http://wulixb.iphy.ac.cn

^{*} 河南省重点科技攻关项目(批准号: 122102210191)、河南省基础与前沿技术研究计划项目(批准号: 122300410231, 122300410203)和河南省教 育厅自然科学研究计划(2011A140014)资助的课题.

[†]通讯作者. E-mail: chfg@htu.cn

^{© 2013} 中国物理学会 Chinese Physical Society

电. 铁磁特性. 刘珊等研究了 Dy³⁺ (La, Dy, Gd) 掺 杂对 BiFeO3 薄膜晶体结构和磁性的影响. 当掺杂 量 x > 10%, Bi_{1-r}Dy_rFeO₃ 薄膜晶体结构从菱心结 构转变为单斜或四方结构,使其薄膜的磁性增强, 并在低温区发现 BiFeO3 薄膜的 ZFC 和 FC 呈现 自旋玻璃态的特征^[15]. Jun 等报道了 Co³⁺ 掺杂对 BiFeO3 磁性的影响,并研究样品的 ZFC 和 FC 曲 线特性,发现在不同温区,样品表现不同的磁特性, 其玻璃冻结温度 (Tf) 在 120 K 附近 ^[8,9]. Yang 等采 用化学沉积方法制备 Bi1-rLarFe1-vCovO3 薄膜材料, 研究漏导电流形成的机理,发现材料的电输运特性 在不同的电场强度作用下,遵循不同的导电机理, 同时受温度和外加偏压电场的影响^[16]. Jiang 等采 用溶胶凝胶法制备 $Bi_{0.8}La_{0.2}Fe_{1-x}Co_xO_3$ 纳米颗粒, 研究发现 Co3+ 替代 Fe3+,将大幅度提高 BiFeO3 材 料的介电常数和磁化强度,而该文献仅仅测量了 室温下样品的磁性^[17]. Zheng 等采用溶胶凝胶法 制备了 Bi_{0.9}La_{0.1}Fe_{0.95}R_{0.05}O₃ (R = Mn, Co) 陶瓷样 品,对样品的晶体结构及磁性进行研究,发现 Mn, Co在B位掺杂能较大幅度提高BiFeO3的铁磁性, 而没有详细研究磁化强度随 Mn 或 Co 掺杂量的变 化关系^[18,19]. Yang 等研究了 Ca²⁺, Ba²⁺ 共同替代 Bi³⁺对BiFeO3磁性和介电特性的影响,结果表明: Ca²⁺, Ba²⁺ 共掺杂能大幅度提高 BiFeO₃ 的磁性, 同时也提高了 BiFeO3 的奈尔温度 TN, 却没有研究 掺杂对其居里温度 TC 的影响 ^[20]; 然而, 实验上有 关A位, B位共掺杂对 BiFeO3 陶瓷的微观结构, 铁 磁性及磁相变温度影响的报道相对较少[16-18,20].

本文采用快速液相烧结法合成 $Bi_{0.95}Dy_{0.05}$ Fe_{1-x}Co_xO₃ (x = 0.05, 0.1, 0.15) 陶瓷样品,测量样 品的晶体结构、微观结构、铁磁特性及磁相变温 度,以期通过 Dy^{3+} 和 CO^{3+} 的适量掺杂,来抑制 BiFeO₃ 样品中氧空位和 Fe²⁺ 的形成,减少漏导电 流、进一步提高其铁磁性,探讨其对 BiFeO₃ 样品 磁相变温度的影响,也试图为高电容和大电感一体 化的电子元器件的制备、解决感性器件和容性器 件的相互干扰问题提供新的思路,对 BiFeO₃ 材料 在磁存储方面的实际应用也具有重要的意义.

2 实 验

实验采用高纯度的 Bi₂O₃ (99.99%), Fe₂O₃ (99.99%), Dy₂O₃ (99.99%), Co₂O₃ (99.99%) 为原料, 按化学组分进行配料. 用异丙醇溶液为溶

剂, 放入球磨机研磨 24 h 后烘干, 压成直径为 13 mm, 厚度为 1 mm 的圆片样品. 利用快速液 相烧结法^[21]在空气氛围中加热至 860—880 °C, 保温约 450 s, 制备 Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO₃ 陶瓷 样品.为了便于对样品进行描述, 把样品命名为: BiFeO₃ (BFO); Bi_{0.95}Dy_{0.05}FeO₃(BDFO); Bi_{0.95}Dy_{0.05} Fe_{0.95}Co_{0.05}O₃(BDFO-Co5%); Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{0.9}Co_{0.15}O₃(BDFO-Co10%); Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{0.85}Co_{0.15}O₃(BD-FO-Co15%).

利用德国布鲁克 D-8 型 X 射线衍射仪对样品 晶体结构进行测量;采用德国蔡司场发射扫描电 镜 (SEM) 对样品的微观形貌进行了观察;用美国 量子公司生产的样品振动磁强计 (versaLab, quantum design) 分别测量样品的磁滞回线、磁化强度 随温度的变化关系,研究 Dy³⁺ 和 Co³⁺ 适量掺杂对 BiFeO₃ 陶瓷样品磁性能的影响.

3 结果与讨论

利用 X 衍射仪分别对 BiFeO3 和 Bi0.95Dy0.05 $Fe_{1-x}Co_xO_3$ (x = 0, 0.05, 0.1, 0.15) 陶 瓷 样 品 进 行物相分析,其X 衍射分析图谱如图 1(a) 所 示. 参照标准 X 射线粉末衍射卡片 (JCPDS) 可 知: Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO₃样品的 XRD 图谱与 BiFeO3 的图谱基本相符合, BiFeO3 样品的 XRD 图谱在 28°—30° 处存在少量的 Bi₂Fe₄O₉ 杂相, 随着 Dy³⁺ 的引入, Bi_{0.95}Dy_{0.05}FeO₃ 样品的 XRD 图谱中 $Bi_2Fe_4O_9$ 杂相峰消失, 再次掺杂 Co^{3+} , $Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO_3$ (x = 0.05, 0.1, 0.15) 样品 XRD 图谱的杂相峰均消失. 这说明掺杂 Dy³⁺ 可 以有效地消除 Bi₂Fe₄O₉ 杂相的产生, 这一结果与 掺杂 La, Sm 等能有效地消除杂相的报道^[11,12]相 符合. 从图 1(a) 中发现, 掺杂样品的特征峰与纯相 BiFeO3 相比, Bi0.95Dy0.05Fe1-xCoxO3 样品 XRD 图 谱的几个特征衍射峰逐渐变宽,样品的主衍射峰如 (104), (012) 等特征峰强度相对减弱且向右移动. 当 掺杂量 x 大于 0.1 时. (006), (202) 等衍射峰几乎消 失. 引起样品 XRD 谱变化可能是以下两个方面的 原因:

首先,本文采用快速液相烧结法制备样品,因样品在烧结炉中的升,降温速率较快(100°C/s), Dy³⁺在BiFeO3中固相扩散速率较低,掺杂Dy³⁺ 会抑制BiFeO3 晶粒的生长而有利于获得晶细结 构^[10].因降温速率较快,样品中可能形成少量 Bi_{0.95}Dy_{0.05}FeO₃ 非晶态物质^[10,16],由于 Dy 和 Co 的掺入,导致 BiFeO₃ 陶瓷结晶能力减弱,晶粒尺 寸减小.其中,结晶能力减弱可能是由于 Dy₂O₃ 的 熔点 (2340 °C) 比 Bi₂O₃ 的熔点高 (830 °C),减慢了 BiFeO₃ 在烧结中的合成,表现在 XRD 谱上就呈现 出 XRD 峰强度相对减弱和逐渐变宽.

其次, Dy³⁺ 半径 ($R_{Dy3+} = 0.0912$ nm) 略小 于 Bi³⁺ ($R_{Bi3+} = 0.103$ nm), Co³⁺ 半径 ($R_{Co3+} = 0.0545$ nm) 略小于 Fe³⁺ ($R_{Fe3+} = 0.055$ nm), 晶格 参数逐渐变小, 晶胞体积收缩导致 XRD 峰向右略 有移动 ^[17], 晶胞参数具体数值如表 1 所示.

图 1(b) 是把 Bi_{0.95} Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO₃ 样品 XRD 图谱的衍射角从 30°—35° 进行放大, 从图 1(b) 中发 现:掺杂少量 Dy³⁺的样品如 Bi_{0.95} Dy_{0.05}FeO₃, 其 衍射主峰 (104), (110) 与 BiFeO₃ 样品相符合呈现扭 曲的三角钙钛矿结构.进一步引入 Co³⁺, 由于 Dy³⁺ 和 Co³⁺ 共掺杂, 在纯 BFO 陶瓷中相对独立的 (104) 和 (110) 峰, 在掺杂后两峰重叠为更宽的单峰, 当 *x* 大于 0.1 时, BiFeO₃ 样品主衍射峰 (104) 与 (110) 完 全重叠, 即样品的晶体结构由原来的斜六面体转变 为正方晶系 (因为 DyFeO₃ 和 BiCoO₃ 在室温下均 是正交晶系的钙钛矿结构)^[14], 这种晶格转变可能 是后面将要讨论的铁磁特性增强的主要原因之一. 由此可以推断: BiFeO₃ 样品的晶体结构可以通过 掺杂元素的种类和含量来有效地加以调控.

纯相 BFO 样品及 Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO₃ (x = 0, 0.05, 0.1, 0.15) 陶瓷样品的微观形貌如图 2 所示.
从图 2 中可以清楚地看到, 五个样品的结晶均良好, 晶粒尺度约为 1—3 μm. 对于 BiFeO₃ 陶瓷样品,表

面由形状规则的晶粒堆积而成,晶粒呈椭圆石头状, 晶粒与晶粒之间存在着一定的孔隙,其晶粒颗粒较 大,晶粒尺度约为 3—5 μm. 随着 5%的 Dy³⁺ 引入, Bi_{0.95}Dy_{0.05}FeO₃ 样品形貌基本上没有明显改观,晶 粒尺寸略有减小,如图 2(b) 所示.



图 1 (a) Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO₃ 样品的 XRD 谱 (20°—80°); (b) 所有样品的衍射角 20 在 30°—35° 范围内的 XRD 图谱

样品	a = b = c/Å	$lpha=eta=\gamma/(^\circ)$	$V/{ m \AA}^3$	$M_{\rm r}/({\rm emu/g})$	$M_{\rm s}/({\rm emu/g})$	$T_{\rm N}/{ m K}$	$T_{\rm C}/{ m K}$
BFO	3.94183	89.4028	61.24825	0.0004235	0.0409	644	870
BDFO	3.9411	89.4189	61.21432	0.0019	0.0539	648	870
BDFO-Co5%	3.93689	89.6004	61.01826	0.2646	0.778	655	784
BDFO-Co10%	3.93483	89.4275	60.9225	0.489	1.6156	655	792
BDFO-Co15%	3.93256	89.3565	60.8175	0.973	3.0815	655	782

表 1	样品晶胞参数	(a,α,V), 剩余磁化强度	(M _r), 饱和磁化强度 ((M _s)及相变温度	(T _N , T _C)参数
-----	--------	-----------------	-----------------------------	------------------------	--------------------------------------

当再次引入 Co³⁺,即 Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO₃样 品的晶粒尺度和形貌明显发生变化,其晶粒尺度由 原来的 3—5 μm 减小到约 1 μm,晶粒形貌由椭圆 石头状逐渐趋于方形. SEM 形貌分析表明, BiFeO₃ 陶瓷样品在烧结温度为 860 °C 条件下生长成较大 的晶粒,在烧结过程中,因 Bi₂O₃的熔点较低导致 微量 Bi³⁺挥发在晶粒中形成少量的氧空位;随着 5%的 Dy³⁺掺杂,可以减少 Bi³⁺的挥发,抑制氧空 位的产生,而样品中氧空位的减少会减慢烧结过程 中氧离子的运动,降低晶粒的生长速率,使晶粒尺 寸略有减小,对 BiFeO₃ 陶瓷晶粒生长起到抑制的 作用.对于再次引入 Co³⁺,因 Co³⁺在 BiFeO₃中 的固相扩散速率极低,阻止晶粒的快速长大,有利 于获得细晶结构,晶粒尺寸明显减小,这一结论在 XRD 图谱中已经得到证实.随着 Co³⁺ 掺杂量的 增加, Co³⁺被 BiFeO₃ 晶粒所分割, 形成较细的晶 粒结构并呈现出较多的晶界, 样品中晶界的增加将 导致掺杂样品电阻率变大, 这表明掺杂将有望减小 BiFeO₃ 陶瓷样品的的漏导电流密度, 提高其介电和 铁电性能^[9,21].



图 2 $Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO_3$ 陶瓷样品的 SEM 图 (a) BFO; (b) $Bi_{0.95}Dy_{0.05}FeO_3$; (c) $Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{0.95}Co_{0.05}O_3$; (d) $Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{0.95}Co_{0.1}O_3$; (e) $Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{0.85}Co_{0.15}O_3$

1 μm

为了研究 Dy³⁺, Co³⁺ 共掺杂对 BiFeO₃ 材料磁 性的影响, 我们测量所有样品在外加磁场为 –3— 3 T, 不同温度 *T*(50 K, 100 K, 300 K) 下的磁滞回 线, 结果如图 3(a), (b), (c) 所示. 从图 3(a) 可以看 出所有样品在室温下具有完整的磁滞回线, 随着

掺杂量的增加,磁滞回线逐渐饱和.对于 BiFeO₃ 陶 瓷来说,室温下的磁滞回线呈线性,而图 3(a)中的 插图是 BiFeO₃ 和 Bi_{0.95}Dy_{0.05}FeO₃ 样品的 *M-H* 局 部放大图,从图中明显表明 BiFeO₃ 磁矩是不共线 的,其剩余磁化强度 (*M*_r) 和矫顽磁场 *H*_c 分别为

 1×10^{-4} emu/g, 404.8 Oe (1 Oe = 79.5775 A/m), 说 明 BiFeO3 样品呈现较弱的铁磁性. 随着 Dy3+ 的 引入, Bi0.95Dy0.05FeO3 陶瓷样品的磁滞回线没有较 大的变化,从图 3(a) 插图中却发现磁滞回线不是共 线的,与 BiFeO3 样品相比较,磁化强度 (M) 有较大 幅度的增大,其 M_r 和 H_c 分别为 1.9×10^{-3} emu/g, 369 Oe, 表明掺 Dy3+ 能提高 BiFeO3 样品的铁磁 性. Dy³⁺, Co³⁺ 共掺杂样品的磁滞回线趋向饱 和并具有较好的对称性,这与文献报道的结果基 本一致^[16,19,20]. Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO₃样品室温 下 Mr 分别为 0.26, 0.489, 0.973 emu/g; 饱和磁化 强度 (M_s) 分别 0.778, 1.65, 3.08 emu/g, 这充分说 明 Bi0.95 Dy0.05 Fe1-x CoxO3 样品在室温下具有较强 的的铁磁性. 我们还测量了 Bi0.95 Dy0.05 Fe1-x CoxO3 (x = 0.05, 0.1, 0.15) 样品在外加磁场为 2 kOe. 温度 为 50—300 K 范围内 M-T 的变化关系,其结果如 图 3(c) 插图所示. 样品的 M 随着温度 T 的降低而 逐渐增大,表明掺杂样品具有较强的铁磁性,这与 文献报道相符合^[22,23]. 对于 Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO₃ 样品所表现的铁磁性可从三个方面给予说明.

1) 本文 BiFeO₃ 样品呈现弱铁磁性, 其原因 是 BiFeO₃ 样品在制备过程中, 因 Bi³⁺ 的挥发在 晶体内部形成氧空位, 使 Fe³⁺ 的价位产生波动 (Fe³⁺ \rightarrow Fe²⁺), 形成另一种磁交换方式 Fe³⁺-O²⁻-Fe²⁺. Fe²⁺ 的离子半径 ($R_{Fe2+} = 0.074$ nm) 较 Fe³⁺ 的离子半径 ($R_{Fe3+} = 0.064$ nm) 大将近 15%, Fe²⁺ 的存在使 BiFeO₃ 晶格结构发生扭曲形变, 导致 (111) 面内共线的自旋排列发生倾斜从而产生不为 零的净磁矩, 可显著增强 BiFeO₃ 样品的磁性能, 宏 观表现为弱铁磁特性 ^[16,19–23].

2) 随着 Co³⁺ 掺杂量 *x* 的增加, 样品 2*M*_r 呈 现较大幅度提升, 当 *x* ≥ 0.05 时, *M*_r 和 *M*_s 均呈 现较大幅度增加, 如图 3(b) 插图部分所示, 具体 数据见表 1. 根据前面 XRD 和 SEM 图的分析可知, 当掺杂量 *x* ≥ 0.05 时, BiFeO₃ 晶格结构发生变 化导致空间自旋结构被扭曲, 反铁磁的子晶格被 破坏, 改变 Fe-O-Fe 键键角, 破坏 BiFeO₃ 周期为 62 nm 双螺旋空间自旋结构, 使 BiFeO₃ 自身储存的 磁性能被释放出来, 导致 Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO₃ 陶 瓷材料的磁性显著提高 ^[16,19,23], 这与 Kumar 等对 Bi_{0.95}La_{0.05}Fe_{1-x}Zr_xO₃ 材料进行低温下的磁性研究 发现 La 和 Zr 共掺杂导致 BiFeO₃ FeOFe 健的健角 增大, 改变 FeO 健健长提高其铁磁性报道的结果相 -致 ^[24].



图 3 Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO₃样品在不同温度下的磁滞回 线 (*M*-*H*) (a)样品在 300 K 下的 *M*-*H* (插图是 BiFeO₃和 Bi_{0.95}Dy_{0.05}FeO₃ 样品 *M*-*H* 放大图); (b)样品在 100 K 下的 *M*-*H* (插图是样品的 *M*_s和 *M*_r随 Co 掺杂量 x 的变化曲线); (c)样品 在 50 K 下的 *M*-*H*(插图是样品的 *M* 随温度的变化曲线)

3) 在外磁场作用下, Dy³⁺ 的磁性较 Bi³⁺ 磁性 强, Dy³⁺ 的 4f 电子与 Fe³⁺ 或 Co³⁺ 的 3d 电子自旋 相互作用, 使样品中相邻的磁层由原来平行状态变 为不平衡状态.由于 Co³⁺ 的磁矩较小 (Fe³⁺ 磁矩 3.633 μ_B, Co³⁺ 磁矩 2.583 μ_B), 用磁矩较小的 Co³⁺

替代 Fe³⁺ 使 BiFeO₃ 样品的铁磁性能增加, 磁性能 增强主要来源于两个方面.一方面,样品中存在局 域的 Fe-O-Co 磁耦合. 当 Co 掺入后, 样品中 FeO₆ 和 CoO₆ 八面体是随机分布的,这样就容易引起 局部的 Co-O 闭簇, 这些 Fe-O 闭簇和 Co-O 闭簇可 能出现在相邻的位置,因此除了 Fe-O-Fe 耦合以外 在局部还形成了直接的 Fe-O-Co 耦合和 Co-O-Co 耦合. 此外已有研究表明, BiCoO3 样品中 Co-O-Co 交换作用为 C 型反铁磁耦合^[25], 所以 BFO 铁磁 性能的增强不是来源于 Co³⁺-O²⁻-Co³⁺ 交换作用. 而应与局部的 Fe-O-Co 交换作用有关随着掺杂量 的增加,样品中 Fe-O-Co 局部耦合的概率也增加, 此时,相应样品的 2Mr 也逐渐增大.这表明样品 磁性能的改善极可能来源于局部的 Fe-O-Co 耦合, 这种局部耦合在宏观上表现为铁磁性耦合,但对 于 Fe-O-Co 在微观中具体耦合情况有待进一步研 究^[26]. 另一方面, Co³⁺ 替代 Fe³⁺ 可能破坏 BiFeO₃ 样品中原有的反铁磁磁性结构,形成一种新的 亚铁磁结构,这就解释了再次掺杂 Co³⁺ 的样 品比 BiFeO3, Bi0 95 Dy0 05 FeO3 磁性大幅度增强的 原因 [5,23].

关于多铁材料 BiFeO₃ 在高温下的磁性的报 道目前相对较少 ^[6,18,19,27-29], 仅有 Kornev 等利 用蒙特卡洛模拟计算方法在理论上研究高温下 BiFeO₃ 材料的铁磁特性, 发现 BiFeO₃ 在 750 K 附 近发生铁磁相变, 即磁相变居里温度 $T_{\rm C} = 750$ K^[6]; DAS 等研究了 Bi_{1-x}Ba_xFeO₃ (0 $\leq x \leq 0.25$) 陶瓷 样品的磁矩随温度的变化关系, 发现在 973 K 处发生铁磁相变, 随着 Ba²⁺ 掺杂量的增大先 增大而后减小 ^[27]. Cheng 等采用固相反应法制 备 Bi_{0.8}La_{0.2}Nb_{0.01}Fe_{0.94}TR_{0.05}O₃ (TR = Co, Ni, Cr, Mn) 系列样品, 研究其在高温下的磁特性, 发现其 在 643—675 K 呈现反铁磁相变, 而没有观察到铁 磁相变现象 ^[29].

为了进一步探讨以 BiFeO₃ 为基的多铁材料在 高温下磁特性的变化规律,在 300—900 K 温度范围 内,外加磁场为 5 kOe 的条件下,我们测量了所有样 品磁矩 (*M*) 随温度 (*T*) 的变化曲线,结果如图 4 所 示. 从图 4(a) 可知, BiFeO₃ 和 Bi_{0.95}Dy_{0.05}FeO₃ 样 品磁矩 (*M*) 均随温度 (*T*) 的升高而减小, BiFeO₃ 样品的磁矩在 644 K 附近发生反铁磁相变,即 奈尔温度 T_N 为 644 K,这与 Das 等的报道相符 合 ^[1,26-28]. 随着 Dy³⁺ 掺杂, Bi_{0.95}Dy_{0.05}FeO₃ 陶瓷 的磁矩有明显提高,样品的磁矩 *M* 在温度为 648 K 处发生反铁磁相变,即 Bi_{0.95}Dy_{0.05}FeO₃陶瓷的奈 尔温度 $T_{\rm N} = 648$ K,说明 Dy 掺杂使 BiFeO₃ 样品 的 $T_{\rm N}$ 向高温移动 4 K.随着温度的升高,BiFeO₃ 和 Bi_{0.95}Dy_{0.05}FeO₃ 样品在 870 K 附近再次发生铁磁 相变,即样品的居里温度 $T_{\rm C}$ 为 870 K.到目前为止, 实验上利用高温磁性来探测 BiFeO₃ 磁相变温度 $T_{\rm C}$ 的报道相对较小 ^[11,20].

Dy 掺杂使 BiFeO₃ 样品的 T_N 向高温移动 4 K 而 T_C 基本没有变化的主要原因来源于以下两个方 面:一方面是晶体结构. BiFeO₃ 中 Fe³⁺ 的磁运动在 赝立方相的 (111) 面内是铁磁耦合的, 而相邻两个 (111) 面内的磁矩排列却是反平行的, 构成反铁磁 耦合, 相邻两个 Fe³⁺ 之间总是反铁磁排列的, 这种 磁性有序也称为 G 型反铁磁有序且磁性结构比较 稳定. 因此, BiFeO₃ 的 T_N , T_C 分别为 648 K, 870 K.

随着 Dy³⁺ 部分替代 A 位的 Bi³⁺, 因 Dy³⁺ 半 径小于 Bi³⁺, 引起 BiFeO3 晶胞体积收缩, 晶格扭 曲变形,改变 Fe³⁺-O²⁻-Fe³⁺ 键的键角,引起自旋 倾斜, 增强 Fe^{3+} - Fe^{3+} 之间的双交换作用 ^[14]. 另 一方面, 在稀土 - 过渡族金属间化合物中 (R-T), 主要存在三种相互作用: 在次晶格之间存在 R-T 交换作用,在各自次晶格内部存在 T-T 交换作用 和 R-R 交换作用. T-T 交换作用最强, R-R 交换作 用最弱, R-T 交换作用界于两者之间^[30,31]. 根据 RKKY 理论可知: Dy³⁺ 的 4f 轨道上的 5 个局域 电子因受外层电子的屏蔽, 4f 电子与 s 电子发生 交换作用, 使 s 电子极化才能与 3d 电子进行静电 交换作用, 也形成了 f-d 之间较弱的间接交换作 用^[32].因此,在Bi0 95Dy0 05FeO3 样品中,不仅存 在 Fe³⁺-O²⁻-Fe³⁺ 反铁磁超交换作用,同时也存在 Dy³⁺-Fe³⁺之间较弱的交换作用,二者共同作用的 结果导致 Bi0 95 Dy0 05 FeO3 的 TN 有所提高.

对于 BiFeO₃ 而言,其居里温度 $T_{\rm C}$ 主要来源 于 Fe³⁺-O²⁻-Fe³⁺ 较强的反铁磁超交换作用和 磁结构的稳定性 ^[33].随着稀土元素 Dy 引入, Bi_{0.95}Dy_{0.05}FeO₃ 材料的居里温度除了 Fe³⁺-O²⁻-Fe³⁺ 超交换作用和磁结构的稳定性以外,还要考虑 *R*-*T* 之间的作用对 $T_{\rm C}$ 的影响.根据分子场理论,在 *R*-*T* 化合物中,居里温度可表示为 ^[33]

$$T_{\rm C} = \frac{1}{2} \left[T_T = \sqrt{T_T^2 + T_{RT}^2} \right],\tag{1}$$

其中, T_C为居里温度, T_T, T_R分别为 T-T 和 R-T 的 交换作用常数.

由公式可知: Bi_{0.95}Dy_{0.05}FeO₃ 样品的居里温 度取决于 *T-T* 和 *R-T* 之间相互作用,尽管 Dy³⁺ 掺 条引起 BiFeO₃ 晶格扭曲变形,并没有减弱 Fe³⁺-O²⁻-Fe³⁺ 反铁磁超交换相互作用, T_T 基本上没 有变化, *R*-T 之间的交换作用相对较弱^[32].因此, Bi_{0.95}Dy_{0.05}FeO₃ 样品的居里温度 T_C 宏观上表现为 基本不变. 然而,在 760—830 K 区域内,样品磁矩 呈现倒 U 形的变化,其变化机理目前尚不清楚.

当再次引入 Co³⁺ 部分替代 Fe³⁺ 时, $Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO_3$ (x = 0.05, 0.1, 0.15) 陶瓷呈 现较强的铁磁性(这一点由图3已经证实并给予说 明). 磁矩 M 随温度升高而逐渐减小, 我们发现在 648 K 处, 掺杂量 x = 0.05, 0.1, 0.15 样品的磁矩 M 也发生变化 (因磁矩相对较大而掩盖其变化), 表现 出与 Bi0.95 Dy0.05 FeO3 样品相似的特征, 表明掺杂 量 x = 0.05, 0.1, 0.15 样品在 648 K 附近也发生反铁 磁相变.随着温度的升高,Bi0 95Dy0 05Fe1-xCoxO3 样 品的 M 在 780 K 附近发生铁磁相变, 其居里温度 $T_{\rm C} = 780$ K,与 BiFeO₃相比,其居里相变温度 $T_{\rm C}$ 由 870 K 降低为 780 K (具体数据见表 1). 从图 4(b) 中 也进一步证明样品中不存在 Co₂O₃, 因为 Co₂O₃ 的 居里温度 $T_{\rm C} = 1388$ K, 如果样品中存在 Co₂O₃, 温 度升高到780K时,就不会产生由铁磁相变这一现 象发生,这与图1讨论的结果相一致.关于 Dy³⁺和 Co^{3+} 共掺杂对 BiFeO₃ 样品 T_C 的影响主要来源于 以下三个方面.

1) 当 Co^{3+} 部分替代 Fe^{3+} 时, 尽管在 BiFeO₃ 样品中可能存在局域的 Fe-O-Co 磁耦合和破坏 BiFeO₃ 样品中原有的反铁磁磁性结构, 形成一种 新的亚铁磁结构, 使 BiFeO₃ 样品的磁性大幅度增 强. 但是, 因 Co^{3+} 半径 ($R_{Co3+} = 0.0545$ nm) 略小 于 Fe^{3+} ($R_{Fe3+} = 0.055$ nm), Co^{3+} 的磁矩较小 Fe^{3+} (Fe^{3+} 磁矩 3.633 μ_B , Co^{3+} 磁矩 2.583 μ_B), 使 Fe-O-Co 之间的距离大于 Fe-O-Fe, 导致 Fe-O-Co 超交换 作用减弱, 即 (1) 式中的 T_T 值与 BiFeO₃ 相比相对 减小. 同时, 掺入少量的 Co^{3+} , 破坏了 BiFeO₃ 样品 中原有的反铁磁磁性结构, 形成一种新的亚铁磁结 构, 这种结构的稳定性远不如 BiFeO₃ 双螺旋的反 铁磁性结构稳定, 这两者是导致其 T_C 降低的主要 原因.

2) 随着 Co³⁺ 的引入, 当掺杂量 x = 0.1, 0.15 时, 样品主衍射峰 (104) 与 (110) 逐渐相互重叠 为单峰, 晶格结构由原来的斜六面体可能转变 为正方晶系 (图 1 已经证实这一点), 这可能使 Bi_{0.95}Gd_{0.05}Fe_{0.8}Co_{0.2}O₃ 的 *T*_C 反而降低的主要原 因之一. 3) 在 Dy, Co 共掺杂的样品中, Dy³⁺ 的 4f 电子 与 Fe³⁺ 或 Co³⁺ 的 3d 电子进行静电交换作用, 也 形成了 f-d 之间较弱的间接交换作用, 而这种交换 作用与 d-d 比较相对较弱, 根据 (1) 式可推断出其 对 *T*C 的影响较小.



图 4 BiFeO₃和 Bi_{0.95}Dy_{0.05}FeO₃样品 *M-T*变化曲线 (a) BiFeO₃和 Bi_{0.95}Dy_{0.05}FeO₃样品 *M-T*曲线; (b) Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO₃样品 *M-T*曲线

综上所述, Dy, Co 共掺杂导致 BiFeO3 样品居 里温度 T_C 变化主要取决于 Fe-O-Fe 反铁磁超交换 作用的强弱和磁结构的相对稳定性.

4 结 论

采用快速液相烧结法制备 BiFeO3 和 Bi_{0.95}Dy_{0.05} Fe_{1-x}Co_xO₃ (x = 0, 0.05, 0.1, 0.15) 陶瓷 样品,对样品的结构、形貌和磁性进行了测量与分 析,结论如下:

 1. 所有样品的主衍射峰与纯相 BiFeO₃ 相符合 且具有良好的晶体结构,随着 Co³⁺ 掺杂量的增大, 样品的主衍射峰 (104) 与 (110) 逐渐相互重叠,当掺 杂量 x > 0.05 时,样品呈现正方晶系结构. 2. SEM 形貌分析可知: Dy³⁺, Co³⁺ 共掺杂 使 BiFeO₃ 晶粒尺度由原来的 3—5 μm 减小到约 1 μm, 晶粒形貌由椭圆石头状逐渐趋于方形, Co³⁺ 被 BiFeO₃ 晶粒所分割, 形成较细的晶粒结构并呈 现出较多的晶界.

3. 随着 Dy³⁺, Co³⁺ 掺杂量 x 的增加, 磁性增强 的主要原因是 Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO₃ 的晶格结构 发生变化导致 BiFeO₃ 空间自旋结构被扭曲, 改变 Fe-O-Fe 键键角; Dy³⁺ 的 4f 电子与 Fe³⁺ 或 Co³⁺ 的 3d 电子自旋相互作用, 由原来平行状态变为不平衡 状态; Co³⁺ 掺杂可能破坏 BiFeO₃ 样品中原有的反 铁磁磁性结构,形成一种新的亚铁磁结构,这三方 面相互作用的结果增强 BiFeO₃ 的磁性.

4. Dy 掺杂使 BiFeO₃ 样品的 *T_N* 向高温移动 4 K 而 *T_C* 基本没有变化的主要原因来源于晶体结 构和 Dy³⁺-Fe³⁺ 之间较弱的交换作用的结果. Dy, Co 共掺杂导致 BiFeO₃ 样品居里温度 *T_C* 由 870 K 降低到 870 K, 其 *T_C* 变化主要取决于 Fe-O-Fe 反铁 磁超交换作用的强弱和磁结构的相对稳定性.

- Choi T, Lee S, Choi Y J, Kiryukhin V, Cheong S W 2009 Science 342 63
- [2] Yang H, Wang Y Q 2010 Appl. Phys. Lett. 96 012909
- [3] Nelson C T, Gao P, Jokisaari J R, Adamo C, Folkman C M, Eom C B, Schlom D G, Pan X Q S 2011 Science 334 968
- [4] Neaton J B, Ederer C, Waghaaren U V 2005 Phys. Rev. B 71 014113
- [5] Zhang H, Liu Y J, Pan L H, Zhang Y 2009 Acta. Phys. Sin. 58 7141 (in Chinese) [张晖, 刘拥军, 潘丽华, 张瑜 2009 物理学报 58 71412]
- [6] Kornev Igor A, Lisenkov S, Haumont R, Dkhil B, Bellaichel L 2007 Phys. Rev. Lett. 99 227602
- [7] Naganum H, Shimura N, Miura J, Shima H, Yasui S, Okamur S 2008 J. Appl. Phys. 103 072314
- [8] Jun Y K, Hong S H 2007 Solid. State. Commun. 144 329
- [9] Chang F G, Zhang N, Song G L 2007 J. Phys. D: Appl. Phys. 40 7799
- [10] Choi E M, Patnaik S, Weal E, Sahonta S L, Wang H, Macmanus J L 2011 Appl. Phys. Lett. 98 012509
- [11] Nalwa K S, Garg A, Upadhyay A 2008 Mater. Lett. 62 878
- [12] Du Y, Cheng Z X, Shahbazi M, Edward W C, Dou S X, Wang X L 2010 J. Allo. Comp. 490 637
- [13] Khomchenko V A, Shvartsman V V, Borisov P, Kleemann W, Kiselev D A, Bdikin I K, Vieira J M, Kholkin A L 2009 Acta. Mater 57 5137
- [14] Palkar V R, Prashanthi K, Mandal M 2010 Mater. Lett. 64 1455.
- [15] Liu S, Li J, Pan W Lattice 2009 Rare materials and engineering 38 653
- [16] Yang K G, Zhang Y L, Yang S H, Wang B 2010 J. Appl. Phys. 107 124109
- [17] Qian F Z, Jiang J S, Jiang D M, Wang C M, Zhang W G 2010 J. Magn. Magn. Mat. 322 3127

- [18] Zheng X H, Xu Q G, Wen Z, Lang X Z, Wu D, Qiu T, Xu M X 2010 J. Allo. Comp. 499 108
- [19] Kumar A, Yadav K L, Yoti R J 2012 Macromol. Chem. Phys. 134 430
- [20] Yang C, Liu C Z, Wang C M, Zhang W G, Jiang J S 2012 J. Magn. Magn. Mat. 324 1483
- [21] Song G L, Zhang H X, Wang T X, Yang H G, Chang F G 2012 J. Magn. Magn. Mat. 324 2121
- [22] Mao WW, Li X A, Li Y T, Li P, Bao G, Yang T, Yang J P 2012 Mater. Lett. 76 135
- [23] Song G L, Zhou X H, Su J, Yang H G, Wang T X, Chang F G 2012 Acta. Phys. Sin. 61 177501 (in Chinese) [宋桂林, 周晓辉, 苏健, 杨海 刚, 王天兴, 常方高 2012 物理学报 61 177501]
- [24] Kumar A, Yadav K L, Rani J Y 2012 Macromol. Chem. Phys. 134 430
- [25] Cai M Q, Liu J C, Yang G W, Cao Y L, Tan X, Yi X, Wang Y G, Wang L L, Hu W Y 2007 J. Chem. Phys. 126 154708
- [26] Hu X, Wang W, Miao X Y, Cheng X B 2010 Acta. Phys. Sin. 59 8160 (in Chinese) [胡星, 王伟, 毛翔字, 陈小兵 2010 物理学报 59 8160]
- [27] Zhang X Q, Yu S, Wang X J, Mao J H, Zhu R B, Wang Y, Wang Z, Liu Y Q 2011 J. Allo. Comp. 509 5908
- [28] Cheng Z X, Wang X L, Du Y, Dou S X 2010 J. Phys. D: Appl. Phys. 43 242001
- [29] Das R, Mandal K 2012 J. Magn. Magn. Mat. 324 1913
- [30] Naik V B, Mahendiran R 2009 Solid. State. Commun. 149 754
- [31] Li L Y, Yi J X, Ge Y C, Peng Y D 2008 The Chinese Journal of Nonferrous Metals 18 72 (in Chinese) [李丽娅, 易健宏, 葛毅成, 彭元东 2008 中国有色金属学报 18 72]
- [32] Franse J M, Boer F R, Frings P H, Gersdorf R, Menovsky A, Muller F A, Radwanski R J, Sinnema S 1985 *Phys. Rev.* B **31** 4346
- [33] Belorizky E, Fremy M A, Govigan J P 1987 J. Appl. Phys. 61 3971

Effects of Dy and Co co-substitution on the magnetic properties and T_C of BiFeO₃ ceramics^{*}

(College of Physics & Information Engineering, Henan Normal University, Xinxiang 453007, China)
 (Henan Key laboratory of photovoltail Materials, Xinxiang 453007, China)

(Received 3 October 2012; revised manuscript received 7 January 2013)

Abstract

Multiferroic $Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO_3$ (x = 0, 0.05, 0.1, 0.15) ceramics were prepared by rapid liquid phase sintering method. We studied the effect of (Dy+Co) doping on the structure, electrical and ferromagnetism properties of BiFeO₃ ceramics. The structure and morphology of BiFeO₃ ceramics were characterized by X-ray diffraction (XRD) and scanning electron microscopey (SEM). The results showed that all the peaks for $Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO_3$ samples can be indexed based on the crystal structure of pure BiFeO₃. And XRD analysis revealed a phase transition in (Dy+Co) co-doped BiFeO₃ when *x* was larger than 0.1 and grain sizes changed from 1 to 5 μ m. Magnetic hysteresis loops were clearly observed in co-substituted specimens and magnetization was greatly improved. Magnetic measurements showed that all samples possess strong ferromagnetism at room temperature expect BiFeO₃ and Bi_{0.95}Dy_{0.05}FeO₃, which are weakly ferromagnetic. The M'_r s, of $Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO_3$ with x = 0.05, 0.01 and 0.15 are 0.43, 0.489, 0.973 emu/g and the M'_r s of them are 0.77, 1.65, 3.08 emu/g, respectively. The magnetic moment of BiFeO₃ and $B_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO_3$ ceramics varies with temperature from 300 to 900 K at an applied field of 5 kOe. It shows that the T_N of BiFeO₃ from 644 to 648 K with different content of Dy^{3+} can be changed by crystal structures and exchanges between Dy^{3+} -Fe³⁺. The phase transition temperature of $Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO_3$ shifted to lower temperatures from 870 K to 780 K demonstrate that Co^{3+} doping causes a drop of T_C as compared with BiFeO₃. The change of T_C of $Bi_{0.95}Dy_{0.05}Fe_{1-x}Co_xO_3$ depends mainly on the Fe-O-Fe super-exchange strength and the relative stability of magnetic structure.

Keywords: multiferroic, magnetic hysteresis loops, leakage current

PACS: 75.47.Lx, 76.50.+g, 75.60.Ej, 77.80.Dj

DOI: 10.7498/aps.62.097502

^{*} Project supported by the Henan Provincial key Scientific and Technological Research Projects (Grant No: 122102210191), the Basic Research Projects in Henan Province, China (Grant Nos. 122300410231, 122300410203), the Basic Research Program of Education Bureau of Henan Province, China (Grant No. 2011A026).

[†] Corresponding author. E-mail: chfg@htu.cn