物理学报 Acta Physica Sinica



La施主掺杂SrTiO3单晶的阻变性能研究 李广辉 夏婉莹 孙献文

Resistance switching of La doped SrTiO₃ single crystals

Li Guang-Hui Xia Wan-Ying Sun Xian-Wen

引用信息 Citation: Acta Physica Sinica, 67, 187303 (2018) DOI: 10.7498/aps.67.20180904 在线阅读 View online: http://dx.doi.org/10.7498/aps.67.20180904 当期内容 View table of contents: http://wulixb.iphy.ac.cn/CN/Y2018/V67/I18

您可能感兴趣的其他文章 Articles you may be interested in

Pd负载共价有机骨架 COF-108 上氢溢流机理的密度泛函理论研究

Density functional theory study of hydrogen spillover mechanism on Pd doped covalent organic frameworks COF-108

物理学报.2016, 65(15): 157302 http://dx.doi.org/10.7498/aps.65.157302

一种适于大尺度复杂纳米体系材料模拟的半经验哈密顿方法

Material modeling for large scale and complex nanostructures: A semi-empirical Hamiltonian method 物理学报.2015, 64(18): 187302 http://dx.doi.org/10.7498/aps.64.187302

剪切形变对硼氮掺杂碳纳米管超晶格电子结构和光学性能的影响

Influences of shear deformation on electronic structure and optical properties of B, N doped carbon nanotube superlattices 物理学报 2015 64(14): 147304 http://dx.doi.org/10.7498/aps.64.147304

物理学报.2015, 64(14): 147304 http://dx.doi.org/10.7498/aps.64.147304

α -碳锗炔稳定性及性质模拟

Molecular dynamics study on the stability and properties of α -Cgeyne 物理学报.2014, 63(20): 207303 http://dx.doi.org/10.7498/aps.63.207303

La, Ce, Nd 掺杂对单层 MoS₂ 电子结构的影响

Effects of La, Ce and Nd doping on the electronic structure of monolayer MoS₂ 物理学报.2014, 63(6): 067301 http://dx.doi.org/10.7498/aps.63.067301

$La施主掺杂SrTiO_3单晶的阻变性能研究*$

李广辉 夏婉莹 孙献文*

(河南大学,光伏材料省重点实验室,物理与电子学院,开封 475004)

(2018年5月7日收到; 2018年6月26日收到修改稿)

以La施主掺杂SrTiO₃ (LaSTO)单晶为样品,制备了Pt/LaSTO/In结构存储器件.通过一系列电学测试,发现该器件具有稳定的多级阻变现象,最大开关比为10⁴;高低阻电流-电压关系曲线的拟合分析表明,高阻时存在界面势垒,而低阻时满足电子隧穿模型特性.电子顺磁共振研究表明LaSTO单晶内存在带正电的空穴缺陷中心.综合分析证明器件的高低阻之间的转变由界面空位缺陷导致的电子俘获与去俘获引起.此外发现光照会对LaSTO单晶的阻值产生影响.该实验结果为LaSTO单晶在阻变存储器件中的应用提供了理论和技术指导.

关键词: LaSTO 单晶, 界面态, 氧空位 PACS: 73.22.-f, 73.50.-h

1引言

具有简立方结构的 SrTiO₃ (STO) 是一种典型 的钙钛矿结构材料^[1].通过元素掺杂,可以实现 对 STO 光电性能的调控,近年来已有许多关于薄 膜或单晶具有阻变存储性能的报道.对于受主掺 杂 (Fe,Cr)STO,研究表明其阻变与氧空位迁移密 切相关.而对于施主掺杂 (Nb, Nd)STO,金属与N 型半导体 STO 之间的肖特基接触对阻变性能至关 重要^[2-6],一些研究发现阻变源于金属/NbSTO 界 面耗尽层的改变^[7-9];但也有研究表明导电细丝 对施主掺杂 STO 的阻变性能起着关键作用^[10-12]. 综上不难发现,即便对于具有相同传导特性的 N 型 STO 材料,其阻变转换机制目前也尚未达成共 识,而阻变机制的不明晰将严重阻碍阻变存储器的 研发.

到目前为止,关于施主掺杂STO阻变性能研究的工作主要集中在Nb掺杂STO,因此针对不同金属掺杂的STO进行研究,将有利于阐明阻变机制.LaSTO单晶掺杂源于La元素替代Sr元素,虽然取代位与NbSTO不同,但其仍为施

DOI: 10.7498/aps.67.20180904

主掺杂^[13].目前,仅有关于多晶薄膜^[14]和多晶 陶瓷^[15,16]LaSTO的阻变研究的报道,还未见到 关于单晶样品的相关报道.单晶具有均匀良好 的物理化学性能,本文选择LaSTO单晶,制备了 Pt/LaSTO/In结构器件,并对其电致阻变性能进 行了详细探究,以期能进一步阐明STO的阻变机 制,为LaSTO单晶在阻变存储器件中的应用奠定 基础.

2 实 验

实验所用为单面抛光的(100) LaSTO单晶,其 La掺杂浓度为0.5 wt%,尺寸为5 mm × 3 mm × 0.5 mm.为了制备Pt/LaSTO/In结构存储器件, 利用掩膜板通过小型离子溅射仪在LaSTO单晶 上生长直径200 μm的Pt上电极,在其粗糙面按 压In下电极.电学测试可证明In电极与LaSTO 单晶形成欧姆接触.采用Keithley 2400数字源表 对Pt/LaSTO/In器件进行电学测试,在测试过程 中,下电极In接地.利用JEOL JES-FA200电子顺 磁共振(electron paramagnetic resonance, EPR)对 LaSTO单晶进行测试,以获得该单晶的缺陷信息.

* 国家自然科学基金(批准号: 11404093)和河南省科技厅项目(批准号: 132102210258)资助的课题.

© 2018 中国物理学会 Chinese Physical Society

[†]通信作者. E-mail: <u>sunxianwen@henu.edu.cn</u>

3 实验结果与讨论

为了确定缺陷类型,我们研究了STO和 LaSTO单晶的EPR. EPR常用来表征具有未成 对电子的物种. EPR测试得出样品的g因子,通过 与自由电子的g因子(g_e)做对比可以确定样品中是 否存在电子或空穴缺陷中心. 很多科研工作者通 过该技术研究诸如O₂⁻,O⁻,Ti³⁺等存在于STO表 面的化学物种^[17–19].图1为STO和LaSTO单晶 的EPR测试结果,仅在g = 2.012处观察到一吸收 峰,该值大于 $g_e = 2.0023$,表明LaSTO单晶中存在 空穴中心,此类带正电的缺陷可以作为电子俘获中 心.根据文献[20]报道,该EPR峰应由O₂⁻中心导 致,电子从Ti³⁺离子转移到吸附在氧空位的分子 O₂,从而形成O₂⁻离子,因此g = 2.012处的空穴中 心与表面氧空位缺陷紧密相关.





图 2 (a) 为 In/LaSTO/In 器件的电流-电压 (*I*-*V*) 关系曲线, 插图为器件的电学测试结构示意图, 线性 *I*-*V* 关系证明 In 电极与 LaSTO 单晶形成欧姆 接触.图2(b)为Pt/LaSTO/In器件的多周*I-V*测试结果,其整流特性证明Pt/LaSTO之间存在界面势垒.当对器件施加正(负)5V写入电压时,可置其为低(高)阻态.即改变写入电压的极性可以调控该器件的阻态,从而实现在高低阻之间的切换.其循环测试结果表明该器件具有明显区分度且稳定的高低阻态.

此外, 实验发现当改变最大写入电压 (V_{max})的 值, Pt/LaSTO/In 器件可以呈现出一系列中间阻 态, 如图 3 所示. 图 3 (a) 为 +5 V写入电压置器件 于低阻态, 当负向 V_{max} 分别为 -1, -2, -3, -4和 -5 V时, 器件的阻态随着负写入电压的增大而逐 渐增大; 图 3 (b) 为用 -5 V写入电压置器件于高阻 态, 正 V_{max} 分别为 1, 2, 3, 4和5 V时, 其阻态随 着正写入电压的增大而逐渐降低. 该器件阻态与 V_{max} 值有关且随 V_{max} 的改变而发生规律的变化, 因此可以通过改变 V_{max} 值来调控Pt/LaSTO/In 器件的阻态.

为了深入探究 Pt/LaSTO/In 器件的多级存储 态的稳定性和开关比等性能,我们对其电阻-电压 (*R-V*)性能进行了测试.当改变写入电压从+5 V 到-2 V (或-3, -4, -5 V)再到+5 V时,其*R-V* 测试结果如图3(c)所示,读电压均为-0.1 V.从 图3(c)可以看出,无论器件处于高或低阻态,在写 入电压回复到零的过程中,器件的阻值基本保持不 变,这表明该器件在不同写入电压作用下可实现 稳定的多级阻态^[21,22],其最大开关比值接近10⁴. 图3(d)为器件低阻态和高阻态(正负5 V脉冲激 励)及中间阻态(-2和-3 V脉冲激励)被监测10 h 的阻态保持性结果,没有观察到明显的阻值改变, 证明该器件具有良好的非易失性.



图 2 (a) In/LaSTO/In 和 (b) Pt/LaSTO/In 器件的 *I-V* 循环曲线,图 (a) 内插图为电学测试结构示意图 Fig. 2. The *I-V* curves of (a) In/LaSTO/In and Pt/LaSTO/In devices. The inset in panel (a) is the device structure.



图 3 (a) 改变负 V_{max} 的 *I-V* 曲线; (b) 改变正 V_{max} 的 *I-V* 曲线; (c) 多级 *R-V* 曲线; (d) 阻态的保持性, 所给各阻态分别由 +5, -2, -3, -5 V 写入电压激励

Fig. 3. The *I-V* curves with (a) different negative V_{max} and (b) different positive V_{max} ; (c) multilevel *R-V* curves; (d) the retention capability of high resistance state/low resistance state and intermediate resistance states achieved by writing pulse of -2 and -3 V.

为了进一步理解写入电压大小对器件阻态 的影响并探究阻变机制,测试了Pt/LaSTO/In器 件被正负写入电压激励至不同阻态时在-0.5— +0.5 V小电压范围内的*I-V*曲线,其结果如图4所 示.图4(a)为首先用+5 V电压将器件激励至低阻 态, 然后逐渐增大负写入电压(从-0.5—-5 V), 器件阻态从低到高的变化过程; 图4(b)为阻态从高到低的反向变化过程. 由图4可知逐渐改变正或负写入电压, 均可实现一系列阻态, 相比而言负写入电压对器件的阻态调控较均匀更易于控制.



图 4 器件的阻态 (a) 从低向高和 (b) 从高向低的转变过程及对应系列阻态在 -0.5—+0.5 V 小电压范围下的 *I-V* 结果 Fig. 4. The resistance of the device changes (a) from low resistance state to high resistance state and (b) from high resistance state to low resistance state (*I-V* curves of various resistance states from -0.5 V to +0.5 V).



图 5 (a) 高阻态拟合曲线满足 ln *I* 正比于 $V^{1/2}$; (b) 低阻态 *I*-*V* 曲线拟合为 *I* = $A \sinh(BV)$ Fig. 5. (a) ln *I* is proportional to the $V^{1/2}$ of the fitting curve at high resistance state; (b) *I*-*V* curve at low resistance state is fitted to *I* = $A \sinh(BV)$.

对比图4中各阻态的I-V曲线,不难发现高阻 态时具有明显的整流特性,而随着阻态的逐渐降 低, I-V 曲线逐渐趋向于正负对称. 为了进一步说 明高低阻态的输运机制,图5给出了其对应的拟 合曲线. 高阻态拟合曲线满足 ln I 正比于 V^{1/2} 关 系^[23], 其中 I 为电流值, V 为电压值. 如图 5 (a) 所 示, Pt/LaSTO界面存在界面势垒; 图5(b)为低阻 态的拟合曲线,满足 $I = A \sinh(BV)$, A和B常数 分别为0.00147和1.93921, 拟合结果与电子隧穿模 型特性一致^[24]. 从图4还可观察到明显的电压零 点偏移, 高阻杰时零点偏移可达到-0.2 V, 随着向 低阻态过渡,偏移值逐渐减小并消失.电压零点偏 移应由肖特基界面电容的充放电效应引起,而随着 阻态降低零点偏移逐渐消失则证明低阻态器件存 在较大的漏电流,该结论与上述 I-V 拟合结果一致. 以上分析表明 Pt/LaSTO/In 器件的电阻改变伴随 着Pt/LaSTO界面势全宽和高的改变.

结合前面关于缺陷的讨论结果——LaSTO单 晶表面存在大量氧空位缺陷,因此这些带正电的空 位缺陷在外电压作用下将诱导电子的俘获与去俘 获,该过程致使Pt/LaSTO界面肖特基势垒发生改 变,从而发生电致阻变.如图6所示,当正向偏压 施加在Pt/LaSTO肖特基结,随着STO内费米能 级的上移,界面势垒将随电压增大而迅速降低变 窄,随之产生正向电流,相应电子从LaSTO单晶向 Pt电极流动,这些流经界面的电子可被带正电的 氧空位俘获;电子在Pt/LaSTO界面的聚集使得肖 特基势垒变得更窄^[25],因此器件被切换到低阻态, 这与低阻态*I-V*满足电子隧穿模型特性相一致.反 之,当施加负偏压时,随着STO内费米能级的下移, Pt/LaSTO界面势垒将随负电压增大而变宽变高, 因此界面被俘获电子将受到较大的电场力而被释 放,从而致使界面肖特基势垒变宽,器件随之切换 到高阻态.总之,Pt/LaSTO/In器件的高低阻转变 由界面氧空位缺陷在外电场作用下诱使的电子俘 获与去俘获引起.此外,该器件阻态非易失性表明 被俘获电子在正电压去除后状态不变,当作用反向 电压后才会被释放,这是由于低阻态Pt/LaSTO界 面势垒非常窄,因此被俘获电子(在高密度缺陷处 或许形成了费米能级钉扎效应)只有在反向电压作 用时,随着界面势垒的增宽,受到足够大电场力的 作用才能去俘获,从而实现阻态切换.



图 6 (a) 高阻态和 (b) 低阻态时的 Pt/LaSTO 界面能带 结构示意图, 其中红色空心和实心圆分别代表未被电子占 据和已经占据的氧空位

Fig. 6. The schematic diagrams of band structure of the Pt/LaSTO interface at (a) high resistance state and (b) low resistance state. The red hollow and solid spheres at interface represent the unoccupied and occupied interface state, respectively.

众所周知,当光照射到STO材料时,会产生光 生载流子^[26,27].图7为将器件置于黑暗和光照下 (单位面积光强为806 μW/cm²)分别进行测试的 *I-V*结果,可以观察到低阻时在光照条件下电流明 显增大,即光照下器件低阻变得更低,这是由光生 载流子所致.LaSTO单晶被光照射时,当价带内 电子获得足够的能量后,就会向导带跃迁,致使材料内载流子浓度增大,体电阻随之减小.因此,当 Pt/LaSTO/In器件处于低阻时,由于肖特基势垒 较窄,光生载流子引起隧穿电流,因此光照下其电 流明显增大;而高阻时,由于肖特基势垒对器件的 传导起着主导作用,因此光照引起的载流子浓度的 改变并没有引起电流的显著变化.



图 7 Pt/LaSTO/In 器件在光照和黑暗下的 *I-V* 曲线, 所用光强为 806 μW/cm²

Fig. 7. The *I-V* curves of Pt/LaSTO/In devices in light and darkness. The light intensity is 806 $\mu W/cm^2$.

4 结 论

本文通过对 Pt/LaSTO/In 器件进行系统的电 学性能测试,发现该器件具有稳定的多级阻变现 象,其电阻可以随外加电压的改变而改变,最大开 关比为10⁴. EPR 研究表明 LaSTO 单晶内存在带 正电的空穴缺陷中心,进一步分析表明高低阻之间 的转变由界面氧空位缺陷诱导的电子俘获与去俘 获引起.此外发现光照会对 LaSTO 材料的低阻产 生影响.该实验结果为 LaSTO 单晶在阻变存储器 件中的应用提供了理论和技术指导.

参考文献

- Souza R A D, Fleig J, Merkle R, Maier J 2003 Z. MetaIlkd. 94 218
- [2] Wan T, Qu B, Du H W, Lin X, Guan P Y, Lin Q R, Chen N, Tan T T, Hang T, Chu D W 2017 J. Colloid Interf. Sci. 494 178
- [3] Szot K, Speier W, Bihlmayer G, Waser R 2006 Nat. Mater. 5 312

- [4] Janousch M, Meijer G, Staub U, Delley B, Karg S, Andreasson B 2007 Adv. Mater. 19 2232
- [5] Wojtyniak M, Szot K, Wrzalik R, Rodenbücher C, Roth G, Waser R 2013 J. Appl. Phys. 113 083713
- [6] Lenser C, Koehl A, Slipukhina I, Du H C, Patt M, Feyer V, Schneider C M, Lezaic M, Waser R, Dittmann R 2015 Adv. Funct. Mater. 25 6360
- [7] Park J, Kwon D H, Park H, Jung C U, Kim M 2014 Appl. Phys. Lett. 105 183103
- [8] Mojarad S A, Goss J P, Kwa K S K, Zhou Z Y, al-Hamadany R A S, Appleby D J R, Ponon N K, O'Neill A 2012 Appl. Phys. Lett. 101 173507
- [9] Wang Y H, Shi X L, Zhao K H, Xie G L, Huang S Y, Zhang L W 2016 Appl. Surf. Sci. 364 718
- [10] Yang M, Ren L Z, Wang Y J, Yu F M, Meng M, Zhou W Q, Wu S X, Li S W 2014 J. Appl. Phys. 115 134505
- [11] Wang Y H, Zhao K H, Shi X L, Xie G L, Huang S Y, Zhang L W 2013 Appl. Phys. Lett. 103 031601
- [12] Yang M, Ma X, Wang H, Xi H, Lü L, Zhang P, Xie Y, Gao H X, Cao Y R, Li S W 2016 Mater. Res. Express 3 075903
- [13] Sánchez P, Stashans A 2001 Philos. Mag. B 81 1963
- [14] Xu D L, Xiong Y, Tang M H, Zeng B W, Xiao Y G, Wang Z P 2013 Chin. Phys. B 22 117314
- [15] Hirose S, Nakayama A, Niimi H, Kageyama K, Takagi H 2008 J. Appl. Phys. 104 053712
- [16] Hirose S, Niimi H, Kageyama K, Ando A, Ieki H, Omata T 2013 Jpn J. Appl. Phys. 52 045802
- [17] Carter E, And A F C, Murphy D M 2007 J. Phys. Chem. C 111 10630
- [18] Kuznetsov V N, Serpone N 2009 J. Phys. Chem. C 113 245
- [19] Caretti I, Keulemans M, Verbruggen S W, Lenaerts S, Doorslaer S V 2015 Top. Catal. 58 776
- [20] Chen H D, Zhang F, Zhang W F, Du Y G, Li G Q 2018 Appl. Phys. Lett. **112** 013901
- [21] Nian Y B, Strozier J, Wu N J, Chen X, Ignatiev A 2007 *Phys. Rev. Lett.* **98** 146403
- [22] Jin H W, Wang Z, Yu W, Wu T 2016 Nat. Commun. 7 10808
- [23] Choi J S, Kim J S, Hwang I R, Hong S H, Jeon S H, Kang S O, Park B H, Kim D C, Lee M J, Seo S 2009 *Appl. Phys. Lett.* **95** 022109
- [24] Sun X W, Ding L H, Li G Q, Zhang W F 2014 Appl. Phys. A 115 147
- [25] Jia C H, Sun X W, Li G Q, Chen Y H, Zhang W F 2014 Appl. Phys. Lett. 104 043501
- [26] Shang D S, Sun J R, Shi L, Shen B G 2008 Appl. Phys. Lett. 93 102106
- [27] Shang D S, Sun J R, Shi L, Wang Z H, Shen B G 2008 Appl. Phys. Lett. 93 172119

Resistance switching of La doped SrTiO₃ single crystals^{*}

Li Guang-Hui Xia Wan-Ying Sun Xian-Wen[†]

(Henan Key Laboratory of Photovoltaic Materials and School of Physics and Electronics, Henan University, Kaifeng 475004, China)

(Received 7 May 2018; revised manuscript received 26 June 2018)

Abstract

To date, there has not been a consensus about the resistance switching mechanism of donor-doped SrTiO₃. The La doped STO (LaSTO) single crystal is a donor-doped material and has an N-type conductivity since La³⁺ could easily substitute Sr^{2+} . In this study, the Pt/LaSTO/In memory device is fabricated based on (100) LaSTO single crystal with 0.5 wt% La doping. Through a series of electrical tests, it is found that the Pt/LaSTO/In memory device has a stable multi-stage resistive switching property, and the maximum switching ratio is 10^4 . The fitting *I-V* curve at the high resistance state (HRS) shows that there is an interface barrier in the memory device. However, the fitting I-V curve at low resistance state (LRS) is consistent with the characteristic of the electron tunneling model. The spectrum of electron paramagnetic resonance (EPR) indicates that LaSTO single crystal has only one EPR signal of g = 2.012. Considering the fact that $\Delta g = g_{\rm obs} - g_{\rm e}$ (where $g_{\rm obs}$ is the g factor obtained from the sample, $g_{\rm e} = 2.0023$ is the free electron value) is positive, the signal can be regarded as being due to hole center. The hole center is positively charged and can trap electrons. Comprehensive analysis indicates that the transition between the HRS and LRS of the device can be explained by the modulation of Pt/LaSTO interface barrier, which is caused by the electron trapping and detrapping of interfacial vacancy defects. In addition, it is found that illumination could reduce the low resistance of the Pt/LaSTO/In device. This is due to the photo-generated carriers causing a tunneling current because of the narrow Schottky barrier when the Pt/LaSTO/In device is in the LRS. However, the Schottky barrier plays a leading role in HRS, so the change in carrier concentration, caused by illumination, does not lead to a significant change in current for HRS. The experimental results provide theoretical and technical guidance for the applications of LaSTO single crystals in resistive memory devices.

Keywords: LaSTO single crystal, interface state, oxygen vacancy

PACS: 73.22.-f, 73.50.-h

DOI: 10.7498/aps.67.20180904

^{*} Project supported by the National Natural Science Foundation of China (Grant No. 11404093) and the Foundation of Henan Provincial Science and Technology Department, China (Grant No. 132102210258).

[†] Corresponding author. E-mail: sunxianwen@henu.edu.cn