文章编号: 1007-4627(2015) 02-0242-07

# Ti<sup>+</sup>离子注入结合热退火法制备TiO<sub>2</sub>纳米薄膜研究

周小东

(周口师范学院物理与机电工程学院,河南周口 466001)

摘要:利用金属蒸发真空多弧离子源(MEVVA源)注入机将Ti<sup>+</sup>离子注入到高纯石英玻璃衬底中,离子注入的加速电压为20 kV,注入剂量为1.5×10<sup>17</sup>和3×10<sup>17</sup> ions/cm<sup>2</sup>,将注入样品在氧气气氛下进行热退火处理,制备了TiO<sub>2</sub>纳米薄膜。采用光吸收谱、拉曼光谱、X射线光电子能谱、扫描电子显微镜和透射电子显微镜对注入样品进行了测试和表征,分析了TiO<sub>2</sub>薄膜的形成机理。在热退火过程中衬底中离子注入的Ti 原子向外扩散到衬底表面被氧化形成了TiO<sub>2</sub>。TiO<sub>2</sub>的形成、晶粒尺寸和晶体结构依赖于热退火温度,而形成TiO<sub>2</sub>薄膜的厚度主要受离子注入剂量和热退火时间的影响。实验结果表明,该方法制备的TiO<sub>2</sub>纳米薄膜 将有望应用于制备具有光催化、自清洁等特殊性能的自清洁玻璃。

关键词:离子注入;热退火;TiO<sub>2</sub>

中图分类号: O484 文献标志码: A **DOI**: 10.11804/NuclPhysRev.32.02.242

### 1 引言

随着现代科技的发展,人类对能源的需求日趋 增长,因而对新能源的开发和研究成为关注的焦点。 自1972年,Fujishima等<sup>[1]</sup>报道了TiO<sub>2</sub>单晶电极光分 解水的研究,众多科研工作者开展了TiO<sub>2</sub>光催化材料 的研究工作。TiO<sub>2</sub>因其具有高的透光率、高折射率和 优良的化学稳定性等众多优点,使得它在光催化降解有 机物、燃料敏化太阳能电池以及防雾自清洁玻璃等方面 有广阔的应用前景<sup>[2-5]</sup>。

目前制备 TiO<sub>2</sub> 薄膜的方法有很多,如溶胶-凝胶 法<sup>[6]</sup>、化学气相沉积法<sup>[7]</sup>、溅射法<sup>[8-9]</sup>等。尽管以上方 法所制备的 TiO<sub>2</sub> 薄膜具有优异的光催化性能,但这些 方法制备的 TiO<sub>2</sub> 薄膜其力学稳定性以及薄膜的均匀度 较差,导致了其长期以来在实际的应用中受到了限制。

离子注入技术作为一种重要的掺杂方法,被广泛应 用于当今的半导体工艺中。此外,离子注入技术也是 制备纳米薄膜的有效方法之一,如有文献[10-12]报道 将Zn<sup>+</sup>离子注入到SiO<sub>2</sub>衬底和Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>晶体衬底中并在 氧气氛围下退火可以形成ZnO纳米薄膜。本文中,利 用离子注入技术在SiO<sub>2</sub>玻璃衬底中注入Ti<sup>+</sup>离子并在 氧气氛围中退火制备TiO<sub>2</sub>纳米薄膜,并系统地研究离 子注入和后期热退火处理对TiO<sub>2</sub>纳米薄膜的表面形 貌、晶体结构和光学性质的影响。该离子注入方法为制 备高质量的TiO2薄膜开辟了一种新的途径,为后期制 备具有光催化和自清洁玻璃开辟了新的领域。

### 2 实验部分

利用金属蒸发真空多弧 (MEVVA)离子源将能量 为20 kV,剂量分别为1.5×10<sup>17</sup>和3×10<sup>17</sup> ions/cm<sup>2</sup> 的Ti<sup>+</sup>离子注入到高纯SiO<sub>2</sub>石英片中。在注入过程中, 样品在一个水平面上自转以保证注入的均匀性,同时采 用循环水冷却系统使样品保持在室温下,以避免注入 过程中产生过高的热效应。为研究退火温度对注入样 品的晶体结构和光学性能的影响,将注入后的样品在 传统的管式退火炉中,氧气氛围下退火2h,退火温度 为500~1000℃,间隔100℃。此外,还将注入样品 在800℃,氧气氛围下退火4h来研究退火时间对其晶 体结构和光学性能的影响。

样品光吸收谱测试用的是紫外-可见-近红外双光 束分光光度计(Varian Cary5000),扫描范围从200到 800 nm。拉曼(Raman)光谱测试采用的是Jobin-Yvon 公司生产的激光显微拉曼光谱仪,激发光源为波长488 nm的Ar<sup>+</sup>激光器,数据采集用的是CCD探测器,激 光功率为10 mW,扫描范围为200~2000 cm<sup>-1</sup>。X射 线光电子能谱(XPS)分析用的是Kratos XSAM800

收稿日期: 2014-10-14; 修改日期: 2014-12-02

基金项目: 国家自然科学基金资助项目(11405280); 河南省教育厅科学技术研究重点项目(14B140021); 周口师范学院博士科研启动经费 资助项目(zksybscx201210)

装置,测试真空度为6×10<sup>-7</sup>Pa。利用扫描电子显微镜(SEM,FEI Sirion)和透射电子显微镜(TEM,JEOL 2010)对注入样品退火前后的表面形貌和样品内部微观结构进行表征。

### 3 实验结果与讨论

### 3.1 注入样品的光吸收谱

图 1(a) 和 (b) 分别是剂量为1.5×10<sup>17</sup>和3×10<sup>17</sup> ions/cm<sup>2</sup>的Ti<sup>+</sup>离子注入样品和样品经不同温度退火 后的光吸收谱,退火温度为500~1000℃,退火时间 为2 h。此外,为了便于对比,图1中还给出了SiO<sub>2</sub>衬 底的光吸收谱。可以看出SiO<sub>2</sub>衬底本身的光吸收很弱, 没有观测到任何吸收峰。在Ti<sup>+</sup>刚注入样品中,在紫外 和可见光谱区域,光吸收较强,这是离子注入过程中引 起的缺陷吸收,或在衬底中已形成的Ti纳米颗粒的光 吸收。且随着注入剂量的增大,刚注入样品的光吸收是 越来越强的。当样品经过500℃退火后,样品中的缺 陷吸收迅速降低,原因是由于热退火过程使缺陷得到 了修复。同时,出现了一个突变的吸收边,该光吸收边 来自于样品中形成的锐钛矿TiO<sub>2</sub>的纳米晶体。比较 图1(a)和(b)可见,光吸收谱呈现出类似的结果,且TiO<sub>2</sub>





吸收边的位置随退火温度的升高向长波长方向移动, 这是由于TiO<sub>2</sub>纳米颗粒的尺寸随退火温度升高而长 大。此外,在同样的退火条件下,当注入剂量增大时, TiO<sub>2</sub>吸收边也是向长波长方向移动的,这是因为高的 注入剂量导致纳米颗粒尺寸的增大和数量的增多。光吸 收谱结果表明,TiO<sub>2</sub>的吸收边随离子注入条件和热退 火条件的不同而发生改变。然而,需要指出的是当样品 在1000 ℃退火时,光吸收谱发生了明显的改变,光吸 收最大值的位置和吸收边均向长波长方向发生了大幅度 的移动,如图1(b)中光吸收最大值和吸收边分别从270 和400 nm移动到300和450 nm。该吸收谱的突变暗示 着样品在1000 ℃退火时,TiO<sub>2</sub>的晶体结构发生了从锐 钛矿相向金红石相的转变,这种由于相变导致的光吸收 最大值和吸收边的突变现象与Bickley<sup>[13]</sup>和Zhang<sup>[14]</sup> 研究小组报道的实验结果一致。

#### 3.2 注入样品的拉曼(Raman)光谱

为了证实和分析热退火后样品中TiO2的形成和发 生的相变,对样品进行了拉曼光谱测试。图2分别给 出了空白SiO2玻璃片、不同Ti离子剂量((a) 1.5×10<sup>17</sup>, (b) 3×10<sup>17</sup> ions/cm<sup>2</sup>)注入的样品在热退火前后的拉 曼光谱。在未注入玻璃片的拉曼光谱中可以看到一 些SiO<sub>2</sub>的拉曼峰,当Ti离子注入后,SiO<sub>2</sub>的拉曼峰强 度变弱,表明Ti离子注入造成了SiO2结构的破坏。当 注入剂量增加时,由于离子注入过程造成SiO2结构 破坏严重,一些SiO2的拉曼峰甚至消失了,如图2(a) 和(b)所示。离子注入导致的结构破坏可以通过后期 的热退火处理来修复,因此退火后SiO2的拉曼峰重新 被观测到。此外图2(a)中可以看到,当退火温度升高 到700 ℃时,在140 cm<sup>-1</sup>处出现了一个新的拉曼峰。 根据文献[15-16]报道该140 cm<sup>-1</sup>处的拉曼峰是锐钛矿 型TiO2的Eg mode,这就表明了样品中形成了锐钛矿 相的TiO2。且该TiO2 拉曼峰的强度随退火温度升高 到900 ℃时迅速增强,说明锐钛矿相的TiO2晶体质量 得到了提高。然而,样品经过1000 ℃退火后,拉曼光 谱的形状发生了明显的改变,在230,440和605 cm<sup>-1</sup> 处又出现了3个拉曼峰,而这3个峰分别对应于金红石 相 TiO<sub>2</sub>的 two-phonon 散射、 $E_g 和 A_{1g} \mod^{[17]}$ 。这 些结果表明热退火条件决定着注入样品中锐钛矿相的形 成和演变,这与光吸收谱中给出的结果是一致的。光吸 收谱和拉曼光谱给出的结果中存在的细微差别是,光吸 收谱中样品在500℃和600℃ 退火时就观测到TiO2的 吸收边,而在同样样品的拉曼光谱中并未探测到TiO<sub>2</sub> 的拉曼峰。这是由于光吸收谱给出的是样品的平均结 http://www.npr.ac.cn

构信息,而拉曼光谱是一个局部探测,对材料的结晶度 和微结构很敏感。因此,在样品退火温度较低时没有探 测到 TiO<sub>2</sub> 的相,表明热氧化形成的 TiO<sub>2</sub> 纳米颗粒的 数量较少,或和这些 TiO<sub>2</sub> 纳米颗粒的晶体质量不高有 关。



图 2 (在线彩图)Ti<sup>+</sup>离子注入样品经不同温度退火2h后 的拉曼光谱

在离子注入剂量较高时,注入样品的拉曼光谱 随退火温度的变化如图2(b)所示,当注入剂量增大 到3×10<sup>17</sup> ions/cm<sup>2</sup>时,样品在500 ℃退火时就观测到 了TiO<sub>2</sub> 的拉曼峰,此外图2(a)和(b)中拉曼光谱随退 火温度的变化趋势是类似的。只不过140 cm<sup>-1</sup> 的拉曼 峰在高注入剂量时强度较大,且随退火温度升高时强 度变化较大,这是因为:(1)热退火过程中Ti纳米颗粒 被氧化形成TiO<sub>2</sub> 的数量较多;(2)TiO<sub>2</sub>纳米颗粒的尺 寸增大了;(3)锐钛矿相TiO<sub>2</sub>晶体质量提升了。另一 方面,对于注入剂量为3×10<sup>17</sup> ions/cm<sup>2</sup>的样品而言, 拉曼光谱显示的TiO<sub>2</sub>的形成和相变与光吸收谱中TiO<sub>2</sub> 吸收边的变化关系较一致。

图3给出了Ti离子注入剂量为3×10<sup>17</sup> ions/cm<sup>2</sup> 样品拉曼光谱(图2(b))中*E*g拉曼峰随退火温度的变化 关系。拉曼峰的强度、位移、峰宽随退火温度的变化关 系如图3(a)所示。随着退火温度的升高,拉曼峰的强度 逐渐增强,同时伴随着拉曼位移向低频方向移动和峰宽 逐渐变窄。拉曼峰位移和峰宽随退火温度的变化关系如 图 3(b) 所示,900 ℃退火样品呈现出一个较大的拉曼峰 红移和明显的峰宽变窄现象,如位移和峰宽分别为136 和15 cm<sup>-1</sup>。此外,注入剂量为1.5×10<sup>17</sup> ions/cm<sup>2</sup>注 入样品的拉曼峰的峰强、位移和峰宽随退火温度也表现 出类似的变化趋势,这里不再繁述。



图 3 (在线彩图) Ti<sup>+</sup>离子注入剂量 3×10<sup>17</sup> ions/cm<sup>2</sup>的样 品的 *E*g 拉曼峰强度 (a) 和位移、峰宽 (b) 随退火温度 的变化关系

增随退如文献[17-21]中报道利用别的方法制备的TiO2纳 的拉曼和文献[17-21]中报道利用别的方法制备的TiO2纳 米颗粒的 $E_g$ 拉曼峰的位移和峰宽也有类似的变化关系, 且对 $E_g$ 拉曼峰变化的解释主要有三种不同的机理:氧不足导致的非化学计量平衡或杂质相导致的失衡、应力和声子限制效应。其一,应力效应通常引起较大的 边量峰位移,且拉曼峰随应力的增大而向低频方向移动。 动<sup>[20]</sup>。其二,相邻颗粒或界面处应力产生的应力效应 已经被用来解释TiO2和PbTiO3纳米颗粒的拉曼峰位移现象<sup>[22]</sup>。此外,尺寸效应产生的应力也能对拉曼峰产生影响,如纳米颗粒尺寸较大时产生的压力效应较大,从而使拉曼峰向低频方向移动<sup>[21]</sup>。在我们的实验中,TiO2纳米颗粒的尺寸随退火温度升高而逐渐增大的,且退火过程中样品中的应力会逐渐得到释放,因此WWW.**NDT**.**a**C.**C**1 根据尺寸导致的应力效应机理,TiO<sub>2</sub>的*E*g拉曼峰将会 发生向高频方向移动。然而实验中实际的拉曼光谱中, *E*g拉曼峰随退火温度升高是向低频方向移动的,因此 在我们的实验中应力效应不是引起拉曼峰位置变化的原 因。根据文献[20-22]报道采用别的方法形成的TiO<sub>2</sub>纳 米颗粒中出现的非化学计量平衡同样对拉曼峰的变化 起着重要作用,随着氧不足缺陷被逐渐修复拉曼峰的位 置是向低频方向移动的。尽管本实验中TiO<sub>2</sub>的形成是 利用Ti离子注入并在氧气氛围中退火实现的,氧不足缺 陷的存在也不能排除,且*E*g拉曼峰的位移随退火温度 的升高而逐渐向低频方向移动的(氧不足缺陷逐渐被修 复),这些结果是与文献[17-19]中报道的结果是一致的。 其三,根据声子限制模型,TiO<sub>2</sub>的*E*g 拉曼峰随纳米 晶尺寸的增大是向低频方向移动的<sup>[23]</sup>。因此,非化学 计量平衡和声子限制模型可以用来解释本实验中TiO<sub>2</sub> 的*E*g 拉曼峰的位置变化。

为了进一步证实 TiO<sub>2</sub> 的形成和对样品中 Ti和O的 原子比例进行测量,对样品进行了 XPS 光谱测试。图4 给出了  $3 \times 10^{17}$  ions/cm<sup>2</sup>的Ti离子注入样品经800 °C退 火 2 h 后的 XPS 谱图,图4 (a)和(b)图分别是 Ti 2p 和O 1s 的谱图,(a)图中位于 458.7 eV 和 464.5 eV 的 峰对应于 Ti<sup>4+</sup>的  $2p_{3/2}$ 和  $2p_{1/2}$ <sup>[24]</sup>。通过计算 Ti和 O 的原子比例约为 1:1.82,表明形成的 TiO<sub>2</sub> 中存在一定 的氧空位缺陷。



图 4  $3 \times 10^{17}$  ions/cm<sup>2</sup> Ti<sup>+</sup> 注入样品 800 °C退火 2 h 的 XPS 图

### 3.3 注入样品的SEM表征

为了证实 Eg 拉曼峰的变化与TiO2 的颗粒尺寸, 形态结构有关,以及获得热退火处理过程中TiO2 的 形成和演变的更多信息,我们对样品的表面形貌进行 了 SEM 表征。图 5 给出了 Ti 离子注入剂量为 1.5×10<sup>17</sup> ions/cm<sup>2</sup> 时,样品在不同温度下退火的 SEM 图像。 图 5(a)、(b)、(c)、(d)、(e) 和 (f)分别对应于样品在 500,600,700,800,900 和 1 000 ℃ 的退火温度。随 着退火温度的升高,表面形成了一层 TiO<sub>2</sub> 纳米颗粒,



图 5 离子注入剂量为 1.5×10<sup>17</sup> ions/cm<sup>2</sup> 样品经不同温度退火后的 SEM 图像 (a)、(b)、(c)、(d)、(e)和(f)分别对应于退火温度为 500,600,700,800,900 和 1 000 °C,退火时间2 h。

http://www.npr.ac.cn

这些纳米颗粒的形成是由于在氧气氛围下退火,衬底 内部Ti原子逐渐扩散到衬底表面而在表面被氧化形成 了TiO<sub>2</sub>纳米颗粒。当退火温度高于900℃时,样品的 表面形貌发生了变化,TiO<sub>2</sub>纳米颗粒尺寸较大且随退 火温度的升高,纳米颗粒的团聚现象越来越突出。然 而值得指出的是,样品在1000℃退火时表面形貌发 生了突变。结合光吸收谱和拉曼光谱,不难发现是由 于TiO<sub>2</sub>发生了从锐钛矿相到金红石相的转变。

对于注入剂量为3×10<sup>17</sup> ions/cm<sup>2</sup>样品的SEM图 像(图6)来说,样品表面形貌明显不同于图5中的SEM

图像。可以看到,当Ti<sup>+</sup>离子注入剂量较高时,在退火 温度为500℃时,样品的表面就出现了大量的小尺寸纳 米晶粒。随着退火温度的逐渐升高,Ti原子逐渐向表面 扩散使得表面的纳米颗粒逐渐长大、团聚而形成一层致 密的TiO2纳米薄膜。如图6(c)、(d)和(e)所示,在表 面已经形成致密的TiO2纳米层薄膜,从拉曼光谱上也 同时证明了TiO2薄膜的晶体质量越来越好。同样,样 品在1000℃退火时,样品表面形貌发生突变,表面形 成一些尺寸较大的颗粒,有些纳米颗粒的尺寸已经达到 几百纳米,如图6(f)所示。



图 6 Ti离子注入剂量为3×10<sup>17</sup> ions/cm<sup>2</sup>样品经不同温度退火后的 SEM 图像 (a)、(b)、(c)、(d)、(e)和(f)分别对应于退火温度为 500,600,700,800,900和1000 ℃,退火时间 2 h。

值得指出的是,两组样品中样品表面形貌随退火温 度的变化与光吸收和拉曼光谱中的结果有一定的关系。 一方面,随着热退火温度的升高,TiO2纳米颗粒尺寸 逐渐增大和晶体质量逐渐提高,导致光吸收谱中TiO2 的吸收边向长波长位置移动。另一方面,随退火温度升 高拉曼光谱中 Eg 拉曼峰的强度增强、峰宽变窄以及拉 曼峰位置向低频方向移动。这是由于随着退火温度的升 高,TiO2逐渐从锐钛矿相向金红石相转变,样品中可 能存在着锐钛矿相和金红石相的混合相。而由于金红石 相TiO2的带隙宽度比锐钛矿相TiO2的小,故样品的 光吸收边逐渐向长波位置移动。当样品经1000 ℃ 退火 后,吸收边向长波长方向发生大幅度的移动正是由于样 品中TiO2的晶体结构基本全部转化为金红石相。此外, 随退火温度的升高, Eg 拉曼峰发生了向低频方向的移 动和峰宽变窄正是基于声子限制效应下TiO2纳米颗粒 尺寸的增大。

#### 3.4 注入样品的TEM表征

为了进一步证实TiO<sub>2</sub>的形成和研究微观结构,内部的Ti纳米颗粒已基本 http://www.npr.ac.cn

对 Ti<sup>+</sup> 离子注入剂量为1.5×10<sup>17</sup> 和 3×10<sup>17</sup> ions/cm<sup>2</sup> 样 品在800°C下退火后的微结构进行TEM表征,如图7所 示。由TEM图像可见,在SiO2衬底表面有一层TiO2 薄膜生成,当注入剂量较低时,表面形成的TiO2是 岛状膜(图7(a)),而当注入剂量较高时,在SiO2表面 形成一层致密的TiO<sub>2</sub>薄膜,薄膜的厚度约为50 nm (图7(b)), TEM 结果与 SEM 结果吻合得较好。然而, 在图像7(b)中,我们发现SiO2表面形成的TiO2薄膜和 衬底中的 Ti 纳米颗粒层几乎是连在一起的, 这说明表 面形成的TiO2薄膜是通过衬底内部的Ti原子向表面扩 散而在表面被氧化而形成的。这一物理现象与Zn<sup>+</sup>离 子注入到SiO2 衬底和Al2O3 晶体衬底中并在氧气氛围 下退火形成质量较高的ZnO纳米薄膜是类似的<sup>[11-12]</sup>。 为了进一步探究TiO2薄膜的生长过程和形成机理, 将Ti离子注入剂量为 3×10<sup>17</sup> ions/cm<sup>2</sup> 的样品在800 ℃温度下的退火时间延长到4h,该样品的TEM图像 如图8所示。从图中可见,在衬底表面形成了一层致密 的 TiO<sub>2</sub> 薄膜,薄膜的厚度已超过了 100 nm,同时衬底 内部的Ti纳米颗粒已基本不再存在,这说明在此退火 条件下,衬底内部的Ti原子已几乎都扩散到衬底表面 而在表面被氧化成TiO<sub>2</sub>,致使在衬底表面形成了一层 致密的TiO<sub>2</sub>薄膜。因此可以通过控制热退火条件来调 控TiO<sub>2</sub>薄膜的生长,以获得高质量的TiO<sub>2</sub>薄膜。



图 7 Ti离子注入剂量为(a)1.5×10<sup>17</sup>和(b)3×10<sup>17</sup> ions/cm<sup>2</sup>样品在800℃退火2h后的TEM图像



图 8 Ti离子注入剂量为3×10<sup>17</sup> ions/cm<sup>2</sup> 样品在800 ℃ 退火4h后的TEM图像

#### 4 结论

利用 MEVVA 离子源将 Ti 离子在 20 kV 能量下注 入到 SiO<sub>2</sub> 石英片中并在氧气氛围下退火制备了 TiO<sub>2</sub> 纳 米薄膜,系统研究了热退火条件对 TiO<sub>2</sub> 纳米薄膜的形 成、相变、表面形貌和微观结果的影响,探究了 TiO<sub>2</sub> 纳米薄膜的形成过程和生长机理。实验结果表明,在热 退火过程中,衬底中离子注入的Ti原子向外扩散到衬底 表面被氧化形成了 TiO<sub>2</sub>。TiO<sub>2</sub> 的形成、晶粒尺寸和晶 体结构依赖于热退火温度,当退火温度和离子注入剂量 较高时,所形成的 TiO<sub>2</sub> 的晶粒尺寸较大,热退火温度 为1000 °C时 TiO<sub>2</sub> 发生了从锐钛矿相向金红石相的转 变。而形成的 TiO<sub>2</sub> 薄膜的厚度主要受离子注入剂量和 热退火时间的影响。因该方法制备的TiO<sub>2</sub>纳米薄膜是 在玻璃衬底上形成的,将为制备具有光催化、抗菌等特 殊性能的自清洁玻璃提供新的方法。

#### 参考文献:

- [1] FUJISHIMA A, HONDA K. Nature, 1972, 238(5358): 37.
- [2] YU B B, ZENG J B, GONG L F, et al. Talanta, 2007, 72(5): 1667.
- [3] OREGAN B, GRATZEL M. Nature, 1991, **353**(6346): 737.
- [4] DING X F, ZHOU S X, GU G X, et al. Journal of Materials Chemistry, 2011, 21(17): 6161.
- [5] QI K H, FEI B, XIN J H. Thin Solid Films, 2011, 519 (8): 2438.
- [6] ChOI H, STATHATOS E, DIONYSIOU D D. Applied Catalysis B: Environmental, 2006, 63(1-2): 60.
- [7] SUN H F, WANG C Y, PANG S H, et al. Journal of Non-Crystalline Solids, 2008, 354(12-13): 1440.
- [8] KRISHNA D S R., SUN Y, CHEN Z. Thin Solid Films, 2011, 519(15): 4860.
- [9] CASU M B, BRAUN W, BAUCHSPIE K R, et al. Surface Science, 2008, 602(8): 1599.
- [10] AMEKURA H, PLAKSIN O A, YOSHITAKE M, et al. Applied Physics Letters, 2006, 89: 023115.
- [11] REN F, JIANG C Z, XIAO X H. Nanotechnology, 2007, 18(28): 285609.
- [12] XIAO X H, REN F, FAN L X, et al. Nanotechnology, 2008, 19(32): 325604.
- [13] BICKLEY R I, GONZALEZCARRENO T, LEES J S, et al. Journal of Solid State Chemistry, 1991, 92(1): 178.
- [14] ZHANG J, LI M J, FENG Z C, et al. Journal of Physical Chemistry B, 2006, 110(2): 927.
- [15] OHSAKA T, IZUMI F, FUJIKI Y. Journal of Raman Spectroscopy, 1978, 7(6): 321.
- [16] CHAVES A, KATIYAR R S. PORTO S P S. Physical Review B, 1974, 10(8): 3522.
- [17] ZHANG W F, HE Y L, ZHANG M S, et al. Journal of Physics D-Applied Physics, 2000, 33(8): 912.
- [18] PARKER J C, SIEGEL R W. Journal of Materials Research, 1990, 5(6): 1246.
- [19] PARKER J C, SIEGEL R W. Applied Physics Letters, 1990, 57(9): 943.
- [20] OHSAKA T, YAMAOKA S, SHIMOMURA O. Solid State Communications, 1979, 30(6): 345.
- [21] MA W, LU Z, ZHANG M. Applied Physics A-Materials Science & Processing, 1998, 66(6): 621.
- [22] MENG J F, ZOU G T, CIU Q L, et al. Journal of Physics: Condensed Matter, 1994, 6(32): 6543.
- [23] BERSANI D, LOTTICI P P , DING X Z. Applied Physics Letters, 1998, 72(1): 73.
- [24] CHEN X, MAO S S. Chemical Reviews, 2007, **107**(7): 2891.

http://www.npr.ac.cn

## Fabrication of TiO<sub>2</sub> Nanofilms by Ti<sup>+</sup> Ion Implantation and Subsequent Thermal Annealing

ZHOU Xiaodong<sup>1)</sup>

(1. School of Physics and Electromechnical Engineering, Zhoukou Normal University, Zhoukou 466001, Henan, China)

**Abstract:** TiO<sub>2</sub> nanofilms on the surface of fused silica have been fabricated by Ti<sup>+</sup> ion implantation and subsequent thermal annealing in oxygen ambience. The silica glasses were implanted by Ti<sup>+</sup> ions at 20 kV with fluences of 1.5 and  $3 \times 10^{17}$  ions/cm<sup>2</sup> using a metal vapor vacuum arc (MEVVA) ion source implanter. The optical absorption spectroscopy, Raman scattering spectroscopy, X-ray photoelectron spectroscopy (XPS), scanning electron microscopy (SEM), and transmission electron microscopy (TEM) measurements were done to figure out formation mechanism of the TiO<sub>2</sub> nanofilms. The formation of TiO<sub>2</sub> nanofilms resulted from out-diffusion of the implanted Ti ions to the substrate surface, where they were oxidized intoTiO<sub>2</sub>. The formation, grain size and the crystallographic phase of TiO<sub>2</sub> are annealing temperature dependent, and TiO<sub>2</sub> nanofilm thickness can be well tailored by controlling the implantation fluence and annealing time. Results show that the TiO<sub>2</sub> nanofilms fabricated by this novel method have great potential in applications such as photocatalytic, antibacterial and self-cleaning glass.

Key words: Ion implantation; thermal annealing; TiO<sub>2</sub>

Received date: 14 Oct. 2014; Revised date: 2 Dec. 2014

Foundation item: National Nature Science Foundation of China (11405280); Scientific Research Foundation of Education Department of Henan Province (14B140021); Startup Foundation for Doctors of Zhoukou Normal University (zksybscx201210)

1) E-mail: zhouxd516@163.com. http://www.npr.ac.cn