激光写光电子学进展

飞秒激光调控非线性光学晶体和周期性 纳米结构取向

曹 晶^{1*}, Lancry Matthieu², Brisset François², Poumellec Bertrand^{2**} ¹清华大学材料学院,北京 100084; ²巴黎萨克雷大学奥赛高分子化学与材料研究所,法国 巴黎 91405

摘要 通过高频(100~500 kHz)飞秒激光直写可在组成是Li₂O-Nb₂O₅-SiO₂的玻璃内部同时控制纳米非线性光学晶体和 周期结构取向。该周期结构为发生纳米尺度相分离的晶态和非晶态交替结构,并可通过激光偏振方向来控制朝向。随 着激光注入能量的增加出现了 3 个改性区间:低能量下改性非晶态,对氢氟酸(HF)的刻蚀速度高于玻璃基底;中能量下 纳米晶体极轴趋向和激光偏振方向垂直,随着激光频率的提高,获得此区间的脉冲能量窗口急剧减小;高能量下微米晶 粒,并且晶体的产生受写入模式影响(写入方向和激光偏振方向的夹角)。该研究发现有利于理解超快激光-物质相互作 用和制备三维光器件。

关键词 激光技术; 纳米周期结构; 铌酸锂; 超快激光; 晶体 中图分类号 TN249 **文献标志码** A

DOI: 10.3788/LOP202259.1516001

Orientable Nonlinear Optical Crystals and Periodic Nanostructure by Femtosecond Laser Irradiation

Cao Jing^{1*}, Lancry Matthieu², Brisset François², Poumellec Bertrand^{2**}

¹School of Materials Science and Engineering, Tsinghua University, Beijing 100084, China; ²Synthèse, Propriété et Modélisation des Matériaux in Institut de Chimie Moléculaire et des Matériaux d'Orsay, CNRS-UPSud, Université Paris Sud in Université Paris Saclay, Paris 91405, France

Abstract Herein, we show the ability to control nonlinear optical nanocrystal orientation and nanostructure orientation at the same time in the $Li_2O-Nb_2O_5$ -SiO_2 glass by high repetition rate (100-500 kHz) femtosecond laser direct writing. A self-organized nanostructure with nanoscale phase separation, nonlinear optical nanocrystals embedded in an amorphous network, can be oriented by laser polarization. With the increase of laser power, three modified regimes are revealed. At low laser power, a modified amorphous structure is obtained and has higher HF etching rate than that of the glass substrate. At moderate laser power, polar axes of nanocrystals tend to be perpendicular to laser polarization direction. The range of pulse energy narrows dramatically with the increase of repetition rate. At high laser power, microcrystals are obtained and crystallization is very sensitive to writing mode (the angle between writing direction and laser polarization direction). These findings shed light on the comprehension of ultra-fast laser-matter interaction and provide a new path toward fabricating three-dimensional optical devices.

Key words laser technique; periodic nanostructure; lithium niobate; ultra-fast lasers; crystal

1引言

超快激光诱导玻璃内部析晶是制备功能材料的一种高效方法^[1-3]。超快激光与物质相互作用由于其非 线性特性(如多光子吸收)而不同于长脉冲激光或连续 波长激光^[4]。飞秒激光的脉冲持续时间短、峰值功率 大(聚焦后峰值功率密度高于10¹³ W/cm²),可对透明 材料进行空间选择性微纳加工,并获得新的光学 性能^[5]。

通常采用高频激光(>100 kHz),在聚焦点附近通 过热积累效应诱导玻璃析晶^[6],并成功制备了LiNbO₃ (300 kHz)^[7]、Ba₂TiSi₂O₈ (250 kHz)^[8]、BaAlBO₃F₂

收稿日期: 2022-05-05; 修回日期: 2022-06-09; 录用日期: 2022-06-13 通信作者: ^{*}jingcao@tsinghua.edu.cn; ^{**}bertrand.poumellec@universite-paris-saclay.fr

(500 kHz)^[9]、Sr₂TiSi₂O₈(300 kHz)^[10]、 β -BaB₂O₄ (200 kHz)^[11]和LaBGeO₅(200 kHz)^[12]。然而超快激光 诱导玻璃析晶远非热效应的影响^[2]。在一定条件下, 超快激光偏振可诱导纳米非线性光学晶体取向^[13-14], 并产生纳米周期结构^[15]。因此,对超快激光诱导玻璃 析晶的研究不仅有利于功能器件的制备,而且对理解 超快激光和物质相互作用(如超快激光作用下由玻璃 态到晶态转变)有重要意义。

组成为Li₂O-Nb₂O₅-SiO₂的玻璃具有光学透明度 高、均一性好、化学成分选择余地大和析晶容易等优 点^[16-18],并在集成光学方面有重要研究价值^[19]。因此, 本文选其作为模型材料来系统研究不同激光辐照条件 下(如脉冲能量和重复频率)对所形成晶体(如尺寸和 朝向)和周期结构的影响,并对相关机理进行探讨。

2 实验方法

通 过熔融淬火法制备玻璃组成为 32.5Li₂O-27.5Nb₂O₅-40SiO₂和 33Li₂O-33Nb₂O₅-34SiO₂(其中数 字分别表示摩尔分数,如摩尔分数为 32.5%,以下同) 的透明玻璃^[20]。然后对玻璃进行切割抛光(0.03 μm 的二氧化硅乳胶精细抛光)待用。

激光辐照光源为Yb掺杂的光纤放大飞秒激光系统(Satsuma, Amplitude Systèmes Ltd.),中心波长为1030 nm,脉冲宽度为250 fs和300 fs,重复频率为100、250、500 kHz。激光为线偏振光,利用1/2波片控制激光偏振方向。激光能量通过1/2波片和偏振立方体分束器组合进行调节。如图1所示,激光入射方向(Z方向)和玻璃样品表面垂直。该玻璃体系折射率较高(>1.85 在 632.8 nm)。这是由于玻璃体系的Nb含量高^[21]。沿激光传播方向由于折射率不匹配(空气-玻璃



- 图1 组成是Li₂O-Nb₂O₅-SiO₂的玻璃内飞秒激光直写示意图。 激光沿Z轴垂直入射到玻璃表面,玻璃被固定在移动位 移台并在XY平面进行线写入
- Fig. 1 Schematic of femtosecond laser direct writing inside $Li_2O-Nb_2O_5-SiO_2$ glass setup. Laser propagation direction (along Z direction) is perpendicular to glass surface. Glass is fixed on translation stages to obtain line writing in XY plane

第 59 卷 第 15 期/2022 年 8 月/激光与光电子学进展

界面)可引起界面球差。球面透镜的入射光束随着距 光轴距离的增大强烈偏转。这里选取空气物镜为非球 面透镜(aspheric lens)来减小球面像差。通过非球面 透镜(数值孔径NA=0.6)聚焦到玻璃内部。固定样 品的平移台是由计算机编程控制达到在XY平面内进 行线写入。

考虑到激光的聚焦模式和非线性效应影响,很难 精确测量激光光斑大小和能量密度,因而不易测试透 明块体材料的损伤阈值。不同于块体或者表面的激光 导致的损伤阈值^[4],本文组成为Li₂O-Nb₂O₅-SiO₂的玻 璃析晶阈值(一种玻璃改性阈值)是通过给出激光辐射 条件(如所用激光中心波长、脉冲宽度、激光重复频率、 物镜 NA 值、在玻璃内的聚焦深度和写入速度)。

激光直写结束后,对样品分别沿着平行于XY平 面和垂直激光写入方向的平面进行抛光,以暴露出被 激光改性区域,并用氢氟酸(HF)刻蚀。利用移相干涉 (PSI)技术对抛光表面形貌进行表征。玻璃改性后形 貌、晶体尺寸和晶体朝向由场发射扫描电子显微镜 (FEG-SEM ZEISS SUPRA 55 VP,含电子背散射衍 射,Electron Backscatter Diffraction,EBSD 附件)进行 表征。

3 结果和讨论

3.1 静态模式辐照

进行激光线直写之前需要对组成是Li₂O-Nb₂O₅-SiO₂的玻璃进行静态模式辐照,即先辐照一定时间观 察到绿光再开始所需路线的激光写入。获得晶体阈值 所需的辐照时间,较高频激光(如 500 kHz 所需为数 秒)短于较低频激光(如 250 kHz 可长达数分钟)。这 表明该过程存在结晶孕育期,但比等温转换动力图显 示的等待时间要长^[22]。这是由于在此积累效应中存在 化学扩散。产生晶体阈值在写入模式下(250 kHz,写 入速度 5 μ m/s,大约为0.6 μ J/pulse)要高于静态模式 (大约为0.4 μ J/pulse),这表明激光写入速度影响晶体 的产生,也说明了 热积累效应在激光诱导玻璃析晶过 程中的作用。

3.2 激光改性区间

图 2 显示了不同脉冲能量(e)、激光重复频率(f)、 写入速度和玻璃内聚焦深度下超快激光对组成是 Li₂O-Nb₂O₅-SiO₂的玻璃改性的情况。随着激光功率 的提高,在激光辐照玻璃内部出现3个不同的激光改 性区间(图 2 点线和短划线所划分)。

第一区间(I),如图2虚线空心图标所示。样品加 工过程中在激光辐照区没有观察到绿光。如图2左下 角扫描电镜(SEM)图(I,沿写入方向剖面图)所示,经 过HF处理后,沿激光传播方向(白色箭头所示)可明 显观察到针状改性区(B所示区域)。被辐照后的非晶 态(B所示区域)在HF中的刻蚀速度高于玻璃基底(A 所示区域),并且A和B区域有清晰的边界。



图2 飞秒激光诱导组成是Li₂O-Nb₂O₅-SiO₂的玻璃析晶随激光重复频率(f)、脉冲能量(e)、写入速度和聚焦深度变化的关系图^[2,23]。 虚线空心图标为第一区间(I),实线空心图标为第二区间(Ⅱ),实心图标为第三区间(Ⅲ)。点线为第一区间(I)和第二区间 (Ⅱ)的边界线,短划线为第二区间(Ⅱ)和第三区间(Ⅲ)的边界线。黑色实线标注出更高功率下的激光改性^[23]。内插图为样 品沿写入方向剖面的SEM图,激光从上到下传播(白色向下箭头所示)。激光参数1030 nm,300 fs,物镜 NA=0.6

Fig. 2 Domain of femtosecond laser induced crystallization in Li₂O-Nb₂O₅-SiO₂ glasses with various repetition rates (f) and pulse energies (e) at different writing speeds and focus depths^[2,23]. Dashed markers illustrate regime 1 (I), open markers for regime 2 (II) and solid markers for regime 3 (III). Dotted line marks boundary between regime 1 (I) and regime 2 (II). Dashed line marks boundary between regime 2 (II) and regime 3 (III). Solid black line marks laser modification at higher laser power^[23]. Insets are SEM images of laser modified area (in plane perpendicular to laser writing direction). Laser propagation direction is from top to bottom, illustrated by white down arrow. Laser parameters: 1030 nm, 300 fs, NA=0.6

第二区间(Ⅱ),如图2实线空心图标所示。样品加 工过程中在激光辐照区观察到绿光,而且光强随着激光 能量的增加而增强。随着激光频率的增加,获得此区间 的脉冲能量窗口急剧减小。在写入速度为5 µm/s, 300 μm 空气中聚焦,100 kHz,2.8 μJ/pulse下处于 [] 区 间(如图2左上角SEM图所示),而500 kHz, 0.6 µJ/pulse 处于 Ⅱ 区 间,当提高脉冲能量到 0.8 µJ/pulse 时进入Ⅲ区间。如图 2 左侧中间 SEM 图 (Ⅱ,沿写入方向剖面图)所示,和第一区间(Ⅰ)相比, 改性区间增大并呈泪滴形状。在辐照区周围出现裂 纹。除了A区域和B区域,在改性区中间出现了粗糙 的C'区域,而且每个相邻区域都存在明显界限。通过 电子背散射衍射分析发现C'区域有晶体产生。为进一 步分析晶体的空间分布情况,图3给出了样品在XY平 面(垂直激光传播方向)的SEM图和相应的电子背散 射分析。如图3(a)~3(b)所示,在中心区出现了和偏 振方向[图 3(a)~3(b)双向箭头所示]垂直分布的纳米 周期结构,并且随着写入方向该结构得以保持。进一

步通过反极图[图 3(c)~3(d)],观察到纳米尺寸的晶体。该反极图基于LiNbO₃晶体(R3c),投影方向为激光偏振方向。通过反极图分析可知所制备纳米晶体呈现一定的取向:纳米晶体极轴倾向于沿垂直激光偏振的方向分布。结合相应的SEM图片和反极图可知上述纳米周期结构为晶态和非晶态结构交替排列结构。通过元素分析发现了纳米级别的Si和Nb元素迁移^[15]。更进一步,0001极图[图 3(e)~3(f)]分析显示纳米晶体极轴倾向于和所使用激光偏振方向垂直。即使改变写入方向或改变写入方向和激光偏振方向的夹角,纳米晶体仍保持和偏振方向垂直分布^[13]。

图 4 给出了 HF 刻蚀前后激光改性区域的移相干 涉技术图像(样品沿 XY 平面,即垂直于激光传播的平 面进行抛光方向)。HF 处理前[如图 4(a)所示],辐照 区域的高度大于玻璃基底(约 20 nm),表明激光辐照 区域和玻璃基底的机械硬度不同。HF 处理后[如 图 4(b)所示],激光辐照区域和玻璃基底的差距增加 到 49 nm(有些部分甚至高达 110 nm)。这是由于不同



- 图 3 中等能量下飞秒激光偏振同时控制纳米晶体和周期结构朝向。(a)、(b)SEM图和相应的(c)、(d)反极图,及其(e)、(f)0001极 图。反极图基于LiNbO₃晶体(R3c),沿激光偏振方向投影。(a)、(c)、(e)写入方向和激光偏振方向平行;(b)、(d)、(f)写入方向 和激光偏振方向垂直。双向箭头显示了激光偏振方向。其他参数:1030 nm,250 fs,250 kHz,脉冲能量 0.5 μJ/pulse,写入速度 1.5 μm/s,物镜 NA=0.6,聚焦深度玻璃内部 320 μm,玻璃成分 33Li₂O-33Nb₂O₃-34SiO₂
- Fig. 3 Femtosecond laser polarization controlled nanocrystal orientation and periodic structure orientation at the same time at moderate laser power. (a), (b) SEM images and (c), (d) corresponding inverse pole images (IPFs); (e), (f) 0001- pole figures (PFs), respectively. IPF is based on LiNbO₃ (R3c), coding the crystal axis along laser polarization direction. (a), (c), (e) Writing direction is parallel to laser polarization; (b), (d), (f) writing direction is perpendicular to laser polarization. Laser polarization directions are illustrated by two-headed arrows. Other parameters: 1030 nm, 250 fs, 250 kHz, 0.5 μJ/pulse, 1.5 μm/s, NA= 0. 6, focal depth 320 μm, 33Li₂O-33Nb₂O₅-34SiO₂



- 图 4 HF 刻蚀(a)前(b)后飞秒激光改性区域的移相干涉技术图。样品沿XY平面,即垂直于激光传播的平面进行抛光。其他参数:1030 nm,300 fs,250 kHz,脉冲能量0.8 μJ/pulse,写入速度5 μm/s,物镜NA=0.6,聚焦深度空气中从玻璃表面开始到内部下降 300 μm,玻璃成分 32.5Li₂O-27.5Nb₂O₅-40SiO₂。图(a)最下面的箭头所示是用于定位的破损角
- Fig. 4 Phase shift interferometry images of femtosecond laser modified area (a) before and (b) after HF treatment. The sample is polished along XY plane (perpendicular to laser propagation direction). Other parameters: 1030 nm, 300 fs, 250 kHz, 0.8 μJ/pulse, 5 μm/s, NA = 0.6, focal depth 300 μm in air, 32.5Li₂O-27.5Nb₂O₅-40SiO₂. A broken edge [part illustrated by a lowermost arrow in Fig. 4(a)] is used to locate laser modified area

的化学敏感性(LiNbO₃和SiO₂的HF蚀刻速率不同), 产生了选择性化学腐蚀。该结果和从SEM图和反极 图上中观察到的晶态和非晶态交替排列的周期结构分 布一致。 第三区间(Ⅲ),如图2实心图标所示。样品加工 过程中在激光辐照区观察到高强度绿光,并随着激光 能量的增加强度增强。如图2右上角SEM图(III)所 示,除了玻璃基底A区域,改性的非晶态B区域,出现

第 59 卷 第 15 期/2022 年 8 月/激光与光电子学进展

了明显的光滑C区域和粗糙的D区域,并且每个相邻 区域存在明显界限。对照SEM图[垂直激光写入方向 的剖面图,图 5(a) 所示] 和相应的反极图[图 5(b) 所示],发现C区域和D区域为晶体区域。



- 图 5 高能量下飞秒激光在玻璃内诱导结晶和周期结构与写入模式关系图。(a)~(d)写入方向和激光偏振方向平行(E,X方向);
 (e)~(h)写入方向(X方向)和激光偏振方向垂直(Y方向,E,双向箭头所示);(a)、(e)飞秒激光诱导A、B、C、D 4个区域的SEM图和相应的(b)、(f)反极图,基于LiNbO3晶体(R3c),沿激光偏振方向投影;(c)、(g)分别为(a)、(e)中实线方块标注的放大图;(d)、(h)分别为激光诱导周期结构示意图。其他参数:1030 nm,300 fs,500 kHz,脉冲能量1.0 μJ/pulse,写入速度5 μm/s,物镜NA=0.6,聚焦深度空气中从玻璃表面开始到内部下降300 μm,玻璃成分32.5Li₂O-27.5Nb₂O₅-40SiO₂
- Fig. 5 Femtosecond laser induced crystallization and periodic structure inside glass with relation of writing mode at high laser power.
 (a)~(d) Writing direction is parallel to laser polarization (*E*, *X* direction); (e)~(h) writing direction (*X* direction) is perpendicular to laser polarization (*Y* direction, *E*, illustrated by two-headed arrows); (a), (e) SEM images of femtosecond laser induced four regions (A-D) and (b), (f) corresponding IPFs, respectively. IPF is based on LiNbO₃ (R3c), coding crystal axis along laser polarization direction; (c), (g) magnification of (a), (e) marked with solid rectangles, and (d), (h) schematic of laser-induced periodic structures. Other parameters: 1030 nm, 300 fs, 500 kHz, 1.0 µJ/pulse, 5 µm/s, NA=0. 6, focal depth 300 µm in air; 32. 5Li₂O-27. 5Nb₂O₅-40SiO₂

对于写入方向和激光偏振方向平行的写入模式, 在反极图上难以分辨出C区域和D区域[图5(b)所 示]。沿着激光传播方向(Z方向)呈现分层式的不同 的朝向分布,中部产生了微米级晶粒,顶部和底部的晶 粒相较于中部更小且更无序,整个结晶区域并没有一 定取向。放大的SEM图[图5(c)所示]显示在C区域 无纳米周期结构,而在D区的头部有向上弯曲的光滑 层状结构。其周期结构示意图如图5(d)所示,光滑层 的厚度(*d_z*)大约为190 nm,弯曲的光滑层状之间的间 距(*A_z*)大约为280 nm。

对于写入方向和激光偏振方向垂直的写入模式, 通过对比SEM图[如图5(e)]和相应的反极图[图5(f) 所示],可以明显从反极图中区分C区域和D区域: C区域为微米晶粒(但整体结晶区没有一定取向,较写 入方向和激光偏振方向平行的情况更无序),而D区为 无序的微纳晶粒。沿激光传播方向,顶部和底部的晶 粒相较于中部分更无序且尺寸减小。通过放大的 SEM图[图5(g)所示]同样发现在C区域无周期纳米 结构,但在D区域观察到垂直激光偏振方向的短线结 构,周期结构的示意图如图5(h)所示,分别沿着激光 偏振方向(Y方向)和光传播方向(Z方向)堆积。短线的宽度(d_{E})大约为50 nm。沿激光偏振方向堆积的周期(Λ_{E})大约为100 nm,沿激光传播方向堆积的周期(Λ_{Z})大约为500 nm。

为研究晶体沿写入方向的分布情况,图6显示了 在 XY 平面(垂直激光传播方向)的 SEM 图[如 图 6(a)~6(b)所示]和相应的反极图[图 6(c)所示]。 在第三区间(III)C区域没有观察到纳米周期结构,但 在D区域仍然获得和激光偏振方向垂直的纳米周期结构,但 在D区域仍然获得和激光偏振方向垂直的纳米周期结构, 和基于偏振控制纳米晶体取向的第二区间(II)不同, 沿着激光写入方向虽然可以获得具有同朝向数十微米 晶粒,但整体沿着写入方向并没有明显取向。

在写入速度为5 μm/s, 300 μm 空气中聚焦下, 0.8 μJ/pulse 处于 [[区间。当提高聚焦深度至 610 μm, 500 kHz, 0.8 μJ/pulse下处于 [] 区间(图 2 短 线图标)。当继续提高聚焦深度至 650 μm, 500 kHz, 0.8 和 1.0 μJ/pulse 都处于 [] 区间(图 2 空心方形图 标)。对于 250 kHz, 1.4 μJ/pulse,聚焦深度空气中 300 μm 的情况, 当写入速度从 5 μm/s 提高至 25 μm/s

第 59 卷 第 15 期/2022 年 8 月/激光与光电子学进展



- 图 6 高能量下飞秒激光在玻璃内诱导周期结构。(a)沿XY平面 激光辐照区域SEM图(标注出C和D区域)、(b)D区的 SEM放大图和(c)反极图,基于LiNbO₃晶体(R3c),沿激 光传播方向投影。其他参数:1030 nm,300 fs,500 kHz, 脉冲能量1.4 μJ/pulse,写入速度5 μm/s,物镜 NA=0.6, 聚焦深度空气中从玻璃表面开始到内部下降300 μm;玻 璃成分为32.5Li₂O-27.5Nb₂O₅-40SiO₂
- Fig. 6 femtosecond laser induced periodic structure inside glass at high laser power. (a) SEM image of laser track in XY plane (marked C and D regions); (b) magnified SEM image of D region, and (c) IPF. IPF is based on LiNbO₃ (R3c), coding crystal axis along laser propagation direction. Other parameters: 1030 nm, 300 fs, 500 kHz, 1.4 µJ/pulse, 5 µm/s, NA=0. 6, focal depth 300 µm in air, 32.5Li₂O-27.5Nb₂O₅-40SiO₂

(图2圆圈图标),改性区间从Ⅲ改变到Ⅱ区域。通过以上分析可知超快激光的多参数调节特性,通过合理地组合加工参数可以调整每个区间的窗口从而制备所需性能的材料。

3.3 激光改性形成机制

和基于光子共振线性吸收诱导玻璃析晶不同,超 快激光在聚焦点处可通过材料的非线性吸收形成光电 离,并进一步产生雪崩电离,产生大量等离子体并与激 光发生耦合共振,该过程增加激光能量吸收率,促使能 量沉积^[24]。相关物理过程的时间尺度如下:电子在大 约10⁻¹³ s达到准热平衡状态;电子-声子耦合的过程时 间尺度在10⁻¹³~10⁻¹² s;飞秒激光沉积能量在大约在 10⁻¹² s达到热平衡^[25]。由于激光脉冲持续时间远小于 电子-声子耦合的时间尺度,电子通过辐射声子冷却和 热扩散过程可忽略,可实现非热熔加工。自由电子被 激光诱导畸变晶格俘获成激子。自由电子陷入玻璃中 无序晶格场形成自俘获激子,可通过非辐射弛豫形成 半永久性点缺陷^[26]。虽然光吸收过程发生在飞秒时间 尺度,但材料可以在微秒时间尺度发生变化^[24]。 利用高频飞秒激光(>100 kHz),可以使脉冲能量 连续累积,在聚焦区域出现热积累效应,温度瞬间升高 (几千摄氏度),形成极高的温度梯度^[27]。激光诱导光 化学过程可使玻璃基团化学键断裂。在等离子热膨胀 引起微爆炸产生的高压和热效应驱动下,原子基团重 组结合成晶体结构。微爆炸导致了热梯度和径向的元 素迁移产生了化学梯度,成核发生在距离聚焦点一定 位置,由于成核处内部温度高于外部,晶体向内生 长^[16]。通过控制激光加工参数可有效调控温度场梯度 分布达到晶体的定向生长^[7]。玻璃的性质对激光诱导 析晶也起到重要作用,随着玻璃析晶温度和玻璃转变 温度的温度差减小,获得晶体的辐照时间减小^[16]。

第一区间(I),由于激光脉冲能量低,没有达到析 晶阈值,因而在此区间没有晶体的生成,但材料的无定 型态发生改变,并产生负折射率^[28]。这可能由于激光 辐照后玻璃的假想温度(*T*_f)发生改变^[29],产生了永久 性的体积变化,折射率也发生了相应变化。如图2左 下角SEM图所示,沿激光传播方向(白色向下箭头), 之所以观测到类似针状改性区而非圆形,是由于球面 像差和自聚焦等非线性传播效应导致激光能量在沿激 光传播方向能量分布不均^[30-31]。该改性可用于低损耗 光波导的制备^[32]。

第二区间(Ⅱ),产生了周期性纳米晶体和非晶态 交替结构。在此区间激光偏振对纳米非线性晶体的朝 向有重要影响。飞秒激光能量沉积产生温度场[33],当 温度大于结晶温度,首先产生了晶核(由于热能驱动下 原子扩散和微结构重组),随着时间推移晶体在此晶核 上生长[11]。加工过程中在激光辐照区观察到绿光,这 是由于产生了非线性光学晶体,显示了倍频效应(基频 光波长1030 nm)。在晶核产生阶段和适度生长期(和 激光波长相比较),纳米晶体电偶极子上激光诱导的力 矩对晶核朝向产生了作用^[13]。考虑到LiNbO₃的六角 晶胞结构(点群3m,空间群R3c),其稳定平衡位置为 晶体的各向同性平面包含入射光偏振(也就是晶体极 轴和入射光偏振方向垂直)[13]。因而,激光偏振可以对 非线性纳米晶体的朝向进行调节。该改性区间可以实 现偏振可控的二次谐波[13]和结构双折射[14],可用于显 示和数据存储^[34-35]。

第三区间(Ⅲ),高重复频率激光产生的热积累效 应和超快激光-玻璃的非线性效应形成极高的温度场。 随着激光注入能量的增加,热效应更加显著,改性区间 的尺寸也随之增多(远大于光斑尺寸)。随着温度升 高,析晶速率提高,质点的迁移速率增加,有利于晶体 成核和连续生长。因而,得到了数十微米尺寸晶粒。 这和传统热处理制备微晶玻璃中随着热处理温度的提 高,晶粒尺寸增大的现象相一致,可以用来解释C区域 的大晶粒形成机制。对于D区域,在高能量注入下,当 写入方向和激光偏振方向垂直时,获得了小晶粒且无 序,其相关机理还有待进一步探讨。如图5(b)和5(f)

所示,沿激光传播方向,结晶区顶部和底部的晶粒相较 于中部更小且更取向更无序。这是由于沿激光传播方 向能量分布不均。虽然纳米周期结构分布在D区域而 非C区域,但对于写入方向和激光偏振方向平行的写 入模式,C区域和相邻D区域的晶粒朝向一致[图5(b) 所示],这说明在此写入模式下,晶体的朝向不依赖纳 米周期结构。

如图2黑色实线所示,随着能量的继续增加 (200 kHz,515~830 mW,500 ℃加热处理),晶体极轴 呈现和写入方向平行的趋势^[23],这和连续激光辐照所 获结果一致,显示在高能量注入下热效应的影响起到 重要作用。

在Li₂O-Nb₂O₅-SiO₂玻璃中, II 区间C'区域和III 区 间D区域都可观测到周期性晶态和非晶态交替结构, 发生纳米尺度相分离和元素迁移(Si和Nb)^[15]。尤其 是II 区间C'区域,可控朝向纳米晶体和非晶态的交替 排列,产生偏振可控的结构双折射^[14]。激光辐照石英 玻璃,在焦点区域垂直光传播方向的平面上检测到 O元素周期分布(~20 nm宽的低O原子浓度),而Si 元素分布无明显变化^[36]。和本研究中周期性晶态非晶 态交替导致的结构双折射不同,被辐照石英玻璃中 O元素扩散产生大量缺陷导致折射率降低,由低折射 率的O缺陷薄层和高折射率厚层交替排列产生结构双 折射^[32,37]。

石英玻璃在飞秒激光聚焦辐照后,同样在焦点区 域观测到了偏振控制的纳米周期结构。目前解释理论 有入射光场和电子等离子体干涉^[36]和纳米等离子体模 型[35]。在硼硅酸盐玻璃[38]、含二氧化钛硅酸盐玻璃[39] 和GeO2^[40]等玻璃体系中都获得了类似石英玻璃的纳 米周期结构。对于Li₂O-Nb₂O₅-SiO₂玻璃,当写入方向 和激光偏振方向平行时,如图 5(d)所示, Λ_z 大约是 $\lambda/$ 2n(其中λ为1030 nm,n约为1.9),沿着激光传播方向 周期无明显变化。该结构不同于在石英玻璃,沿激光 传播方向在改性区间头部观察到周期为λ/n的结构 (此结构的周期随着激光传播方向增加)[41]。这显示了 不同的激光-物质作用机理。Li₂O-Nb₂O₅-SiO₂玻璃,对 于写入方向和激光偏振方向垂直情况,考察了不同能 量(0.8 µJ/pulse 和 1.4 µJ/pulse)对其周期结构的影 响,同样观察到了堆积的短线结构,而且沿激光偏振方 向堆积的周期随着激光能量的改变几乎没有变化。不 同于在石英玻璃材料观察到纳米结构周期随能量变 化[36,42]。模拟显示导带电子密度可以形成纳米等离子 体,并被拉长为和激光偏振垂直的纳米,不均一密度可 影响准周期结构的产生^[43]。考虑到所制备玻璃的均一 性,此机理可以解释所获得的沿激光偏振方向周期 $\Lambda_{\rm E}$ 为100 nm的纳米周期结构。

在激光改性区域出现了大量裂纹,并随着激光注 入能量的升高而增加。这是可能是由于析晶导致的体 积变化及其激光加工过程中熔池骤热及其冷却产生的

第 59 卷 第 15 期/2022 年 8 月/激光与光电子学进展

温度差引起应力变化导致。在激光加工过程中,对玻 璃进行加热处理(如500℃加热处理)可有效减小裂纹 产生^[23]。

区间 I 和 II 之间的界限(图 2点线所示)脉冲能量 (e) 和重复频率(f)之间满足 e=a/f。其中 a₁= 0.16 W。区间 II 和 III 之间的界限(图 2短划线所示)仍 然满足上述方程,其中 a₂=0.32 W。可见,激光功率, 作为热积累效应显著性的表征,在进一步划分结晶区 间起到了重要作用。能量阈值随激光重复频率增加, 急剧减小,说明高重复频率产生的热累积效应在玻璃 析晶过程中的重要作用。随着扫描速度的减小,析出 晶体呈现从多晶体到类单晶的变化趋势^[11,23]。因而, 需要选择匹配的写入速度来制备所需晶体。随着聚焦 深度的增加,产生纳米晶体的能量阈值相应的提高。 这是由于自聚焦和球面像差使得了入射光能量不均匀 分布,沿着激光传播方向不对称温度场影响晶体析出, 随着聚焦深度增加,结构变小并被拉长^[31]。

4 结 论

通过改变飞秒激光加工参数可以在组成是Li₂O-Nb₂O₅-SiO₂玻璃中获得3种不同的激光改性区间。低 能量注入(如 300 kHz, 300 fs, 0.3~0.4 µJ/pulse, 5 µm/s)的第一区间(I)为改性的非晶态并且对HF 的腐蚀速度高于玻璃基底,可以用于制备低损耗光波 导。中等能量注入(如 300 kHz, 300 fs, 0.5~ 0.9 μJ/pulse, 5 μm/s)的第二区间(Ⅱ)发生了纳米级 别的相分离,激光偏振可同时控制纳米晶体和纳米周 期结构朝向,其中纳米晶体的极轴趋向于和激光偏振 方向垂直。该区域可用于制备基于二次谐波或结构双 折射的光学器件。高等能量注入(如 300 kHz, 300 fs, 1.0~2.2 µJ/pulse,5 µm/s)的第三区间(Ⅲ),在此区 域可在改性区间中部获得和激光偏振方向垂直的纳米 周期结构,但析晶受写入模式影响:当写入方向和激光 偏振方向平行时可获得数十微米的同朝向晶粒,但整 体沿着写入方向并无特殊取向。当写入方向和激光偏 振方向垂直时,改性区间中部为无取向的微纳晶粒,而 其周边被微米晶粒所环绕。飞秒激光诱导玻璃选择性 析晶可将非线性光学晶体集成在透明玻璃内部并设计 和制备三维光学器件。

参考文献

- Sun K, Tan D Z, Fang X Y, et al. Three-dimensional direct lithography of stable perovskite nanocrystals in glass[J]. Science, 2022, 375(6578): 307-310.
- [2] Cao J, Lancry M, Brisset F, et al. Femtosecond laserinduced crystallization in glasses: growth dynamics for orientable nanostructure and nanocrystallization[J]. Crystal Growth & Design, 2019, 19(4): 2189-2205.
- [3] Lipatiev A, Lotarev S, Lipateva T, et al. Fabrication of single-mode hybrid crystal-glass waveguides by direct

第 59 卷 第 15 期/2022 年 8 月/激光与光电子学进展

封面文章·特邀研究论文

femtosecond laser writing and thermal annealing[J]. Materials Research Bulletin, 2022, 152: 111840.

- [4] Schaffer C B, Brodeur A, Mazur E. Laser-induced breakdown and damage in bulk transparent materials induced by tightly focused femtosecond laser pulses[J]. Measurement Science and Technology, 2001, 12(11): 1784-1794.
- [5] Zhang J, Tan D Z, Cao K Q, et al. Large area patterning of ultra-high thermal-stable structural colors in transparent solids[J]. Chinese Optics Letters, 2022, 20(3): 030501.
- [6] Tan D Z, Zhang B, Qiu J R. Ultrafast laser direct writing in glass: thermal accumulation engineering and applications[J]. Laser & Photonics Reviews, 2021, 15 (9): 2000455.
- [7] Fan C X, Poumellec B, Lancry M, et al. Threedimensional photoprecipitation of oriented LiNbO₃-like crystals in silica-based glass with femtosecond laser irradiation[J]. Optics Letters, 2012, 37(14): 2955-2957.
- [8] Dai Y, Zhu B, Qiu J R, et al. Direct writing threedimensional Ba₂TiSi₂O₈ crystalline pattern in glass with ultrashort pulse laser[J]. Applied Physics Letters, 2007, 90(18): 181109.
- [9] Du X, Zhang H, Zhou S F, et al. Femtosecond laser induced space-selective precipitation of a deep-ultraviolet nonlinear BaAlBO₃F₂ crystal in glass[J]. Journal of Non-Crystalline Solids, 2015, 420: 17-20.
- [10] He X, Poumellec B, Liu Q M, et al. One-step photoinscription of asymmetrically oriented fresnoite-type crystals in glass by ultrafast laser[J]. Optics Letters, 2014, 39(18): 5423-5426.
- [11] Miura K, Qiu J R, Mitsuyu T, et al. Space-selective growth of frequency-conversion crystals in glasses with ultrashort infrared laser pulses[J]. Optics Letters, 2000, 25(6): 408-410.
- [12] McAnany S D, Veenhuizen K J, Kiss A M, et al. Evolution of glass structure during femtosecond laser assisted crystallization of LaBGeO₅ in glass[J]. Journal of Non-Crystalline Solids, 2021, 551: 120396.
- [13] Cao J, Poumellec B, Brisset F, et al. Tunable angulardependent second-harmonic generation in glass by controlling femtosecond laser polarization[J]. Journal of the Optical Society of America B, 2016, 33(4): 741-747.
- [14] Cao J, Mazerolles L, Lancry M, et al. Form birefringence induced in multicomponent glass by femtosecond laser direct writing[J]. Optics Letters, 2016, 41(12): 2739-2742.
- [15] Cao J, Poumellec B, Mazerolles L, et al. Nanoscale phase separation in lithium niobium silicate glass by femtosecond laser irradiation[J]. Journal of the American Ceramic Society, 2016, 100(1): 115-124.
- [16] Yonesaki Y, Miura K, Araki R, et al. Space-selective precipitation of non-linear optical crystals inside silicate glasses using near-infrared femtosecond laser[J]. Journal of Non-Crystalline Solids, 2005, 351(10/11): 885-892.
- [17] Vigouroux H, Fargin E, Fargues A, et al. Crystallization and second harmonic generation of lithium niobium silicate glass ceramics[J]. Journal of the American

Ceramic Society, 2011, 94(7): 2080-2086.

- [18] Zeng H C, Tanaka K, Hirao K, et al. Crystallization and glass formation in 50Li₂O·50Nb₂O₅ and 25Li₂O· 25Nb₂O₅·50SiO₂[J]. Journal of Non-Crystalline Solids, 1997, 209(1/2): 112-121.
- [19] Komatsu T, Koshiba K, Honma T. Preferential growth orientation of laser-patterned LiNbO₃ crystals in lithium niobium silicate glass[J]. Journal of Solid State Chemistry, 2011, 184(2): 411-418.
- [20] Fan C X, Poumellec B, Zeng H D, et al. Directional writing dependence of birefringence in multicomponent silica-based glasses with ultrashort laser irradiation[J]. Journal of Laser Micro, 2011, 6(2): 158-163.
- [21] Dussauze M, Fargin E, Malakho A, et al. Correlation of large SHG responses with structural characterization in borophosphate niobium glasses[J]. Optical Materials, 2006, 28(12): 1417-1422.
- [22] Zeng H D, Poumellec B, Fan C X, et al. Preparation of glass-ceramics with oriented nonlinear crystals: a review[M]. New York: Nova Science Publishers, 2012: 89-134.
- [23] Veenhuizen K, McAnany S, Nolan D, et al. Fabrication of graded index single crystal in glass[J]. Scientific Reports, 2017, 7: 44327.
- [24] Gattass R R, Mazur E. Femtosecond laser micromachining in transparent materials[J]. Nature Photonics, 2008, 2(4): 219-225.
- [25] von der Linde D, Sokolowski-Tinten K, Bialkowski J. Laser-solid interaction in the femtosecond time regime[J]. Applied Surface Science, 1997, 109/110: 1-10.
- [26] Mao S S, Quéré F, Guizard S, et al. Dynamics of femtosecond laser interactions with dielectrics[J]. Applied Physics A, 2004, 79(7): 1695-1709.
- [27] Eaton S, Zhang H B, Herman P, et al. Heat accumulation effects in femtosecond laser-written waveguides with variable repetition rate[J]. Optics Express, 2005, 13 (12): 4708-4716.
- [28] Cao J, Poumellec B, Brisset F, et al. Pulse energy dependence of refractive index change in lithium niobium silicate glass during femtosecond laser direct writing[J]. Optics Express, 2018, 26(6): 7460-7474.
- [29] Poumellec B, Lancry M, Chahid-Erraji A, et al. Modification thresholds in femtosecond laser processing of pure silica: review of dependencies on laser parameters [J]. Optical Materials Express, 2011, 1(4): 766-782.
- [30] Couairon A, Mysyrowicz A. Femtosecond filamentation in transparent media[J]. Physics Reports, 2007, 441(2-4): 47-189.
- [31] Zhong M J, Du Y Y, Ma H L, et al. Crystalline phase distribution of Dy₂(MoO₄)₃ in glass induced by 250 kHz femtosecond laser irradiation[J]. Optical Materials Express, 2012, 2(8): 1156-1164.
- [32] Beresna M, Gecevičius M, Kazansky P G. Ultrafast laser direct writing and nanostructuring in transparent materials[J]. Advances in Optics and Photonics, 2014, 6 (3): 293-339.
- [33] Sakakura M, Terazima M, Shimotsuma Y, et al. Heating and rapid cooling of bulk glass after

<mark>第 59 卷 第 15</mark> 期/2022 年 8 月/激光与光电子学进展

photoexcitation by a focused femtosecond laser pulse[J]. Optics Express, 2007, 15(25): 16800-16807.

- [34] Wang H J, Lei Y H, Wang L, et al. 100-layer error-free 5D optical data storage by ultrafast laser nanostructuring in glass[J]. Laser & Photonics Reviews, 2022, 16(4): 202100563.
- [35] Taylor R, Hnatovsky C, Simova E. Applications of femtosecond laser induced self-organized planar nanocracks inside fused silica glass[J]. Laser & Photonics Reviews, 2008, 2(1-2): 26-46.
- [36] Shimotsuma Y, Kazansky P G, Qiu J R, et al. Selforganized nanogratings in glass irradiated by ultrashort light pulses[J]. Physical Review Letters, 2003, 91(24): 247405.
- [37] Bricchi E, Kazansky P G. Extraordinary stability of anisotropic femtosecond direct-written structures embedded in silica glass[J]. Applied Physics Letters, 2006, 88(11): 111119.
- [38] Zimmermann F, Plech A, Richter S, et al. Ultrashort laser pulse induced nanogratings in borosilicate glass[J].

Applied Physics Letters, 2014, 104(21): 211107.

- [39] Richter S, Möncke D, Zimmermann F, et al. Ultrashort pulse induced modifications in ULE - from nanograting formation to laser darkening[J]. Optical Materials Express, 2015, 5(8): 1834-1850.
- [40] Zhang F T, Zhang H, Dong G P, et al. Embedded nanogratings in germanium dioxide glass induced by femtosecond laser direct writing[J]. Journal of the Optical Society of America B, 2014, 31(4): 860-864.
- [41] Beresna M, Gecevičius M, Kazansky P G, et al. Exciton mediated self-organization in glass driven by ultrashort light pulses[J]. Applied Physics Letters, 2012, 101(5): 053120.
- [42] Yang W J, Bricchi E, Kazansky P G, et al. Selfassembled periodic sub-wavelength structures by femtosecond laser direct writing[J]. Optics Express, 2006, 14(21): 10117-10124.
- [43] Rudenko A, Colombier J P, Itina T E. From random inhomogeneities to periodic nanostructures induced in bulk silica by ultrashort laser[J]. Physical Review B, 2016, 93(7): 075427.