束缚高压强气体中成丝的空心毛细管芯径 对光谱展宽的影响*

曹士英¹) 张志刚^{1,2}^{*} 柴 路¹) 王清月¹) 杨建军³) 朱晓农³)

1) 天津大学精密仪器与光电子工程学院超快激光研究室,信息技术科学教育部重点实验室,天津 300072)

2〕《北京大学信息科学技术学院,量子信息与测量教育部重点实验室,北京 100871)

3) 南开大学现代光学研究所,光电信息技术科学教育部重点实验室,天津 300071)

(2006 年 1 月 6 日收到 2006 年 3 月 6 日收到修改稿)

采用空心毛细管束缚强飞秒激光脉冲在高压强气体中产生的成丝时,空心毛细管芯径对光谱展宽有着重要的 影响.研究了空心毛细管束缚成丝时,空心毛细管芯径对光谱展宽的影响.结果表明,在低能量(0.4mJ)入射时,光 谱展宽主要由成丝引起,而在高能量(1.3mJ)入射时,空心毛细管起到光波导效应参与了光谱展宽.当能量介于二 者之间时,采用芯径较小的空心毛细管,可以获得更好的光谱展宽效果.

关键词:毛细管,成丝,束缚,光谱展宽 PACC:4280W,4265J,4255H

1.引 言

高能量、单周期光脉冲是指脉冲能量在毫焦、亚 毫焦量级,脉冲宽度小于载波的两个光学周期,在可 见光域,即小于 5fs(800nm 波长中心的单周期脉宽 为 2.7fs)的光脉冲. 高能量、单周期飞秒脉冲作为 自然界中超快过程研究的重要手段引起了越来越广 泛的关注,在许多物理领域中发挥着越来越重要的 作用.

目前单周期飞秒脉冲的获得主要依靠通过充有 惰性气体的空心光纤或低压惰性气体成丝技术产生 超宽带光谱,并对脉冲的位相进行精确补偿来获取 周期量级脉冲¹⁻⁵¹.但传统的空心光纤芯径较小, 约为 50—200 μ m,而光纤的衰减常数与 λ^2/a^3 成正 比,因此能量衰减较快.同时为了避免成丝以及电 离的发生,脉冲峰值功率必须小于气体的自聚焦阈 值和多光子电离阈值,这给光纤的使用带来了所允 许的传输能量的限制,因此压缩后的脉冲能量仅仅 在 0.5—15 μ J 之间.2004 年,Hauri 等人^[6]采用低压 惰性气体中成单丝的方法,初步将脉冲压缩到 5.7fs,0.38m^[6].最近他们又取得了 5.1fs,0.18mJ 的最新结果^[7]. 但在成丝技术中,伴随着压强的提 高激光的自聚焦阈值反而降低,因此在高能量和高 压强气体中,很容易产生多丝造成能量分布的不稳 定^[8-12].

本文采用空心毛细管束缚强飞秒激光脉冲在高 压强惰性气体中产生的成丝.实验研究了 300µm 和 400µm 两种芯径空心毛细管在束缚强飞秒激光脉冲 在高压强气体中产生的成丝时,随入射脉冲能量的 增加,芯径对光谱展宽的影响.

2. 实验装置

实验采用光谱物理公司的 Spitfire 50fs-1K-HP 系统,输出光的中心波长为 794nm,脉冲宽度 50fs,重复频率为 1kHz.实验中最大单脉冲能量为 1.3mJ,峰值功率为 26GW.不同芯径的空心毛细管固定于铝制 V型槽,V型槽置于密闭玻璃管中.空心毛细管与密闭玻璃管共轴,中心等高.整个密闭玻璃管充氩气作为非线性介质,玻璃管长度为 60cm.密闭玻璃管两端采用 500μm 石英片密封,石英片通光孔径 20mm.密封系统设有进气口和出气口用于调整管内气体压强.利用曲率半径为 2000mm 的平凹反

^{*} 国家自然科学基金重大项目(批准号 150490280)和国家自然科学基金(批准号 150578007)资助的课题.

[†] 通讯联系人. E-mail: zhgzhang@pku.edu.cn

射镜进行聚焦 将入射激光耦合进入密闭气体 焦点 距离石英片入射窗 15cm.

3. 实验结果及分析

成丝的发生主要由脉冲在气体中的非线性效应 所决定,而在脉冲宽度恒定的条件下,脉冲能量和气 体压强将起到决定作用.气体的非线性效应与脉冲 能量和气体压强成正比.这样在高能量、高压强的 条件下,强光在气体中的成丝很难保持单丝效应,随 着压强的增加,成丝将逐渐出现分裂,产生多丝.多 丝的发生使得单丝状态下的能量重新获得分布,形 成能量竞争,造成不稳定状态.图1给出了不同气 压下,成丝的能量透过曲线.从图中我们可以看出, 随着气压的增大,成丝的能量透过率逐渐降低,并且 这一规律在高能量入射下更加明显.



图 1 不同气压下成丝透过射曲线

为了克服高能量、高压强条件下,气体成丝过程 中多丝及单丝不稳定现象的发生,我们在气体成丝 发生后的一段距离内利用毛细管对细丝进行束缚. 本实验中我们分别采用芯径为 300µm 和 400µm,长 度均为 11cm 的空心毛细管进行成丝束缚. 空心毛 细管前端距离成丝起点 4cm. 在如此高能量入射 时,过分靠近焦点空心毛细管端面很容易被打坏,而 过分远离焦点,往往不易耦合进入空心毛细管.

为了比较不同芯径空心毛细管对光谱展宽的影响,我们分别在 0.4,0.7,1.0 和 1.3mJ 的能量入射下,观察 300µm 和 400µm 两种芯径空心毛细管的光 谱展宽效果,如图 2 所示.

从图中可知,在低入射能量下,芯径对光谱展宽 的影响并不明显;在高入射能量下,光谱展宽差别也 不是很大.分析表明在低能量范围内,细丝直径大



图 2 不同芯径空心毛细管随入射脉冲能量增加对光谱展宽的 影响 (a)—(d)入射脉冲能量分别为 0.4 0.7 ,1.0 ,1.3mJ

约为 100µm ,而实验中采用的空心毛细管芯径为细 丝直径的 3—4 倍.由于空心毛细管内部非线性作 用长度相同 ,因此芯径对在其内部产生的非线性效 应影响并不很大 ,导致对光谱的展宽影响亦不明显 , 此时光谱展宽主要由气体成丝光谱展宽决定.而在 入射高能量下 ,当采用空心毛细管束缚成丝时 ,由于 发散的细丝被毛细管壁加以反射传输 ,因此两种纤 芯的空心毛细管的作用效果差别不大 ,作为光波导 均参与了光谱展宽作用.实验观察也验证了这一 点 ,在低入射能量下可以清楚地看到空心毛细管内 细丝的通过 ,并且在输出石英窗后的接受屏上可以 清楚地观察到良好的光斑模式 ,而单独提高入射脉 冲能量至 1.3mJ ,可以观察到成丝逐渐发散变成多 丝 ,并且在接受屏上光斑呈现散斑状态.

当能量介于二者之间时,我们可以看到采用 300µm 芯径的空心毛细管所获得的光谱宽度更宽. 这主要是因为当能量介于二者之间时,多丝的发散 不足以达到 400µm 芯径毛细管的管壁,即采用 400µm 芯径毛细管束缚成丝时,光谱展宽仅仅由于 成丝展宽所决定,因此从图中可以看出在这个能量 范围内,采用 400µm 芯径毛细管光谱宽度和形状几 乎保持不变.而采用 300µm 空心毛细管时,成丝的 发散使得成丝的发散部分经过了管壁的反射,从而 空心毛细管起到了光波导的作用,因此在这个能量 范围内光谱形状和宽度都有很大的改善. 需要说明 的是尽管采用 300µm 芯径的空心毛细管所获得的 光谱宽度更宽,但输出光斑却很容易呈现散斑状态. 这表明 尽管光谱进入空心毛细管后有所展宽,但空 心毛细管对于多丝在我们实验的范围内没有太大的 束缚作用. 即脉冲若在进入毛细管前已经形成细丝 分裂,那它并不会因为空心毛细管的作用而自动耦 合为 EH11 模式. 因此今后希望进一步优化选择空 心毛细管的结构参数和气体参数以使得在高能量脉 冲入射下,仍保持良好的光斑模式输出.

4.结 论

本文实验研究了空心毛细管束缚高压强气体成 丝时,空心毛细管芯径对光谱展宽的影响.结果表 明,在低能量(0.4mJ)入射时,光谱展宽主要由成丝 引起,而在高能量(1.3mJ)入射时,空心毛细管起到 光波导效应参与了光谱展宽.当能量介于二者之间 时,采用小芯径空心毛细管,可以获得更好的光谱展 宽效果。同时证明伴随着入射脉冲能量的增加,成 丝发散的角度逐渐增大.今后希望合理选择空心毛 细管的结构参数和气体参数以使得在更高能量下, 仍保持良好的光斑模式输出,为进一步压缩至单周 期脉冲奠定基础.

- [1] Nisoli M, Silvestri S De, Svelto O et al 1996 Appl. Phys. Lett. 68 2793
- [2] Nisoli M , Silvestri S De , Svelto O et al 1997 Opt . Lett . 22 522
- [3] Schenkel B, Biegert J, Keller U et al 2003 Opt. Lett. 28 1987
- [4] Yamane K , Zhang Z , Oka K et al 2003 Opt . Lett . 28 2258
- [5] Yamane K , Kito T , Morita R et al 2004 in Conf. Lasers and Electro-Optics (Washington DC: Optical Society of America, 2004), post deadline paper PDC2
- [6] Hauri C P, Kornelis W, Helbing F W et al 2004 Appl. Phys. B 79 673

- [7] Hauri C P, Guandalini A, Eckle P et al 2005 Opt. Express 13 7541
- [8] Jin Z , Zhang J , Xu M H et al 2005 Opt. Express 13 10424
- [9] Li Y T, Zhang J, Chen L M et al 2001 Acta Phys. Sin. 50 204(in Chinese)[李玉同、张 杰、陈黎明等 2001 物理学报 50 204]
- [10] Wen S C Qian L J, Fan D Y 2003 Acta Phys. Sin. 52 1640 (in Chinese)[文双春、钱列加、范滇元 2003 物理学报 52 1640]
- [11] Duan Z L , Chen J P , Li R X et al 2004 Chin . Phys. 13 359
- [12] Wen S C , Fan D Y 2001 Chin . Phys . 10 1032

Dependence of spectrum broadening on inner diameter of capillary restricting the filamentation in high pressure gas *

Cao Shi-Ying¹) Zhang Zhi-Gang¹⁽²⁾[†] Chai Lu¹) Wang Qing-Yue¹) Yang Jian-Jun³) Zhu Xiao-Nong³)

1)(Key Laboratory of Optoelectronic Information Technical Science, Ministry of Education, China; Ultrafast Laser Laboratory,

College of Precision Instrument and Optoelectronics Engineering, Tianjin University, Tianjin 300072, China)

2) (Institute of Quantum Electronics , School of Electronics Engineering and Computer Science , Peking University , Beijing 100871 , China)

3) (Institute of Modern Optics, Nankai University, Key Laboratory of Optoelectronic Information Science and Technology, EMC, Tianjin 300071, China)

(Received 6 January 2006; revised manuscript received 6 March 2006)

Abstract

Inner diameter of capillary has important effect on the spectrum broadening when used to restrict filamentation in high pressure gas. In this paper, the dependence of spectrum broadening on the inner diameter of the capillary was experimentally studied. The results showed that the spectrum broadening was mainly due to filamentation at low pulse energy (0.4mJ) and the guide effect of capillary at high pulse energy (1.3mJ). Between these pulse energy levels, the capillary with a smaller diameter can result in much better spectrum broadening.

Keywords: capillary, filamentation, restriction, spectrum broadening **PACC**: 4280W, 4265J, 4255H

^{*} Project supported by the Major Program of the National Natural Science Foundation of China(Grant No. 60490280) and the National Natural Science Foundation of China(Grant No. 60578007).

[†] Corresponding author. E-mail zhgzhang@pku.edu.cn