Acta Sinica Quantum Optica

文章编号: 1007-6654(2014)02-0124-06

超短脉冲光参量振荡器中 TEM₀₁模经典增益的实现

刘灵, 霍楠, 刘奎, 张俊香, 郜江瑞⁺

(量子光学与光量子器件国家重点实验室,山西大学光电研究所,山西太原 030006)

摘要:用中心波长为 850 nm,重复频率为 76 MHz,脉宽为 130 fs 的飞秒脉冲光产生二次谐波,泵浦 TEM₀₁模的同 步光学参量振荡器,实验上获得了 TEM₀₁模大约 4 倍的经典增益,并给出了理论分析。这是产生高阶模飞秒脉冲光 非经典频率梳的重要步骤,理论预计该增益下可以得到 -2_20 dB 的 TEM₀₁模脉冲压缩光。

关键词: 飞秒脉冲光; 同步泵浦光学参量振荡器; TEM₀₁模经典增益
 中图分类号: O431 文献标识码: A DOI:10.3788/ASQO20142002.0124

0 引言

非经典态光场是量子信息领域中的重要资源。 锁模飞秒脉冲压缩光是具有光学频率梳结构的多模 非经典光场,具有峰值功率高,谱宽宽,脉宽窄和特殊 量子噪声的特性,可应用于量子计算^[1-2]、脉冲激光的 时间传输^[3]和时间精确计量^[4-5]、高精度参量估算^[6] 等领域。然而实验上大多研究的是空间基模脉冲光 的压缩^[7-8]。鉴于高阶模式具有复杂的空间结构和包 含更大信息量的特点以及空间高阶模压缩^[9-10]在空间 精密测量^[11]的重要应用,我们准备结合空间高阶模与 飞秒脉冲光的优点,获得空间 TEM₀₁模的脉冲压缩 光,为时域和空间的同时精密测量提供良好的光源。

基于超短脉冲光的同步泵浦光学参量振荡器 (synchronously pumped optical parametric oscillator,即 SPOPO)是产生锁模飞秒脉冲光压缩 的重要手段。SPOPO 是让脉冲光在 OPO 中往返 一周的时间等同于锁模飞秒脉冲激光的周期。它既 结合了飞秒脉冲瞬时功率高和谐振腔对光进行放大 的优点,同时又保持了脉冲光原有的频率梳结构。 2011 年,法国 Fabre 小组用中心波长为 795 nm,单共 振的 SPOPO 首次实现了飞秒脉冲压缩光,得到了 1.2 dB 的振幅压缩光,给出了量子态在频域上多模的实 验证据^[7]。2013 年,山西大学利用锁模飞秒脉冲激光 二次谐波产生的泵浦光泵浦单共振 SPOPO,获得了 空间 TEM₀₀模的非经典频率梳,测得压缩度为 2.58 dB 的正交位相压缩光^[8]。但目前没有关于空间 TEM₀₁模脉冲压缩光的实验报道。

本文中用中心波长为 850 nm,重复频率为 76 MHz,空间 TEM₀₀模的脉冲光通过 SPOPO 腔,引 入微小平移和倾斜产生了空间上的 TEM₀₁模。 中心波长为 425 nm 的 TEM₀₀模脉冲光泵浦参量 放大器中的 I 类共线 PPKTP 晶体,获得了 TEM₀₁模大约 4 倍的增益,为下一步测量空间高 阶模飞秒脉冲压缩态做准备。

1 理论分析

注入到谐振腔的 TEM₀₀ 模高斯光束,当 在其竖直方向*y*上引入微小平移量*d*时,其光场

收稿日期: 2014-02-26

基金项目: 国家自然科学基金(11274212;61121064);国家重点基础研究发展计划(2010CB923102)

作者简介:刘灵(1989-),女,山西运城人,硕士生,研究领域:量子通信与量子测量。E-mail:374654102@qq.com †通信作者: 郜江瑞,E-mail:jrgao@sxu.edu.cn

(8)

应表示为:

$$u_{00d}(x, y+d) \approx u_{00}(x, y) + \frac{d}{w}u_{01}(x, y), (1)$$

$$u_{00}(x,y) = \frac{1}{\sqrt{2\pi} \times w} e^{-\frac{(x^2+y^2)}{w^2}},$$
 (2)

$$u_{01}(x,y) = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \times \frac{y}{w^2} e^{-\frac{(x^2+y^2)}{w^2}}, \qquad (3)$$

其中, u_{00} 和 u_{01} 分别为 TEM₀₀模和 TEM₀₁模高斯 光束在谐振腔腰斑处的横向分布;w是腔内 TEM_{00} 模腰斑; λ 是光场的中心波长; x 与 y 代表 与传播方向垂直的横向面上的水平与竖直方向。

因此实验上可以通过对 TEM.。高斯光束的 微小平移和倾斜获得 TEM , 模。

对于简并光学参量振荡器,频率为2ω。的 TEM_{00} 模谐波场(泵浦场)下转换为频率为 ω_0 的 TEM_{01} 模基频场(下转换场),其内腔模的量子朗 之万方程为:

$$\hat{a}(t) = -\gamma \hat{a}(t) + \chi_{01} \hat{a}^{+}(t) \hat{b}(t) + \sqrt{2\gamma_{in}} \hat{a}_{in}(t) + \sqrt{2\gamma_{l}} \hat{\nu}_{l}$$

$$\dot{\bar{b}}(t) = -\gamma_{sh} \hat{b}(t) - \frac{\chi_{01}}{2} \hat{a}^{2}(t) + \sqrt{2\gamma_{in,sh}} \hat{b}_{in}(t) + \sqrt{2\gamma_{l,sh}} \hat{\nu}_{l,sh}, \qquad (4)$$

其中 \hat{a} 和 \hat{b} 分别为内腔基频场和谐波场; \hat{a}_{m} 和 \hat{b}_{m} 分别为注入的基频场和谐波场; μ表示真空起 伏; $\gamma = \gamma_m + \gamma_l$ 为基频场的损耗速率; $\gamma_n = \gamma_{m,n} +$ $\gamma_{l,s}$ 为谐波场的损耗速率; γ_{in} 、 $\gamma_{in,s}$ 为输入镜相对 于基频场和谐波场的损耗速率; γ₁、γ_{1.st}为基频场 和谐波场的腔内损耗速率。

 χ_0 为 TEM₀₀ 谐波场与 TEM₀₁ 模基频场的非 线性耦合系数^[12]:

$$\chi_{01} = 12 \frac{\chi^{2} \iota_{c}}{w_{p}} \left(\frac{\omega_{0}}{n_{c} L_{eff}} \right)^{\frac{3}{2}} \sqrt{\frac{\hbar}{\pi \varepsilon_{0}}} A_{I01} = \frac{\chi_{00}}{2} , (5)$$
$$A_{I01} = \iint u_{p00} (u_{s01})^{2} dx dy , \qquad (6)$$

其中, A_{I01} 是 TEM₀₀模谐波场和 TEM₀₁模基频场 的相互作用有效光斑面积; u_{p00}和 u_{s01}分别为 TEM₀₀模谐波场和 TEM₀₁模基频场在晶体中心 处的横向分布; $\chi^{^{(2)}}$ 是长为 ι 的非线性晶体的二 阶磁化系数; ω_0 是基频场的中心频率; w_a 是谐波 场与腔匹配时的腰斑半径; n。是晶体的色散系 数; L_{eff} 是有效非线性光学系数; χ_{00} 为 TEM₀₀模 谐波场和 TEM。。模基频场的非线性耦合系数。

求解(4)式的稳态解,得出 TEM_{01} 模参量振 荡器的阈值 P_{*}^{01} 为:

$$P_{th}^{01} = \frac{\gamma}{\chi_{01}} = 2 \frac{\gamma}{\chi_{00}} = 2 P_{th}^{00}, \qquad (7)$$

其中, P⁰⁰表示基频场为 TEM₀₀模时参量振荡器 的阈值。

基频场增益 G 与参量振荡器的阈 P_n的关系 त्तै^[13] •



Fig. 1 Graphic of the fundamental field gain and the pump power

(a) stands for the TEM_{00} , (b) stands for the TEM_{01}

图 1 基频场的增益与谐波场平均功率关系图 (a) 基频场为 TEM₀₀模,(b) 基频场为 TEM₀₁模

可用图 1 表示, (a) 代表 TEM_{00} 模的 G-P 图, (b) 代表 TEM_{01} 模的 G-P 图。从图中可以看出,随着 泵 浦 功 率 的 增 大, 基 频 场 的 增 益 G 增 加, 但 TEM_{00} 模基频场的增益增加的较快;当 TEM_{00} 模 谐波场泵浦平均功率一定时, TEM₀₀ 模基频场的 增益比 TEM_{01} 模基频场的大,例如当 TEM_{00} 模基 频场的增益为 13 时, TEM $_{01}$ 模基频场的增益为 4.1 左右。

从上面分析可以看出,参量过程中 TEM₀₀ 模 基频场的增益远比 TEM 和模的大,为了实现和观 测到 TEM₀₁模增益,实验上需要产生 TEM₀₁模以 实现参量振荡器的注入锁定。

当谐振腔运转于参量放大状态时,其输出噪 声功率谱为:



 φ 是本地振荡光与信号场的相位差; Ω 是归一化的测量频率,并且有 $\Omega = 2\pi f/\gamma$,f是频谱分析仪的测量频率。

2 实验过程



M:mirror; PZTs:piezoelectric transducers; HWP:half wave plate; D:detector; SHG:the second harmonic generation; PBS:polarization beam splitter; BP:beam profiler; SPOPO:synchronously pumped optical parametric oscillator; SA:spectrum analyzer; Fig. 2 Experimental setup

M:平面镜;PZT:压电转换器;HWP:半波片;D:光电探测器;SHG:倍频器; PBS:偏振分束器;BP:光束质量分析仪;SPOPO:同步光学参量振荡器;SA:频谱分析仪 图 2 实验装置图

实验装置如图 2 所示。钛宝石(Ti: sapphire) 飞秒激光器(MIRA 900)输出中心波长为 850 nm,重复频率为 76 MHz,谱宽为 7 nm,脉宽为 130 fs 的脉冲光,单次通过 1.5 mm 长的 LBO 晶 体,倍频(SHG)产生的 425 nm 光作为单共振光 学参量振荡器(SPOPO)的泵浦场,M₅ 反射的红 外经过 HWP2 和 PBS2 组成的分光器件,一部分 作为种子光注入 SPOPO,用于锁定腔长;另一部 分作为平衡零拍系统中的 Local 场。SPOPO 输 出的信号场由平衡零拍探测器(D_1 , D_2)探测,得 到的电信号输入到频谱分析仪(SA)。光束质量 分析仪(BP)用于观察 SPOPO 输出光场的强度分 布。 SPOPO 腔由两个平凹镜 M_3 , M_4 (曲率半径 为 r = 300 mm), 平面镜 M_1 (HT425 nm, HR850 nm)以及平面镜 M_2 (425 nm@HR,850 nm@T= 20%)构成。平面镜 M_1 固定在前后可调节的平 移架(精度为 μ m 量级)上, 两平凹镜之间的距离 为 34 cm, 平面镜到平凹镜之间的距离约为 81. 7 cm, 腔长约为 4 m, 非线性晶体为 300 μ m 长的 I 类共线相位匹配 PPKTP 晶体, 匹配后光在晶体 中的腰斑为 67 μ m。

将 TEM₀₀ 模种子光注入同步光学参量振荡器(SPOPO)中,得到如图 3(a)所示的透射峰信 号,观察透射峰曲线来判定腔的匹配状态,测得 SPOPO 的精细度约为 27.9。依照理论分析,在 垂直于传播方向上,对光场进行微小平移,谐振 腔会输出如图 3(b)所示的透射峰信号,图中较低 的透射峰为激发产生的 TEM₀₁模输出信号,较高 的透射峰为 TEM₀₀的输出信号。



Fig. 3 Optical signal transmission of the synchronously pumped optical parametric oscillator
(a) stands for the optical signal transmission
when the beam is mode-matched into the cavity
(b) stands for the optical signal transmission
when the beam is misaligned into the cavity
图 3 光学参量振荡腔的透射信号

(a) 曲线为匹配时腔的透射信号,

(b)曲线为高阶模存在时腔的透射信号

依据 Pound-Driver-Hall^[14] 锁腔原理,将腔的 透射峰信号锁定在 TEM_{01} 上,如图 4 所示,(a)为 将腔长锁定在 TEM_{01} 模上,SPOPO 输出信号场 的光电压信号,(b)为通过光束质量分析仪(BP), 观测到的 TEM_{01} 模光场强度分布。

通过观察种子光上转换场和泵浦场的干涉, 保证种子光和泵浦场光的空间重合和时间同步。 用平移台引入的延时(精度可达到 µm 量级),扫 描 PZT1 控制种子光与泵浦光的相对位相,得到 种子光上转换场和泵浦场干涉可见度约为



Fig. 4 Stands for the photo-voltage of the SPOPO signal field and the distribution of the optical intensity (a) stands for the photo-voltage of the SPOPO signal field

(b) stands for the distribution of optical intensity

图 4 将腔长锁定在 TEM₀₁模上, SPOPO 输出信号场的光电压信号和光场强度分布 (a) SPOPO 输出信号场的光电压,(b)光场强度分布 72.3%的干涉图样,说明我们初步完成了种子光 与泵浦光的空间重合和时间同步。当泵浦光的 功率约为110 mW时,实验上获得 TEM₀₀模约13 倍的经典增益。

根据前面理论部分可知,由于在同样泵浦条 件下 TEM₀₁模 SPOPO 的阈值较高,约为 TEM₀₁ 模 SPOPO 的阈值的 2 倍,因此信号场 TEM₀₁模 的增益相对于 TEM₀₁模较低。图 5 为扫描泵浦 光与信号光的相对位相时 TEM₀₁模的透射峰信 号。对比图 4(a),可知获得 TEM₀₁模的经典增益 G约为 4。图 1 中黑色方形点与红色圆点分别代 表不同泵浦功率下基频 TEM₀₀模和 TEM₀₁模增 益的实验值,可见与理论分析吻合的比较好。可 以通过增加泵浦场平均功率,或采用 TEM_{00} 模约 为 34%和 TEM_{20} 模约为 67%的混合模式作为 TEM_{01} 模的泵浦场,进一步提高经典增益值^[15]。



Fig. 5 Optical transmission signal of scanning the relative phase between the pump light and the signal light, after locking the SPOPO
图 5 锁住 SPOPO 同时扫描泵浦光与 信号光的相对位获得的透射峰信号

在本实验中 $\gamma_{l} = 1.5 \times 10^{7} \text{ s}^{-1}, \gamma =$ 1.58×10⁷ s⁻¹,依据实验室之前在2 MHz 处测量TEM₀₀的正交位相噪声^[8],得 $\Omega = 0.797$;根据(9)式可以得到如图6所示的正交位相噪声功率谱,当TEM₀₁模大约4倍增益时,可以得到-2.20 dB的正交位相压缩。



Fig. 6 Blue line stands for the quantum noise levels when Local oscillator beam phase was scanned 图 6 正交位相噪声功率谱

3 结论

中心波长为 850 nm,重复频率为 76 MHz, 脉宽为 130 fs,空间 TEM₀₀模的脉冲光通过 SPOPO,通过引入微小平移,产生空间 TEM₀₁模。 模式为 TEM₀₀,中心波长为 425 nm 的脉冲光泵 浦参量振荡器,在实验上获得了 TEM₀₀模约 13 倍的经典增益和 TEM₀₁约 4 倍的经典增益,计算 此增益下理论上可以得到一2. 20 dB 的 TEM₀₁模 脉冲光正交压缩。实验中可以通过优化泵浦模 式;增大泵浦场的功率;降低腔内损耗等方法来 提高增益,以便获得大的 TEM₀₁的脉冲压缩光。

参考文献:

- [1] LLOYD S. Quantum Mechanical Computers [J]. Sci Am (Int. Ed.), 1995, 273: 140-146.
- [2] BROWNE D E, RUDOLPH T. Resource-Efficient Linear Optical Quantum Computation [J]. *Phys Rev Lett*, 2005, **95**: 010501.
- [3] LUDLOW A D, ZELEVINSKY T, et al. Sr Lattice Clock at 1×10⁻¹⁶ Fractional Uncertainty by Remote Optical evaluation with a Ca Clock [J]. Science, 2008, 315:1805-1808.
- [4] PINEL O, FADE J, FABRE C, et al. Multimode Squeezing of Frequency Combs [J]. Phys Rev A, 2012, 85:010101.
- [5] JIANG S F, TREPS N, FABRE C. A Time/Frequency Quantum Analysis of the Light Generated by Synchronously Pumped Optical Parametric Oscillators [J]. N J Phys, 2012, 14:043006.
- [6] JIAN P, PINEL O, TREPS N, et al. Real-time Displacement Measurement Immune from Atmospheric Parameters using Optical Frequency Combs [J]. Opt Express, 2012, 20:027133.
- [7] PINEL O, JIAN P, FABRE C, et al. Generation and Characterization of Multimode Quantum Frequency Combs [J]. Phys Rev Lett, 2012, 108:083601.
- [8] 刘洪雨,陈立,郜江瑞,等.飞秒脉冲正交位相压缩光的产生[J].物理学报,2013,62:164206.

- [9] DELAUBERT V, TREPS N, HANS-A. BACHOR, *et al.* Quantum Measurements of Spatial Conjugate Variables: Displacement and Tilt of a Gaussian Beam [J]. *Optics Letters*, 2006, **31**, **10**: 1537-1539.
- [10] DU J, LI W, WEN R, et al. Precision Measurement of Single Atoms Strongly Coupled to the Higher-order Transverse Modes of a High-finesse Optical Cavity [J]. Appl Phys Lett, 2013, 103:083117.
- [11] YANG Rong-guo, SUN Heng-xin, ZHANG Jun-xiang, et al. Generation of Squeezed TEM₀₁ modes with Periodically Poled KTiOPO₄ Crystal [J]. Chin Phys B, 2011, 20:060305.
- [12] CARLOS Navarrete-Benlloch, GERMAN J. de Valcarcel and Eugenio Roldan. Generating Highly Squeezed Hybrid Laguerre-Gauss Modes in Large-Fresnel-number Degenerate Optical Parametric Oscillators [J]. Phys REV A, 2009, 79:043820.
- [13] TAKAHITO TANIMURA, DAISUKE Akamatsu, MIKIO Kozuma, et al. Generation of a Squeezed Vacuum Resonant on a Rubidium D₁ Line with Periodically Poled KTiOPO₄[J]. Optics Letters, 2006, **31**, **15**: 2344–2346.
- [14] ERIC D, BLACK. An Introduction to Pound-Driver-Hall laser Frequency Stabilization [J]. Am J Phys, 2001, 69:79-87.
- [15] LASSEN M, DELAUBERT V, TREPS N, et al. Generation of Squeezing in Higher Order Hermite-Gaussian Modes with an Optical Parametric Amplifier [J]. Journal of the European Optical Society, 2006, 1:06003.

The Gain Realization of the Spatial TEM₀₁ Mode for The Ultra-short Pulse Light

LIU Ling, KUO Nan, LIU Kui, ZHANG Jun-xiang, GAO Jiang-rui

(State Key Laboratory of Quantum Optics Devices, Institute of Opto-Electronics of Shanxi University, Taiyuan 030006, China)

Abstract: With the ultra-short mode-locked femtosecond pulse at 850 nm, and the repetitionrates of 76 MHz and the pulse width of 130 fs, through a singly resonant synchronously pumped optical parametric oscillator, periodzcally poled potassium titanyl phosphate crystal pumped by the second harmonic can generate about 4 times gain for the spatial mode TEM_{01} . Theoretically the signal gain of the mode TEM_{00} is higher than that of the mode TEM_{01} when pumped by the mode TEM_{00} . This is important for the generation of the non-classical frequency combs, for it can generate about -2. 20 dB theoretical squeezing light.

Key words: mode-locked femtosecond pulse; synchronously pumped optical parametric oscillator; the gain of the spatial mode TEM_{01}