1.9~4.3 µm 全光纤中红外超连续谱光源

张 斌 杨未强 侯 静* 吕信明 姜宗福

(国防科学技术大学光电科学与工程学院,湖南长沙 410073)

摘要 利用在中红外波段具有低损耗的 ZBLAN(ZrF₄-BaF₂-LaF₃-AlF₃-NaF)氟化物单模光纤搭建了全光纤结构 的超连续谱光源,将超连续谱在长波方向扩展到中红外波段。系统以波长为 1550 nm 的纳秒脉冲半导体激光器作 为种子源,采用主振荡功率放大结构实现了级联超连续谱产生。在前级超连续谱产生中将光谱预展宽到 2.6 μm, 再经掺铥双包层光纤放大器放大位于铥离子增益带宽内的光谱分量,最后抽运 10 m 长的 ZBLAN 单模光纤,在光 纤色散和非线性效应的作用下,获得了光谱覆盖 1.9~4.3 μm 范围的中红外超连续谱输出,平均功率为 185 mW。 关键词 激光器;中红外超连续谱;掺铥双包层光纤放大器;氟化物玻璃光纤 中图分类号 O437; TN212 文献标识码 A doi: 10.3788/CJL201340.1102013

All-Fiber Mid-Infrared Supercontinuum Source from 1.9 µm to 4.3 µm

Zhang Bin Yang Weiqiang Hou Jing Lü Xinming Jiang Zongfu

 $(\ College \ of \ Optoelectronic \ Science \ and \ Engineering \ , \ National \ University \ of \ Defense \ Technology \ ,$

Changsha, Hunan 410073, China)

Abstract All-fiber mid-infrared supercontinuum source is obtained using ZBLAN (ZrF_4 -BaF₂-LaF₃-AlF₃-NaF) single-mode fiber, which has low transmission loss in this wavelength region. The supercontinuum is extended to mid-infrared wavelength. This scheme is based on multi-stage supercontinum generation in master oscillator power amplifier with nanosecond pulsed semiconductor seed laser operating at 1550 nm. The spectrum of seed laser is extended to 2.6 μ m in Tm/Ho co-doped fiber, and the wavelength components lying in the gain band of Tm doped fiber are amplified in Tm doped double-clad fiber amplifier and then pump 10-m ZBLAN single-mode fiber. Spectral broadening from 1.9 μ m to 4.3 μ m with average output power of 185 mW is achieved resulting from the interaction between dispersion and nonlinear effects.

Key words lasers; mid-infrared supercontinuum; thulium doped double-clad fiber amplifier; fluoride glass fiber OCIS codes 190.4370; 140.3510; 060.2390

1 引 言

中红外(mid-IR)常用的激光光源有化学激光器、光学参量放大器、光纤激光器等,这些激光光源具有高亮度和高相干度,但光谱宽度有限。而热辐射源虽能提供中红外波段的宽光谱,但在亮度和方向性方面不如激光光源。中红外超连续谱(MIR-SC)激光器同时具有光谱宽、亮度高和空间相干性好等优点,因此在光学测量^[1]、分子光谱学、生物医

学成像^[2]及光学生物组织蚀除等方面有着广泛的应用,是超连续谱光源领域的研究热点之一。目前,可见光和近红外波段的超连续谱光源研究已相当成熟,并进入实用化阶段。这些光源普遍采用石英玻璃材料光纤作为非线性介质,但石英光纤对 2.4 μm 以上波段吸收严重,不能用于产生中红外超连续谱, 需选择在中红外波段具有低损耗的光纤作为非线性 介质。常用于产生中红外超连续谱的光纤主要有氟

收稿日期: 2013-06-08; 收到修改稿日期: 2013-07-12

基金项目:国家自然科学基金重点项目(61235008)

作者简介:张 斌(1981一),男,博士研究生,主要从事光纤激光器及超连续谱等方面的研究。

E-mail: zhangbin203@yahoo.com.cn

导师简介:姜宗福(1963—),男,博士,教授,主要从事高能激光技术、光束控制及光动光学等方面的研究。 E-mail: jiangzongfu@yahoo.com.cn

^{*}通信联系人。E-mail: houjing25@sina.com

化物、碲化物和硫化物玻璃光纤。

目前美国、法国、日本、丹麦和波兰等国的研究 人员采用 0.5~4.5 µm 波长范围有较高透过率的 ZBLAN(ZrF₄-BaF₂-LaF₃-AlF₃-NaF)氟化物光纤作 为非线性介质,用于产生中红外超连续谱,然而很难 将光谱展宽到 4 μm 以上^[3-8]。在已展宽到 4 μm 以 上的超连续谱中^[9-14],Xia 等^[9]研制的第一代中红 外超连续谱光源虽然平均功率达10.5W,但长波边 光谱功率密度较低。第二代光源虽然解决了上述问 题,但平均功率却降低到了 2.6 W。NKT Photonics 与丹麦科技大学合作研制的中红外超连 续谱达到 550 mW^[11],而国际上其他单位采用各种 中红外光纤研制的 4.0 µm 以上超连续谱光源,明 确给出的平均功率都不足 150 mW^[12-16]。国内在 该领域的研究仍处于起步阶段,尚未见相关文章报 道。本文采用 ZBLAN 单模光纤作为非线性介质, 搭建全光纤结构中红外超连续谱光源。1550 nm 波 长的纳秒脉冲光在铒/镜共掺光纤放大器、铥钬共掺 光纤放大器、掺铥光纤放大器以及 ZBLAN 光纤中 相继获得光谱展宽,最终获得了 1.9~4.3 µm 中红 外超连续谱输出。

光

2 实验装置

中红外超连续谱光源的实验装置如图1所示, 系统采用主振荡功率放大(MOPA)结构。种子激 光为电调制的纳秒脉冲半导体激光器,输出波长 λ 为1550 nm,脉冲宽度为 6.4 ns,重复频率为 20 kHz,平均功率为 2 mW。第一级放大器为掺铒 光纤放大器(EDFA),掺铒光纤(EDF)长为 3.5 m, 在 975 nm 处的吸收系数约为 14.3 dB/m,波长为 975 nm,500 mW 单模半导体激光(LD1)通过 975/ 1550 nm 波分复用器(WDM)注入到 EDF 中。第二 级放大器为铒/镱共掺光纤放大器(EYDFA),增益 介质为单模双包层铒/镱共掺光纤(EYDF),纤芯、 包层直径分别为7、130 µm,长为5.5 m,纤芯数值 孔径为 0.17, 包层数值孔径为 0.46, 光纤在 975 nm 处的吸收系数约为2 dB/m。输出波长为 975 nm 的 多模半导体激光器(LD2)最大输出功率为8W,通 过(1+1)×1 合束器注入到 EYDF 中。



图 1 全光纤中红外超连续谱激光光源原理图

Fig. 1 Schematic of all-fiber mid-IR supercontinuum laser source

实验中在 EYDFA 中脉冲光谱已经展宽,在 EYDF之后连接一段约 90 cm 的单模铥/钬共掺光纤 (THDF)可将光谱进一步向长波方向扩展,在下一节 中将详细讨论这一过程。THDF 的纤芯、包层直径分 别为 8、125 μm,数值孔径为 0.18,光纤在1550 nm的 吸收系数约为 13 dB/m。经 THDF 展宽后的超连续 谱通过双包层掺铥光纤放大器(TDFA)进行功率放 大。掺铥光纤(TDF)的纤芯、包层直径分别为10、 130 μm,长为 7 m,在793 nm波长的吸收系数约为 3 dB/m。放大器的抽运源为 793 nm 多模半导体激 光器(LD3),输出最大功率为 12 W,通过一个 (2+1)×1的合束器注入 TDF 中。放大器的输出经 过抽运光滤除后用于抽运中红外 ZBLAN 光纤。 ZBLAN 光纤通过机械连接的方式和石英光纤连接。 实验中 ZBLAN 单模光纤的长度约为 10 m,纤芯直径 为 8 μm,数值孔径为 0.27。

3 实验结果与分析

半导体激光器输出的纳秒脉冲种子激光经 EDFA预放后,输出功率为102.6 mW,对应的输出 激光光谱如图2(a)所示。由图2(a)可知,激光输出 没有出现非线性效应导致的光谱畸变,具有很高的 边模抑制比。然而,在EYDFA对长脉冲进行放大 的过程中,出现因调制不稳定性(MI)而引起的非线 性光谱展宽,甚至产生宽带的超连续谱^[17]。实验中 正是利用该机制,通过EYDFA将1550 nm脉冲光 的输出光谱展宽到2 μm 波段。当抽运光功率为 5.11 W时EYDFA 的输出光谱如图2(b)所示,输出 光谱出现了极大的非线性展宽,长波长扩展到 2.4 μm。实验中,图 2(a)的光谱是由 Agilent 光谱 分析仪测量的,其他超连续谱的光谱采用由单色仪 和红外探测器构成的光谱仪测量。



图 2 EYDFA 的(a)输入和(b)输出光谱

Fig. 2 (a) Input spectrum and (b) output spectrum of EYDFA

为进一步将光谱向长波方向拓展,在铒镱共掺 光纤后连接一段约 90 cm 长的 THDF。上述 EYDFA 中产生的超连续谱经过 THDF 光纤传输 后,在抽运功率为5.11 W时,THDF的输出光谱如 图 3 所示,产生了平坦的超连续谱,在 20 dB 的范围 内,长波边扩展到了 2.6 µm。与图 2(b)中入射光 谱比较可知,由于 THDF 中掺杂离子的吸收, 1600~1750 nm范围内的光谱分量消失。THDF 中 Tm³⁺和 Ho³⁺粒子在超连续谱产生的过程中起着 重要的作用,Tm³⁺和 Ho³⁺粒子在光谱展宽过程的 能级跃迁图如图 4 所示^[18-20]。Tm³⁺离子的一个吸 收带位于 1550~1800 nm 范围,所以 1600~ 1750 nm范围内的光被 Tm³⁺离子吸收,并通过同带 抽运的方式使 Tm³⁺从³H₆ 能级跃迁到³F₄ 能级,并 通过受激辐射产生 1.8~2.1 μm 范围内的光。 Tm^{3+} 粒子和 Ho^{3+} 之间的能量传输主要是 $^{3}F_{4}$ 和 $^{5}I_{7}$ 能级之间的共振传输,这一过程中³F4能级上的 Tm³⁺粒子将能量传输给 Ho³⁺粒子,使基态上的 Ho^{3+} 粒子跃迁到⁵ I_7 能级。⁵ I_7 到⁵ I_8 的能级跃迁可以 辐射约 2.1 μm 激光^[21]。另外, Tm³⁺粒子³F₄ 能级 激发态吸收可以实现³H₄能级的粒子数反转,³H₄ 到³H₅的能级跃迁可辐射 2.2~2.5 μ m 波段的光。 同时通过波长上转换,³H₄到³H₆的能级跃迁可辐 射约 0.78 μm 的光,实验中也观察到了光纤中辐射 出的红光。在放大的过程中,由于被放大的信号光 是因调制不稳定性而分裂成的子脉冲,这种短脉冲 具有很高的峰值功率[22],同时也具有很宽的光谱。 光谱中的高频分量作为抽运,通过拉曼效应将能量 不断地转移到低频部分(脉冲内拉曼散射),从而使 得孤子中心频率不断红移,该过程称为孤子自频移 (SSFS)^[23]。通过孤子自频移,光谱进一步向长波 方向展宽。由于输入到 THDF 中的超连续谱中存 在抽运光、信号光以及放大过程,所以此处级联的 THDF 可称为铥/钬共掺光纤放大器。





Fig. 4 Energy level diagram of Tm^{3+} and Ho^{3+}

为了进一步提高抽运光的平均功率和峰值功 率,THDF输出的超连续谱经掺铥双包层光纤放大器(TDFA)放大后,抽运 10 m 长 ZBLAN 单模光 纤。光纤的不同群速度色散区决定了超连续谱产生 机理的差异,可采用全矢量有限元法计算该 ZBLAN 光纤的群速度色散。由于 ZBLAN 光纤中 各种组分配比未知,可采用文献[24]中的 Sellmeier 公式,对应各组分的摩尔比为 56:14:6:4:20,公式 适用波长范围为 0.5~4.8 μm,其表达式为

$$n^2(\lambda) = 1 + \sum_{i=1}^{\kappa} \frac{a_i \lambda^2}{\lambda^2 - \lambda_i^2},$$
 (1)

式中 $k = 2, a_1 = 1.168, a_2 = 2.77, \lambda$ 为波长,单位为 微米, $\lambda_1 = 0.0954 \ \mu m$, $\lambda_2 = 25 \ \mu m$ 。图 5 为实验测 量和数值计算的该光纤的群速度色散 D 的曲线^[25], 其中零色散波长为1.49 μm。因为在 ZBLAN 光纤 中,入射抽运光为分裂后的一系列超短子脉冲,而且 波长位于远离零色散波长的反常色散区,所以在 ZBLAN 单模光纤中,入射的脉冲因脉冲内拉曼散 射而不断红移,使得光谱不断向长波方向展宽。最 终产生的中红外超连续谱如图 6 所示,光谱展宽范 围为 1.9~4.3 μm, 10 dB 带宽大于2000 nm, 而且 10 dB范围的光谱在长波方向超过4.0 µm。由图 6 可知,输出光谱中不含残留的1.55 μm波段的抽运 光,整个中红外超连续谱输出功率为185 mW。需 要注意的是,在实验测量光谱时使用长波通滤波片 以消除高级次衍射而引入的伪光谱,滤波片在 1.4~2.2 µm波长范围内反射率达 99.2%, 2.5~ 5 μm波长范围的透射率达 92%。



图 5 测量和计算的 ZBLAN 光纤群速度色散曲线 Fig. 5 Measured and calculated group velocity dispersion of ZBLAN fiber



图 6 10 m 长 ZBLAN 单模光纤输出的中红外超连续谱 Fig. 6 Mid-infrared supercontinuum spectrum output from 10-m ZBLAN single-mode fiber

实验中 EYDFA 和 THDF 输出功率随 EYDFA 抽运功率的变化如图 7 所示, TDFA 和中红外超连 续谱输出功率随 TDFA 抽运功率的变化如图 8 所 示。由图 7、8 可知,实验中 EYDFA 和 TDFA 的放 大效率低,尤其是 TDFA。在 TDFA 中,抽运光功 率接近 12 W 时,仅有约 810 mW 的激光输出。其 效率较低的主要原因有:1)种子激光的重复频率为 20 kHz,脉冲激光的占空比较小,在放大的过程中 容易产生放大自发辐射(ASE);2) 低重复频率导致 的高峰值功率脉冲在小芯径光纤中放大时,极易出 现非线性光谱展宽,展宽后超出增益带宽范围内的 光分量不能被有效放大,从而降低了放大的效率;3) TDFA 中输入信号光为超连谱光源,其中在掺铥光 纤增益带宽内的光谱分量较弱,无法提供足够的信 号光功率。针对上述因素,可通过增加脉冲种子源 的重复频率和增加掺铥光纤直径减小非线性效应来 提高放大级的效率。当 TDFA 的输出功率约为 810 mW时,从ZBLAN 光纤输出的中红外超连续谱 的功率为185mW,TDFA的抽运源功率限制了超



图 7 EYDFA 和 THDF 的输出功率随 EYDFA 抽运功率的变化





图 8 TDFA 和中红外超连续谱输出功率随 TDFA 抽运功率的变化

Fig. 8 Average output power of TDFA and Mid-IR SC versus TDFA pump power 连续谱功率的进一步提高。抽运激光到中红外超连 续谱的光光转换效率不高的原因主要是超连续谱展 宽到 ZBLAN 光纤的高损耗区,而 ZBLAN 光纤的 长度尚未进行优化。同时光谱长波长分量的损耗受 ZBLAN 光纤的弯曲影响较大。在进一步的研究 中,可以通过优化 ZBLAN 光纤长度以及降低弯曲 损耗来提高中红外超连续谱的转换效率。

4 结 论

通过级联超连续谱产生的方案,搭建了全光纤 结构的中红外超连续谱光源。以 ZBLAN 光纤作为 非线性介质,克服了石英光纤在中红外波段高损耗 的影响,将中红外超连续谱扩展到 4.3 μm。实验中 在 EYDFA 和 TDFA 中均产生了宽带的超连续谱, 并且相继使超连续谱向长波方向扩展,最终在 ZBLAN 光纤中获得光谱覆盖 1.9~4.3 μm 范围的 中红外超连续谱输出,平均功率为 185 mW。通过 对实验结果进行详细分析,提出了进一步提高中红 外超连续谱的转换效率和输出功率的解决方法。

参考文献

- 1 T Udem, R Holzwarth, T W Hansch. Optical frequency metrology[J]. Nature, 2002, 416(6877): 233-237.
- 2 B Guo, Y Wang, C Peng, et al.. Laser-based mid-infrared reflectance imaging of biological tissues[J]. Opt Express, 2004, 12(1); 208-219.
- 3 C L Hagen, J W Walewski, S T Sanders. Generation of a continuum extending to the midinfrared by pumping ZBLAN fiber with an ultrafast 1550-nm source[J]. IEEE Photon Technol Lett, 2006,18(1): 91-93.
- 4 M Duhant, W Renard, G Canat, et al.. Improving mid-infrared supercontinuum generation efficency by pumping a fluoride fiber directly into the anomalous regime at 1995 nm [C]. CLEO/ Europe and EQEC 2011 Conference Digest, Optical Society of America, 2011. CD9_1.
- 5 M Eckerle, C Kieleck, J Widerski, *et al.*. Actively *Q*-switched and mode-locked Tm^{3+} -doped silicate 2 μm fiber laser for supercontinuum generation in fluoride fiber[J]. Opt Lett, 2012, 37(4): 512-514.
- 6 J Swiderski, M Maciejewska. Supercontinuum generation with the use of nanosecond pulses at the wavelength of 1550 nm[C]. SPIE, 2013, 8702; 870205.
- 7 J Swiderski, M Michalska, G Maze. Mid-IR supercontinuum generation in a ZBLAN fiber pumped by a gain-switched modelocked Tm-doped fiber laser and amplifier system [J]. Opt Express, 2013, 21(7): 7851-7857.
- 8 J Swiderski, M Michalska. Over three-octave spanning supercontinuum generated in a fluoride fiber pumped by Er & Er: Yb-doped and Tm-doped fiber amplifiers [J]. Opt & Laser

Technol, 2013, 52: 75-80.

- 9 C Xia, Z Xu, M N Islam, *et al.*. 10.5 W time-averaged power mid-IR supercontinuum generation extending beyond 4 μ m with direct pulse pattern modulation [J]. IEEE Journal on Selected Topics in Quantum Electronics, 2009, 15(2): 422-434.
- 10 P Kulkarni, V V Alexander, M Kumar, *et al.*. Supercontinuum generation from 1.9 to 4.5 μm in ZBLAN fiber with high average power generation beyond 3.8 μm using a thulium-doped fiber amplifier[J]. J Opt Soc Am B, 2011, 28(10): 2486-2498.
- 11 Peter M Moselund, Christian Petersen, Sune Dupontb, et al.. Supercontinuum-broad as a lamp bright as a laser, now in the mid-infrared[C]. SPIE, 2012, 8381: 83811A.
- 12 G Qin, X Yan, C Kito, *et al.*. Ultrabroadband supercontinuum generation from ultraviolet to 6. 28 μm in a fluoride fiber[J]. Appl Phys Lett, 2009, 95(16): 161103.
- 13 N Ducros, A Labruyère, S Février, et al.. Mid-IR Supercontinuum in a Fluorozirconate Fiber Pumped by a Femtosecond CPA System at 1.6 μm [C]. Conference on Lasers and Electro-Optics, 2010, CPDB7.
- 14 C Agger, C Petersen, S Dupont, et al.. Supercontinuum generation in ZBLAN fibers-detailed comparison between measurement and simulation[J]. J Opt Soc Am B, 2012, 29(4): 635-645.
- 15 P Domachuk, N A Wolchover, M Cronin-Golomb, et al.. Over 4000 nm bandwidth of mid-IR supercontinuum generation in subcentimeter segments of highly nonlinear tellurite PCFs[J]. Opt Express, 2008, 16(10): 7161-7168.
- 16 L B Shaw, R R Gattass, J Sanghera, *et al.*. All-fiber mid-IR supercontinuum source from 1.5 to 5 μm [C]. Fiber Lasers VIII: Technology, Systems, and Applications, 2011. 79140P.
- 17 B Zhang, J Hou, P Z Liu, *et al.*. Flat supercontinuum generation covering C-band to U-band in two-stage Er/Yb co-doped doubleclad fiber amplifier[J]. Laser Phys, 2011, 21(11): 1895-1898.
- 18 J Geng, Q Wang, S Jiang. High-spectral-flatness mid-infrared supercontinuum generated from a Tm-doped fiber amplifier[J]. Appl Opt, 2012, 51(7): 834-840.
- 19 C A Evans, Z Ikonic, B Richards, et al.. Numerical rate equation modeling of a ~2.1 μm-Tm³⁺/Ho³⁺ co-doped tellurite fiber laser [J]. J Lightwave Technol, 2009, 27(19): 4280-4288.
- 20 A Louchev, Y Urata, N. Saito, *et al.*. Computatinal model for operation of 2 μm co-doped Tm, Ho solid state lasers[J]. Opt Express, 2007, 15(19): 11903-11912.
- 21 S Kurkov, E M Sholokhov, O I Medvedkov, et al.. Holmium fiber laser based on the heavily doped active fiber[J]. Laser Phys Lett, 2009, 6(9): 661-664.
- 22 Xia, M Kumar, M Y Cheng, *et al.*. Supercontinuum generation in silica fibers by amplified nanosecond laser diode pulses [J]. IEEE Journal on Selected Topics in Quantum Electronics, 2007, 13(3): 789-796.
- 23 J P Gordon. Theory of the soliton self-frequency shift[J]. Opt Lett, 1986, 11(10): 662-664.
- 24 R N Brown, J J Hutta. Material dispersion in high optical qualityheavy metal fluoride glasses[J]. Appl Opt, 1985,24(24): 4500-4503.
- 25 A J Jin, Z Wang, J Hou, et al.. Experimental measurement and numerical calculation of dispersion of ZBLAN fiber [C]. 2011 International Conference on Electronics and Optoelectronics, 2011. V3181.