文章编号:1001-5078(2009)07-0703-04

·综述与评论 ·

基于 EDFA 的超短光脉冲放大技术及其进展

余巧燕¹,曹文华²

(1. 五邑大学信息科学研究所,广东江门 529020;2. 深圳大学电子科学与技术学院,广东深圳 518060)

摘 要:掺铒光纤放大器 (EDFA)具有高增益 (40~50 dB)、宽带宽 (~50 nm)以及很高的单脉 冲饱和能量 (~1 µJ),因而被认为是放大超短光脉冲的主要器件。围绕如何减轻光纤非线性 效应对超短光脉冲放大过程的有害影响,综述了基于 EDFA 的超短光脉冲放大技术及其进展 情况,介绍了最近的研究结果。

关键词:掺铒光纤放大器(EDFA);超短光脉冲;光纤非线性效应 中图分类号: TN929.11 **文献标识码**: A

EDFA-based ultra short optical pulse amplification and its developments

YU Q iao-yan¹, CAO W en-hua²

Institute of Information Science, Wuyi University, Jiangmen 529020, China;
 College of Electronic Science and Technology, Shenzhen University, Shenzhen 518060, China)

Abstract: Erbium-doped fiber amplifier (EDFA) is considered to be the main device for ultrashort pulse amplification owing to its high gain (40 ~ 50 dB), broad bandwidth (~ 50 nm), and high pulse-saturation energy (~ 1 μ J). In this paper, ultrashort pulse amplification techniques based on EDFA are reviewed and discussed, with the emphasis on how to reduce the fiber nonlinear effects on the amplification of ultrashort pulse. The latest achievements in this field are also introduced

Key words: EDFA; ultrashort optical pulse; fiber nonlinearities effects

1 引 言

在光孤子通信、超快速激光光谱学以及光信息 处理等众多领域中,超短光脉冲放大技术显得至关 重要。掺铒光纤放大器(EDFA)由于具有高增益 (40~50 dB)、宽带宽(~50 nm)、对偏振不敏感、信 道串扰低、噪声系数小以及很高的单脉冲增益饱和 能量(~1µJ)等特点,因而在上述领域中获得了广 泛应用。然而,现有理论^[1-2]和实验^[3-4]均表明,对 于超短光脉冲放大,当 EDFA中的非线性效应(如自 相位调制及拉曼自频移)不可忽略时,很难从 EDFA 获得无畸变的放大脉冲,这对于光孤子的中继放大 是尤其不利的。因此,在放大过程中,如何减小非线 性效应对超短光脉冲放大过程的影响,如何获得无 脉座、无频率啁啾的高质量放大脉冲,便成为掺铒光 纤放大技术需要解决的重要课题。

本文针对基于 EDFA 的超短光脉冲放大技术, 围绕如何获取高质量放大脉冲这一主线,综述了该 技术的发展情况,介绍了最近的研究结果。

2 超短光脉冲在 EDFA 中的放大

在同时计及群速度色散(GVD)、自相位调制 (SPM)、拉曼自频移(RSS)、三阶色散(TOD)以及放 大器增益和增益色散等因素后,超短光脉冲在 ED-FA中的放大可用下述方程描述^[5]:

$$i\frac{\partial u}{\partial} + \frac{1}{2} (1 - id)\frac{\partial^2 u}{\partial^2} + |u|^2 u = \frac{i}{2}\mu u + i\frac{\partial^3 u}{\partial^3} + \frac{i}{2}u\frac{\partial^2 u}{\partial^2}$$
(1)

其中,,,,u(,)分别为归一化距离、时间和脉冲 包络复振幅;与参数 d, µ,,, 和关的项分别表示增 益色散、增益、TOD和 RSS;,,d, µ,,, 分别按以

基金项目:广东省自然科学基金项目 (Na 06029820)资助。 作者简介:余巧燕(1983-),女,硕士研究生,主要研究方向高 速光纤通信系统。Email: ap469418399@163.com 收稿日期:2009-01-01

(4)

下形式归一化:

$$= \frac{z}{L_D} = \frac{z}{T_0^2}, \quad = \frac{t - z/v_g}{T_0}, \quad d = g_0 L_D \frac{T_2^2}{T_0^2}$$
(2)

$$\boldsymbol{\mu} = (g_0 -)L_D, \quad = \frac{3}{6|_2|_T_0}, \quad R = \frac{T_R}{T_0}$$
(3)

其中, T_0 为输入脉冲在 1/e功率处的半宽度; v_s 为 脉冲群速度; 2, 3 分别为 GVD和 TOD系数; T_k 为 拉曼常数; 为损耗系数; T_2 为偶极子弛豫时间; g_0 为小信号增益系数; $L_0 = T_0^2 / 2$ 为色散长度。

对于下式表示的高斯脉冲:

$$u(0,) = exp(-\frac{2}{2})$$

利用分步 Fourier变换方法对方程 (1)进行数值求解 便可计算脉冲在 EDFA中的放大过程。

作为例子,设输入脉冲宽度 $T_{\text{FWHM}} = 2 \text{ ps}(T_{\text{FWHM}})$ 表示脉冲半功率点之间的全宽度, $T_0 = T_{\text{FWHM}}$ / 1. 665), EDFA在波长 1. 55 µm 附近的典型参数值 为 $_2 = -20 \text{ ps}^2/\text{km}$, $_3 = 0.1 \text{ ps}^3/\text{km}$,非线性系数 $= 3 \text{ km}^{-1}\text{W}^{-1}$, $T_R = 3 \text{ fs}$, $T_2 = 80 \text{ fs}$ 设 EDFA每单 位色散长度的增益为 10 dB [exp(µ) = 10,µ 2 3], 则由式 (2)、(3)两式得: d 0. 01144, $_R$ 0. 0026,

0.00073。可见,对于初始宽度为 2 ps的脉冲, RSS和 TOD效应可忽略不计。图 1示出脉冲在放 大过程中归一化峰值强度、压缩比以及脉座能量与 EDFA长度的关系。当放大器长度大于 50 m时,脉 冲可获得有效的放大与压缩,但与此同时,SPM 与 GVD效应的相互作用导致脉座增大,脉冲质量严重 下降。例如,在 75.5 m处,脉冲峰值功率被放大 142倍,压缩比达到 12 7,但脉座能量却占整个脉冲 能量近 20%。显然,这类脉冲不适合于长距离传 输,因为脉座的存在会加速相邻脉冲之间的相互作 用,进而造成系统误码率的增大。



图 1 归一化峰值强度、压缩比以及脉座能量与 EDFA长度的关系 (输入为 2 ps(FWHM)的高斯脉冲,其他计算 参数为 µ = 2 3, d = 0 01144, _R = 0, = 0)

放大脉冲质量的下降可以通过减小 EDFA 单位 长度增益来克服,即采用绝热放大技术^[6]。但该技 术有其局限性:一方面,被放大的脉冲不能太宽,因 为为了保证绝热条件,同时又能获得足够的增益,放 大器总长度必须随输入脉冲宽度的增大而指数规律 增大。已有研究指出^[7],当输入脉宽为 10 ps时,所 需的放大器长度接近 20 km,这显然是不实际的;另 一方面,被放大的脉冲也不能太窄,特别是当被放大 脉冲属于飞秒量级时,RSS效应会使得脉冲频谱逐 渐移至放大器的有效增益带宽以外,得不到足够的 增益。

3 啁啾脉冲放大

啁啾脉冲放大技术^[8-9]就是为了避免或减轻光 纤放大器中的非线性效应对放大过程的影响。其基 本思路是:首先让被压缩的脉冲经过一段高色散器 件,使其获得足够的展宽,与此同时峰值功率大大减 小;再让展宽后的脉冲通过 EDFA 实现线性放大;最 后让放大后的脉冲通过另一段高色散器件(与前者色 散相反),使脉冲恢复到被放大前的宽度。该技术的 特点是可实现高增益脉冲放大,同时保证脉冲质量。

图 2示出一个典型的啁啾脉冲放大系统^[8]。其 中连接激光器输出端的色散补偿光纤是用于消除被 压缩脉冲的频率啁啾;展宽器为一段 5 mm 长的具 有正色散的啁啾光纤光栅 (CFBG),从光源输出的 200 fs光脉冲经 CFBG后展宽至 50 ps。由于 CFBG 较小的带宽以及光纤偏分器 (PBS)引起的较大损 耗,故需要采用预放大;脉冲被预放大后两次经过功 率放大器 (EDFA);最后经过具有负色散的压缩器 (CFBG),得到脉宽为 370 fs的放大脉冲,单脉冲的 能量放大倍数可达 1000倍。



图 2 啁啾脉冲放大系统

有些啁啾脉冲放大系统中也采用反射光栅作为 脉冲压缩器^[9],以避免压缩过程中非线性效应对脉 冲的影响。还有的系统采用高色散掺稀土元素光 纤,将脉冲展宽和能量放大合二为一^[10]。当被放大 脉冲进入高色散增益光纤后,其宽度迅速增大,峰功 率减小,不仅可以避免非线性效应,还可使得整个系 统更紧凑。

上述啁啾脉冲放大系统有一个共同不足之处, 就是最终得到的脉冲峰值功率不会太高,否则在最 后的压缩阶段光纤非线性的影响不可忽略。后来有 人采用光子带隙光纤 (PBF)作为压缩器^[11],可以将 输出脉冲峰值功率提高到千瓦量级。但 PBF与普 通光纤的对接比较困难,会降低耦合效率。特别是 PBF的三阶色散系数很大,会对脉冲产生难以消除 的非线性频率啁啾。最近,为了进一步减小非线性 效应对放大结果的影响,又有人采用高浓度掺铒的 EDF作为放大器^[12],获得了脉宽为 43 fs、峰值功率 为 43 kW 的飞秒脉冲,但脉座较大,主脉冲能量仅 占整个脉冲能量的 39%。

4 非线性光纤放大环镜

啁啾脉冲放大技术只能放大脉冲能量而不能压 缩脉冲宽度,因为脉冲压缩需要利用 SPM 与 GVD 之间的相互作用,而啁啾脉冲放大技术本质上是抑 制 SPM效应。在高速光纤通信系统中,光纤损耗导 致脉冲能量的衰减,色散引起脉冲展宽。因此,线路 上不仅要对信号脉冲进行周期性的能量补偿,而且 还要对展宽后的脉冲进行适当压缩。当传输脉冲宽 度大于几十皮秒时,能量补偿和脉冲压缩可以分别 处理,即利用 EDFA 作为能量中继器,用色散补偿光 纤压缩脉宽:但对于脉宽为几皮秒以下的非线性传 输,上述处理方式便遇到困难,因为对于以 EDFA 作 为能量中继器的非线性超短脉冲传输,必须满足路 径平均传输条件^[13],即传输光纤的色散长度 L。必 须大于放大器间距 L₄,这就意味着传输脉冲越窄, 中继距离越短,对于脉冲宽度为 5 ps以下的非线性 传输,中继距离在几千米以内。

采用非线性光纤放大环镜可以克服上述困难, 不仅可以增大中继距离,而且将能量中继和脉冲压 缩合二为一,即传输线路上不必接入色散补偿光纤。 该方案最初是由 Gabitov等人提出的^[14],环镜结构 如图 3所示。



图 3 非线性光纤放大环镜

放大环镜由耦合器 、增益为 G的放大器 (ED-FA)以及长度为 L的光纤环组成,其中 EDFA 的长 度远小于环镜长度。输入脉冲先经过线性预放大再 经功率耦合比为 的耦合器分两路沿环镜顺、逆时 针方向传输。两路脉冲在获得能量放大的同时,还 由于 SPM 与 GVD的相互作用而得到脉冲宽度的压 缩。由于放大器 G在环内的不对称放置,沿顺、逆 时针方向传输的两路脉冲绕环一周后获得不同的非 线性相移,两者在耦合器 处发生干涉,结果是脉 冲中间的高能量部分被透射,由非线性效应引起的 脉座被反射,从而输出无脉座、无啁啾的高质量脉 冲。耦合器 的作用是对输出脉冲振幅进行适当衰 减,使得输出脉冲接近基阶孤子。

然而,用上述放大环镜作为超短光孤子的能量 中继器的结果是:虽然与 EDFA 相比可以适当提高 中继距离,但提高的幅度不是很大,根据文献 [14] 的计算结果,对于宽度为 1.5 ps的孤子传输,放大 器的间距仅为 10 km 左右。根本原因是,那里的放 大器增益不能设置得太大(一般情况下在 3 dB 左 右),否则,放大后的脉冲不具有孤子特性,不可能 保证周期性的孤子传输。

我们对上述环镜进行了改进^[15],如图 4所示。 不同之处是,增益不再集中在环镜内的一小段光纤 上,而是沿整个环镜均匀分布,称为分布增益光纤环 镜。采取分布增益的好处是,在保证输出脉冲孤子 特性的情况下,环镜可提供的增益要比前者大得多, 对脉冲压缩的效果也更为明显。研究表明^[16],对于 2 ps的孤子传输,用 10 dB分布增益环镜可使得中 继距离增加到 42 957 km。而且,中继距离只由环 镜增益决定,与初始输入脉冲宽度无关。数值计算 同时表明,用分布增益环镜代替集总增益环镜还能 提高系统的稳定性,减弱孤子间的相互作用,并可以 有效地抑制孤子自频移。



图 4 分布增益光纤环镜

5 其他放大技术

为了克服 EDFA中的非线性效应对飞秒光脉冲 放大的影响,并同时实现脉冲能量放大和脉宽压缩, 最近报道了一种基于大模场面积 EDFA的飞秒脉冲 放大技术^{117]}。该技术沿用了啁啾脉冲放大的概念, 却同时具有脉宽压缩功能,如图 5所示。



图 5 基于大模场面积 EDFA 的飞秒脉冲放大器

整个器件为全光纤结构,包括两段色散系数 $_2 = -21.4 \text{ ps}^2/\text{km}$ 、长度分别为 2 78 m及 1. 27 m 的单模光纤 SMF - 28;一段长为 1. 32 m、模场直径 为 (9.5 ±0.8)µm的大模场面积高浓度掺铒光纤 EDF;两个 WDM 耦合器;以及两个波长为 980 nm、 泵浦功率分别为 140 mW 和 120 mW 的双向泵浦 源。输入端的单模光纤起预啁啾展宽作用,将能量 为 24 pJ、宽度为 300 fs的输入脉冲展宽至 840 fs。 经 EDFA 放大后的单脉冲能量为 2 6 nJ,增益为 20.3 dB,脉宽基本不变。放大后的脉冲最后经过具 有负色散的单模光纤,其宽度被压缩至 56 fs,峰值 功率达 46 kW,脉座很小,而且具有双曲正割形状。

相对于常规 EDFA,上述结构的主要优点是:由 于采用了预啁啾技术和大模场面积的 EDF,并将脉 冲展宽、能量放大和脉宽压缩同时集成于一条光纤 链路之上,从而大大减轻了非线性效应对放大结果 的影响;在获得相同增益的情况下,采用大模场面积 的 EDF还可以减小 EDF长度,降低泵浦功率。

6 总 结

对于超短光脉冲放大,当 EDFA 中的非线性效 应不可忽略时,很难从常规的 EDFA获得无畸变的 放大脉冲。绝热放大技术可得到无畸变的放大脉 冲,但该技术有其局限性,即被放大脉冲的脉宽范围 有限。啁啾脉冲放大技术只能放大脉冲能量而不能 压缩脉冲宽度,因为脉冲压缩需要利用光纤非线性 效应,而啁啾脉冲放大技术本质上是抑制非线性效 应。采用非线性光纤放大环镜可以同时实现脉冲能 量放大和脉宽压缩,不仅可以替代常规 EDFA 增大 通信系统的中继距离,而且在传输线路上不必接入 色散补偿光纤。对于飞秒光脉冲放大,采用预啁啾 技术和大模场面积的 EDFA,将脉冲展宽、能量放大 和脉宽压缩同时集成于一条光纤链上,可降低泵浦 功率,减轻非线性效应对放大结果的影响。

参考文献:

- [1] A grawal G P. Effect of gain dispersion and stimulated Raman scattering on soliton amplification in fiber amplifiers
 [J]. Opt Lett , 1991, 16 (4): 226 228
- [2] HodelW, Schutz J, Weber H P. Limits to the amplification efficiency of ultrashort fundamental solitons using Erdoped fibers [J]. Opt Commun, 1992, 88 (2 - 3): 173 - 179.
- [3] Khrushchev I Y, Grudinin A B, Dianov E M, et al Amplification of fem to second pulses in Er³⁺-doped single-mode optical fibers [J]. Electron Lett, 1990, 26 (7):

456 - 458.

- [4] Kurokawa K, Nakazawa M. Wavelength-dependent amplification characteristics of fem to second erbium-doped op tical fiber amplifiers [J]. Appl Phys Lett, 1991, 58 (25): 2871 - 2873.
- [5] Agrawal G P. Applications of nonlinear fiber optics [M]. San Diego, Boston, New York: Academic Press, 2001: 151 - 194.
- [6] Nakazawa M, Kurokawa K, Kubota H, et al Fem to second erbium-doped optical fiber amplifier [J]. Appl Phys Lett, 1990, 57 (7): 653 - 655.
- [7] Pelusi M D, Liu H F. Higher order soliton pulse compression in dispersion-decreasing optical fibers [J]. IEEE J.
 Quantum Electron, 1997, 33 (8): 1430 1439.
- [8] J D Minelly, A Galvanauskas, M E Fermann, et al Ferntosecond pulse amplification in cladding-pumped fibers
 [J]. Opt Lett, 1995, 20 (17): 1797 - 1799.
- [9] M E Fermann, A Galvanauskas, D Halter All-fiber source of 100-nJ subpicosecond pulses [J]. Appl Phys Lett, 1994, 64 (11): 1315 - 1317.
- [10] D S Peter, W Hodel, H P Weber Efficient distortion-free amplification of 1. 3 µm fem to second pulses in a Pr³⁺ doped fluoride fiber amplifier [J]. Opt Commun , 1996, 130(1 - 3): 75 - 80.
- [11] C J S de Matos, J R Taylor, T P Hansen, et al All-fiber chimed pulse amplification using highly-dispersive aircore photonic bandgap fiber [J]. Opt Express, 2003, 11 (22): 2832 - 2837.
- [12] J Takayanagi, N Nishizawa, H Nagai, et al Generation of high-power fem to second pulse and octave-spanning ultrabroad supercontinuum using all-fiber system [J]. IEEE Photon Technol Lett, 2005, 17(1): 37 - 39.
- [13] K J B low, N J Doran Average soliton dynamics and the operation of soliton systems with lumped amplifier [J].
 IEEE Photon Technol Lett, 1991, 3 (4): 369 371.
- [14] I Gabitov, D D Hohn, B P Luce Low-noise picosecond soliton transmission by use of concatenated nonlinear amplifying loop mirrors [J]. J. Opt Soc Am. B, 1997, 14 (7): 1850 - 1855.
- [15] Ping Kong A Wai, Wen-hua Cao Simultaneous amplification and compression of ultrashort solitons in an erbiumdoped nonlinear amplifying fiber loop mirror [J]. IEEE J. Quantum Electron, 2003, 39 (4): 555 - 561.
- [16] Wen-hua Cao, P K A Wai Picosecond soliton transmission by use of concatenated gain-distributed nonlinear amplifying fiber loop mirrors [J]. Appl Opt, 2005, 44 (35): 7611 - 7620.
- [17] Gong-nu Lin, Ying-tsung Lin, Chao-Kuei Lee Simultaneous pulse amplification and compression in all-fiber-integrated pre-chipped large-mode-area Er-doped fiber amplifier [J]. Opt Express, 2007, 15 (6): 2993 - 2999.

9