全固高非线性低色散斜率光子晶体光纤设计

徐惠真 周昌杰

(集美大学理学院,福建 厦门 361021)

摘要提出了利用掺氟同心圆环的光纤结构来提高光子晶体光纤(PCF)的非线性,所需控制的参量仅有两个。设计了三种具有高非线性、低色散斜率和低限制损耗的全固光子晶体光纤。这三种光纤分别具有正常色散、双零色散点和零色散点恰好在 1.55 μm 波长处的色散曲线特性。所设计的零色散点恰好在 1.55 μm 波长处的光子晶体光纤色散斜率值为 5.12×10⁻⁴ ps/(km•nm²),这比传统的高非线性光纤的色散斜率小了 2 个数量级。同时,该光纤在1.55 μm波长处的非线性系数为 31.5 W⁻¹•km⁻¹,限制损耗为 9.62×10⁻⁵ dB/km。 关键词 光纤光学;高非线性;低色散斜率;光子晶体光纤 **中图分类号** TN929.11 **文献标识码** A **doi**: 10.3788/CJL201239.1106001

Highly Nonlinear All-Solid Photonic Crystal Fibers with Low Dispersion Slope

Xu Huizhen Zhou Changjie

(School of Science, Jimei University, Xiamen, Fujian 361021, China)

Abstract Fluorine-doped (F-doped) trench-assisted structure is proposed to improve the nonlinearity of photonic crystal fibers (PCFs). Through controlling only two parameters, three all-solid highly nonlinear PCFs with low dispersion slope and low confinement loss are designed. They exhibit all normal dispersion, two zero dispersion wavelengths (ZDWs) and one ZDW just at 1.55 μ m, respectively. The dispersion slope of one ZDW just at 1.55 μ m is 5.12×10^{-4} ps/(km • nm²), which is two order of magnitude lower than that of conventional highly nonlinear fibers. A nonlinear coefficient of $31.5 \text{ W}^{-1} \cdot \text{km}^{-1}$ and loss low of $9.62 \times 10^{-5} \text{ dB/km}$ at 1.55 μ m are achieved for this PCF.

Key words fiber optics; highly nonlinearity; low dispersion slope; photonic crystal fiber **OCIS codes** 220.4000; 190.4370; 190.4400; 060.5295

1 引 言

在波分复用系统中,基于光纤中四波混频效应 的全光波长变换技术,由于其具有对比特率和调制 格式的响应快速和高透明度的优点,具有广阔的应 用前景^[1]。为了得到高效的宽带波长变换,所使用 的光纤不仅要长度短,还必须具有高非线性、低色散 值和低色散斜率的特性^[2];为了产生超宽带超平坦 的连续谱,所使用的光纤不仅应该具有高非线性,还 应该具有超平坦的色散曲线^[3,4]。因此,设计具有 高非线性和低色散值、低色散斜率的光子晶体光纤 (PCF)对于非线性光纤的应用具有巨大的推动 作用。 基于 SiO₂ 材料的高非线性光纤,因其与传统的 单模光纤具有很好的匹配性而得到广泛应用。然 而,对于传统的 SiO₂ 材料的高非线性光纤要同时达 到高非线性和较低色散斜率是很困难的。Onishi^[5] 指出很难在 1.55 μm 波长附近仅仅通过调节折射 率差就将色散斜率控制到 0.02 ps/(km•nm²)以 下。光子晶体光纤结构的灵活性使其可以通过改变 结构来增大包层和纤芯间的相对折射率差,减小模 场面积,获得高非线性,因而引起了广泛关注^[6]。通 过控制空气孔直径和周期可以明显地降低光子晶体 光纤的色散斜率,但是必然要以增加有效模场面积 和限制损耗为代价^[7]。虽然该类光子晶体光纤是基

基金项目: 福建省自然科学基金(2011J05006,2012J05121)和集美大学科研预研基金(C611012)资助课题。

收稿日期: 2012-05-21; 收到修改稿日期: 2012-07-05

作者简介:徐惠真(1981—),女,博士,讲师,主要从事光纤器件方面的研究。E-mail: elimshee@gmail.com

于 SiO₂ 材料的,却由于其包层里的大空气孔在光子 晶体光纤与传统单模光纤熔接时容易变形塌缩,导 致光纤传导结构破坏,从而引入很大的损耗^[8]。

利用掺锗或者掺氟材料增大与纯石英材料之间 的折射率差可以提高光纤的非线性,这已经在很多 光纤的设计中得到应用^[9~11]。而且掺锗光纤表现 出很多优越性,如与未掺杂的纯石英包层有很好的 兼容性,和普通光纤能很好地熔接,由于掺杂所引入 的损耗可以降低到 dB/km 的水平等。

本文提出了一种全固态高非线性光子晶体光纤 结构。利用纤芯的掺氟同心环,在提高非线性的同 时,大大降低了色散斜率。此外,该设计由于消除了 包层大空气孔,因而不仅可以降低光纤拉制的工艺 难度,而且可以降低与单模光纤熔接时的损耗^[12]。

2 光纤设计及分析

图 1(a)为全固光子晶体光纤的截面图,其中 d 为包层中掺氟石英柱的直径,Λ 为掺氟石英柱间距。 包层以纯熔融石英(蓝色部分)为基底、六角晶格结 构周期性排列的掺氟石英柱(白色部分)构成(彩图 请见网络电子版)。纤芯由高折射率的掺锗石英(红 色部分)周围外加一层低折射率的掺氟石英同心圆 环构成。纤芯的折射率分布如图 1(b)所示。D₁ 为 掺锗区域的直径,D₂ 为外圆的直径。掺锗材料的折 射率可由 Sellmeier 公式^[13]获得。Sellmeier 公式 为^[13]

$$n^{2} - 1 = \sum_{i=1}^{3} \frac{\left[A_{i} + X(E_{i} - A_{i})\right]\lambda^{2}}{\lambda^{2} - \left[B_{i} + X(F_{i} - B_{i})\right]^{2}}, \quad (1)$$

式中n为材料折射率, λ 为真空中波长,A,B,E,F分 别为纯石英和掺锗石英的 Sellmeier 系数,由参考文 献[13]给出,X为 GeO₂ 掺杂的浓度。而掺氟石英 材料的折射率同样由 Sellmeier 公式^[14]获得。掺锗和 掺氟材料的非线性折射率 n_2 (单位为 10^{-20} m²/W)分 别为^[15]

$$n_{2(\text{GeO}_2-\text{SiO}_2)} = 2.76 \pm 0.0974X,$$
 (2)

$$n_{2(\text{F-SiO}_2)} = 2.76 + 1.03Y,$$
 (3)

式中Y为掺氟的浓度。非线性折射率 n₂ 随掺杂浓度的增加而增大。光纤的非线性系数为^[16]

$$\gamma = \frac{2\pi}{\lambda} \frac{\int_{-\infty}^{\infty} n_2(x,y) |F(x,y)|^4 dx dy}{\left[\int_{-\infty}^{\infty} |F(x,y)|^2 dx dy\right]^2}, \quad (4)$$

色散被定义为[17]

$$D = -\frac{\lambda}{c} \frac{\mathrm{d}^2 \operatorname{Re}(n_{\mathrm{eff}})}{\mathrm{d}\lambda^2}, \qquad (5)$$

式中 *c* 为真空中的光速, Re 代表基模有效折射率 *n*eff的实部。限制损耗 *L*e可由基模有效折射率的虚 部得到^[18],即

$$L_{\rm c} = \frac{20}{\ln 10} \frac{2\pi}{\lambda} \mathrm{Im}[n_{\rm eff}] \times 10^6, \qquad (6)$$

其单位为 dB/m。在以下仿真过程中,定义归一化 外圆直径为 $D_2/\Lambda = f_1$,掺锗区域的比例为 $f_0 = D_1/D_2$ 。纤芯的非线性系数会随着掺锗浓度的提高 而增加,考虑到实际情况,在仿真中取掺锗摩尔分数 为 30%,掺氟的质量分数为 2%。



图 1 (a) 全固光子晶体光纤截面图; (b) 纤芯区域的折射率分布

Fig. 1 (a) Cross section of the all solid PCF; (b) refractive index profile of the concentric core

首先考察掺锗区域大小对光子晶体光纤色散特 性及非线性系数的影响。图2和图3分别为色散特 性和非线性系数随掺锗区域的变化情况。其中, f₀=1的曲线代表无掺氟圆环的情况。从图中可以 清楚地看到,在短波区域掺锗区域的变化对色散曲 线的影响很小。然而对于长波区域,色散值随着掺 锗区域的变大而增加,并且越来越接近于掺锗材料 色散曲线(即 f₀=1 的曲线)。在所考察的整个波长 范围,掺锗区域越小,模场限制在更小的纤芯区域, 因而非线性系数随着掺锗区域的减小而提高。相对 于短波区域,长波长区域中掺锗区域大小对非线性 系数的影响比较小。这是因为此时模场已经不能仅 仅限制在狭小的掺锗区域,而是会扩展到掺氟圆环 甚至是包层区域中,基于掺氟石英和纯石英的非线 性都低于掺锗石英,模场的增大导致了非线性系数 的减弱。从图 2 和图 3 还可以看到,掺氟同心圆环 可以明显地降低色散值和提高非线性系数。





图 2 掺锗区域大小对色散曲线的影响,其中 $\Lambda=4 \mu m$, $d=3.6 \mu m$ Fig. 2 Influence of Ge-doped areas on dispersion, when $\Lambda=4 \mu m$, $d=3.6 \mu m$

图 3 掺锗区域大小对非线性系数的影响,其中 Λ =4 μ m,d=3.6 μ m

Fig. 3 Influence of Ge-doped areas on nonlinear coefficient, when $\Lambda = 4 \mu m$, $d = 3.6 \mu m$

图 4(a)为波长固定时,掺锗区域大小对模场直径(MFD)的影响。从图中可以看出,对所有波长, 都采取通过减小掺锗区域来获取更小的模场,从而 提高非线性系数的方法是不现实的。这种非单调变 化过程已经在参考文献[7]中报道过。对于固定波 长,随着掺锗区域的减小,模场直径表现出先减小后 增大的趋势,存在一个最佳值,并且最佳掺锗区域大 小随着波长的增加而增大。为了在 1.55 μm 波长 处获得高非线性,就必须找到该波长处的最佳掺储 区域大小。图 4(b)为掺储区域直径 D_1 和掺氟圆环 直径 D_2 对有效模场直径的影响。每一个 D_1 和 D_2 的 组合都存在一个最小模场直径。为了得到高非线性 系数就必须合理地选取 D_1 和 D_2 的组合。

图 5(a)中,包层掺氟石英柱间距 Λ 对色散值的 影响非常小,而图 5(b)中间距 Λ 的变化对非线性系 数没有影响。图6显示,包层掺氟石英柱的直径对



4 波长固定时(a)掺锗区域大小及(b) D1 和 D2 对有效模场直径的影响

Fig. 4 Influence of (a) Ge-doped areas and (b) D_1 , D_2 on mode field diameter for a fixed wavelength



图 5 包层掺氟石英柱间距对(a)色散曲线和(b) 非线性的影响,其中 d=3.6 μm, D₁=3.2 μm, D₂=8 μm Fig. 5 Influence of rod to rod pitch Λ on (a) dispersion and (b) nonlinear coefficient,

when $d=3.6 \ \mu m$, $D_1=3.2 \ \mu m$, $D_2=8 \ \mu m$



图 6 包层掺氟石英柱大小对(a)色散曲线和(b)非线性的影响,其中 d=3.6 μm, D₁=3.2 μm, D₂=8 μm Fig. 6 Influence of diameter of rods d on (a) dispersion and (b) nonlinear coefficient,

when $d=3.6 \ \mu m$, $D_1=3.2 \ \mu m$, $D_2=8 \ \mu m$

根据以上的仿真结果,仅仅通过控制 D_1 和 D_2 就可实现高非线性,而包层的掺氟石英柱可用来控制限制损耗。基于图4(b)的结果并将色散特性考虑在内,设计了三种高非线性、低色散斜率的光子晶体光纤。图7为这三种光子晶体光纤的色散曲线及非线性系数曲线,相应的结构参数、1.55 μ m波长处的色散值、色散斜率、非线性系数及限制损耗列于表1。PCF1具有双零色散点,其中一个零色散点在1.52 μ m 波长处,另一个则在1.92 μ m 处;PCF2的

零色散点刚好在 1.55 μ m 波长处;而 PCF3 则具有 全正常色散曲线特性,这对产生平坦、连续的超连续 谱非常有利^[19~21]。这三种光纤 1.55 μ m 波长处的 色散斜率都在 10⁻⁴ ps/(nm²·km)量级,打破了传统 高非线性光纤色散斜率难以低于 0.02 ps/(nm²·km) 的限制。2003 年,Hansen^[11]拉制了掺锗纤芯周围由 3 个掺氟区域围绕的空气孔光子晶体光纤,所拉制光 纤的最小色散斜率为 1×10⁻³ ps/(km·nm²);在 2009 年,Beguma 等^[22]设计了 1.55 μ m 波长处的色



图 7 全固 PCF 的色散曲线(a)和非线性系数(b)

Fig. 7 (a) Dispersion profiles and (b) nonlinear coefficients of designed PCFs with 3 rings

散斜率为一0.009 ps/(km•nm²)的光子晶体光纤。 有更低的色散斜率。 而本文所设计的光纤都比之前报道的这两种光纤具

表 1 PCF1、PCF2、PCF3 的相关参数

Table 1 Parameters of the designed PCFs with 3 rings

	Geometric	Dispersion value /	Dispersion slope $/$	Nonlinear coefficient /	Confinement
	parameter	$[ps/(nm \cdot km)]$	$[10^{-4} \text{ ps/(nm \cdot km)}]$	$(W^{-1} \cdot km^{-1})$	$loss / (10^{-5} \text{ dB/km})$
PCF1	$\Lambda = 4 \ \mu m$,	0.33	6.54	31.7	1.79
	$D_1 = 3.15 \ \mu m$,				
	$D_2 = 9 \ \mu \mathrm{m}$,				
	$d=2.2 \ \mu \mathrm{m}$				
PCF2	$\Lambda = 3.5 \ \mu m$,	0	5.12	31.5	9.62
	$D_1 = 3.16 \ \mu m$,				
	$D_2 = 8 \ \mu m$,				
	$d=2.2 \ \mu \mathrm{m}$				
PCF3	$\Lambda = 3.5 \ \mu m$,	-0.71	6.03	32.3	0.611
	$D_1 = 3.12 \ \mu m$,				
	$D_2 = 9.4 \ \mu m$,				
	$d = 2.2 \ \mu \mathrm{m}$				

3 全固光子晶体光纤拉制过程的容 忍度

2009年,武汉长飞公司报道了包层为掺锗和掺 氟同心圆环石英柱的全固光子带隙型光子晶体光 纤[23]。本文所提出的光纤结构简单,仅仅在纤芯为 掺锗和掺氟同心圆环,因此对该光纤的控制具有可 行性。但由于光子晶体光纤中掺氟石英柱的尺寸很 小,因此在拉制过程中由于技术水平限制难免会引 入误差。参数的波动也会令拉制出来的光纤特性偏 离理想光纤的预期^[24]。因此,对所设计光纤的抗误 差估计是必须考虑的一个重要问题,以 PCF2 为例 来进行分析。将所有结构参量都在优化值上下波动 5%,以此来观察色散曲线的变化。应该指出的是, 所有参量同时变化是非理想拉制过程的一个上限, 实际过程中不可能所有的参量都同时往一个方向变 化, 而 是 一 个 统 计 平 均 的 过 程 (比 如 呈 高 斯 分 布)^[24]。因此,所考虑的情况是对非理想过程的最 坏估计。

图 8 的结果显示,色散曲线的平坦性并没有因 为参量的漂移而发生明显变化,只是使色散值整体 往同一个方向变化,曲线整体上还保持平坦。即使 所有参量同时波动了±5%,色散曲线仍然保持了很 好的平坦性。对于波动+5%的情况,1.55 μm 波长 处的色散值为 5.17 ps/(nm•km),而-5%的情况 下为-6.66 ps/(nm•km),色散值仍然保持在一个 较低的水平。因此可以说,该光纤即使在非理想拉制的情况下,仍然具有很高的容忍度,仍能保持平坦 色散的特性。



PCF2 的色散曲线图



4 结 论

提出一种具有掺锗和掺氟同心圆环纤芯结构的 全固光子晶体光纤,仅仅通过控制纤芯掺锗及掺氟 区域的大小就可以在提高非线性的同时降低色散斜 率。所设计的三种光子晶体光纤在 1.55 μm 波长 处都具有高非线性、低色散斜率和低限制损耗的特 性,而且即使在非理想拉制的情况下色散曲线也能 保持很好的平坦性,这对于光子晶体光纤在非线性 光学等领域的应用具有一定的促进作用。

参 考 文 献

- 1 G. A. Nowak, Y. H. Kao, T. J. Xia et al., Low power highefficiency wavelength conversion based on modulational instability in high-nonlinearity fiber [J]. Opt. Lett., 1998, 23 (12): $936 \sim 938$
- 2 K. Inoue, H. Toba. Wavelength conversion experiment using fiber four-wave mixing[J]. IEEE Photon. Technol. Lett., 1992, **4**(1): 69~72
- 3 J. T. Gopinath, H. M. Shen, H. Sotobayashi et al.. Highly nonlinear bismuth-oxide fiber for supercontinuum generation and femtosecond pulse compression [J]. J. Lightwave Technol., 2005, 23(11): 3591~3596
- 4 Dai Nengli, Li Yang, Peng Jinggang et al.. Development of dispersion flattened photonic crystal fibers [J]. Laser & Optoelectronics Progress, 2011, 48(1): 010602

戴能利,李 洋,彭景刚等. 色散平坦光子晶体光纤的研究进展 [J]. 激光与光电子学进展, 2011, **48**(1): 010602

- 5 M. Onishi. New nonlinear fibers with application to amplifiers [C]. Optical Fiber Communication (OFC), 2004. TuC3
- 6 Yu Chongxiu, Yuan Jinhui, Shen Xiangwei. Recent progress of study on photonic crystal fiber [J]. Acta Optica Sinica, 2011, **31**(9): 0900139

余重秀, 苑金辉, 申向伟. 光子晶体光纤的研究新进展[J]. 光学 学报,2011,31(9):0900139

- 7 W. H. Reeves, J. C. Knight, P. St. J. Russel. Demonstration of ultra-flattened dispersion in photonic crystal fibers[J]. Opt. Express, 2002, 10(14): 609~613
- 8 Xi Xiaoming, Chen Zilun, Sun Guilin et al.. Fusion splicing of small solid core photonic crystal fibers with conventional fibers based on controlled hole collapse[J]. Chinese J. Lasers, 2011, **38**(1): 0106004

奚小明,陈子伦,孙桂林等.普通光纤与小芯径实芯光子晶体光 纤的塌孔熔接技术[J]. 中国激光, 2011, 38(1): 0106004

- 9 K. Saitoh, M. Koshiba. Highly nonlinear dispersion-flattened photonic crystal fibers for supercontinuum generation in a telecommunication window [J]. Opt. Express, 2004, 12(10): $2027 \sim 2032$
- 10 Weiwen Zou, Zuyuan He, Kazuo Hotate. Acoustic modal analysis and control in w-shaped triple-layer optical fibers with highly-germanium-doped core and F-doped inner cladding [J]. Opt. Express, 2008, 16(14): 10006~10017
- 11 K. P. Hansen. Dispersion flattened hybrid-core nonlinear photonic crystal fiber [J]. Opt. Express, 2003, 11 (13):

 $1503 \sim 1509$

- 12 Liang Dong, Libin Fu, H. A. McKay. All glass microstructured optical fibres [C]. 35th European Conference on Optical Communication (ECOC), 2009. $1 \sim 4$
- 13 J. W. Fleming. Dispersion in GeO₂-SiO₂ glasses [J]. Appl. Opt., 1984, 23(24): 4486~4493
- 14 J. W. Fleming, D. L. Wood. Refractive index dispersion and related properties in fluorine doped silica[J]. Appl. Opt., 1983, **22**(19): 3102~3104
- 15 T. Kato, Y. Suetsugu, M. Nishimura. Estimation of nonlinear refractive index in various silica-based glasses for optical fibers [J]. Opt. Lett., 1995, 20(22): 2279~2281
- 16 G. P. Agrawal. Nonlinear Fiber Optics (4th edition) M. New York: Academic Press, 2006
- 17 C. Chaudhari, T. Suzuki, Y. Ohishi. Chalcogenide core photonic crystal fibers for zero chromatic dispersion in the C-Band [C]. Optical Fiber Communication Conference (OFC), 2009. OTuC4
- 18 B. Kuhlmey, G. Renversez, D. Maystre. Chromatic dispersion and losses of microstructured optical fibers [J]. Appl. Opt., 2003, 42(4): 634~639
- 19 A. M. Heidt. Pulse preserving flat-top supercontinuum generation in all-normal dispersion photonic crystal fibers[J]. J. Opt. Soc. Am. B, 2010, 27(3): 550~559
- 20 K. K. Chow, Y. Takushima, Chinlon Lin et al.. Flat supercontinuum generation in a dispersion-flattened nonlinear photonic crystal fiber with normal dispersion [C]. Optical Fiber Communication (OFC), 2006. OFH5
- 21 L. E. Hooper, P. J. Mosley, A. C. Muir et al.. Coherent supercontinuum generation in photonic crystal fiber with allnormal group velocity dispersion [J]. Opt. Express, 2011, **19**(6): 10371~10376
- 22 F. Beguma, Y. Namihira, S. M. A. Razzak et al. . Design and analysis of novel highly nonlinear photonic crystal fibers with ultra-flattened chromatic dispersion [J]. Opt. Commun., 2009, **282**(7): 1416~1421
- 23 Huifeng Wei, Weijun Tong, Jiangtao Guo et al.. Ultra-low loss all-solid photonic bandgap fibre[C]. 35th European Conference on Optical Communication (ECOC), 2009. $1 \sim 2$
- 24 K. Reichenbach, C. Xu. The effects of randomly occurring nonuniformities on propagation in photonic crystal fibers [J]. Opt. Express, 2005, 13(8): 2799~2807

栏目编辑: 王晓琰