激光写光电子学进展

少模光参量放大器的光纤设计与串扰特性

张熠哲,郭晓洁*

暨南大学光子技术研究院, 广东 广州 511443

摘要 研究了少模光参量放大器(FMOPA)的串扰特性,详细描述了发生在少模光纤模式内和模式间的四波混频 及其相位匹配条件。给出了少模光纤中与时间无关的非线性薛定谔传输方程,利用数值求解方法描述了FMOPA 的模间串扰,并推导出相应的半解析解。首先,设计了一种新的光纤结构,能在C波段(1530~1565 nm)以20 nm带 宽传输五个模式。然后,用COMSOL仿真软件获得不同模式的模场分布,并用 Matlab软件计算了这些模式间的传播常数与非线性系数。最后,通过合理调整每个模式的传输功率,在150 m长的光纤上使不同模式间的最大差分增 益减小到0.7 dB。实验结果表明,半解析解与数值求解方法得到的串扰结果一致性较高。

关键词 非线性光学;光参量放大器;四波混频;少模光纤;模间串扰

中图分类号 O437.4; TN253 文献标志码 A **DOI:** 10.3788/LOP202259.1119001

Design of Fiber and Crosstalk Characteristics for Few-Mode Optical Parametric Amplification

Zhang Yizhe, Guo Xiaojie

Institute of Photonics Technology, Jinan University, Guangzhou 511443, Guangdong, China

Abstract In this article, the crosstalk characteristics of the few-mode optical parametric amplification (FMOPA) are studied, and the intra-mode and inter-mode four-wave mixing and their phase matching conditions in the few-mode fiber are described in detail. The time-independent nonlinear Schrodinger transmission equation in few-mode fibers is given, and the intermodal crosstalk of FMOPA is described by numerical solution method, and the corresponding semi-analytical solution is deduced. First, a new fiber structure is designed to transmit five modes in C-band (1530–1565 nm) with a bandwidth of 20 nm. Then, the mode field distributions of different modes are obtained with COMSOL simulation software, and the propagation constants and nonlinear coefficients between these modes are calculated with Matlab software. Finally, the maximum differential gain between different modes can be reduced to 0.7 dB over 150 m fiber length by properly adjusting the transmission power of each mode. The experimental results show that the crosstalk results obtained by the semi-analytical solution and the numerical solution method are highly consistent.

Key words nonlinear optics; optical parametric amplification; four-wave mixing; few-mode fiber; inter-mode crosstalk

1 引

言

非线性效应和放大器自发辐射噪声的存在,使

单模光纤传输的数据容量越来越逼近香农极限^[1], 而互联网新兴业务对数据容量的需求在迅速增长。 未来光纤通信系统将会是超大容量、超远距离的模

收稿日期: 2021-06-10; 修回日期: 2021-07-07; 录用日期: 2021-07-14 基金项目: 国家自然科学基金(61875075) 通信作者: ^{*}xjguo@jnu. edu. cn 分复用系统,为了增加光纤的数据传输能力,基于 少模光纤的空分复用系统引起了人们的极大兴 趣^[24],少模光纤模分复用技术则被认为是该领域中 最具发展潜力的技术。

20世纪80年代以来,人们对少模光纤技术展开 了多次研究[58]。少模光纤中的非线性过程可应用 在少模拉曼放大器^[9]和超连续谱产生^[10]中,Li等^[11] 已经设计出了低噪声的少模拉曼放大器,可获得约 15 dB的增益。四波混频是少模光纤中一个重要的 非线性过程,人们分别从理论和实验两方面对少模 光纤中的四波混频过程进行了大量研究[12-16],结果 表明,少模光纤中的四波混频可以分别表示为模式 内和模式间的四波混频过程。由于模式内四波混 频过程中参与四波混频作用的四个光场都处于同 一个空间模式,在少模光参量放大器(FMOPA)中 具有很大的应用前景。参与模式间四波混频过程 的光场至少涉及到两个不同的空间模式,从而在少 模光纤中产生模式间串扰,但模式间四波混频过程 的相位匹配通过模式色散和材料色散的共同作用 实现,在抑制模式间四波混频方面具有很大的灵活 性。目前,对FMOPA的研究主要集中在模式内的 四波混频过程中,对模式间四波混频过程的研究较 少。此外,简并模在很短的光纤长度内就会发生模 式耦合,从而造成模式间的串扰,Guo等[17]的研究表 明,光纤纤芯和包层间具有大折射率差时可以有效 抑制模式耦合。

目前,FMOPA采用的光纤结构主要有圆芯渐

变折射率结构^[18]、椭圆芯阶跃折射率结构^[17,19]等。 本文设计了一种少模光纤结果,以抑制简并模之间 的耦合。首先,对少模光纤结果,以抑制简并模之间 的耦合。首先,对少模光纤结界,以抑制简并模之间 波混频过程进行了详细描述。然后,设计了一种能 有效抑制模间耦合的少模光纤结构,可以在C波段 (1530~1565 nm)提供 20 nm 带宽进行五个空间模 式的参量放大,并为该光纤的制作提供一定参考。 最后,在研究模式间四波混频的过程中,探讨了模 式间串扰的物理产生过程,并为模式间串扰提供了 一个半解析表达式。实验结果表明,该半解析表达 式与数值仿真结果的一致性较高。

2 FMOPA的耦合波方程

假设在一个频率简并的FMOPA中,连续泵浦 的频率ω_p和信号频率ω_s均有多个空间传输模式并 被一起传输至少模光纤时,少模光纤内部会发生许 多模内四波混频和模间四波混频现象,频率ω_i处会 对应产生具有多种空间模式的闲频光,且闲频光的 频率ω_i=2ω_p-ω_s。假设泵浦、信号和闲频光在少 模光纤中传输时的偏振状态不变,且沿同一个方向 传输,则可将泵浦、信号和闲频光不同模式下包络 线沿少模光纤的传输用一组耦合的非线性薛定谔 方程表示^[20]。在连续泵浦条件下,忽略泵浦的传输 损耗,在模式 *a*中,小信号状态下泵浦和信号的复振 幅^[14,18]可表示为

$$\frac{\partial A_{\mathrm{p}a}}{\partial z} = \mathrm{i} \left(\gamma_{aa} |A_{\mathrm{p}a}|^2 + 2 \sum_{b \neq a} \gamma_{ab} |A_{\mathrm{p}b}|^2 \right) A_{\mathrm{p}a}, \quad (1)$$

$$\frac{\partial A_{sa}}{\partial z} = i \left[2 \left(\gamma_{aa} |A_{pa}|^2 + \sum_{b \neq a} \gamma_{ab} |A_{pb}|^2 \right) A_{sa} + \gamma_{aa} A_{pa}^2 A_{ia}^* \exp\left(-i\Delta\beta_a^{MI} z \right) + 2 \sum_{b \neq a} \gamma_{ab} A_{pa} A_{pa} A_{pb} A_{ib}^* \exp\left(-i\Delta\beta_{ab}^{PC} z \right) + 2 \sum_{b \neq a} \gamma_{ab} A_{pa} A_{pb}^* A_{sb} \exp\left(-i\Delta\beta_{ab}^{BS} z \right) \right],$$
(2)

式中, z为传输方向上的空间坐标, A_{pm} 、 A_{sm} 和 A_{im} 分 别为以空间模式 m 传输的泵浦、信号和闲频光的复 振幅, 上标*表示取共轭, $\Delta \beta_a^{MI}$ 为 a 模式内调制不稳 定性(MI)过程的相位失配量, $\Delta \beta_{ab}^{BS}$ 为 a 模式对 b 模式布拉格散射(BS)过程的相位失配量, $\Delta \beta_{ab}^{PC}$ 为 a 模式对 b 模式相位共轭(PC)过程的相位失配量, γ_{mn} 为空间模式 m 和空间模式 n 之间的非线性耦合系 数, 由空间模式 m 和 n 之间的交叠积分决定, 可表 示为

$$\gamma_{mn}(\omega) = \frac{\omega n_2}{c} \frac{\iint |F_m(x,y)|^2 |F_n(x,y)|^2 dx dy}{\iint |F_m(x,y)|^2 dx dy \iint |F_n(x,y)|^2 dx dy}, (3)$$

式中,c为真空中的光速, $F_m(x, y)$ 为空间模式m的 模场分布, n_2 为非线性克尔参量^[21],约为2.6× 10^{-20} m²/W, ω 为泵浦频率。忽略泵浦、信号和闲频 光之间的微小频率差时, $\gamma_{mn}(\omega) \approx \gamma_{mn}$ 。交换式(2) 中所有信号和闲频光的下标 s 和 i,就能得到模式 a 下用复振幅表示闲频光的非线性薛定谔方程。其 中,用Δβ描述的少模光纤中会发生不同种类的相位 失配,与空间模式的传播常数密切相关。

在小信号状态下,每个空间模式的泵浦、信号 和闲频光都会经历由自身功率引起的自相位调制 和其他空间模式引起的交叉相位调制。式(2)中等 号右侧第一项描述的是由泵浦引起的交叉相位调 制,第二项描述的是模内四波混频过程,负责模式*a* 的参量放大,通常被称为MI过程,满足能量守恒关 系 $2\omega_{pa} = \omega_{sa} + \omega_{ia}$,第三项和第四项分别描述的是 PC和BS过程,同样满足能量守恒关系 $\omega_{pa} + \omega_{pb} = \omega_{sa} + \omega_{ib}$ 和 $\omega_{pa} + \omega_{sb} = \omega_{sa} + \omega_{pb}$ 。其中, ω_{pm} 为m模 式中泵浦的频率, ω_{sm} 为m模式中信号的频率, ω_{im} 为 m模式中闲频光的频率。PC和BS可用来描述模间 四波混频过程,即模间串扰,这些相互作用的相位 匹配^[18]可表示为

$$\Delta \beta_{a}^{\mathrm{MI}}(\boldsymbol{\omega}) = \beta_{a}(\boldsymbol{\omega}_{s}) + \beta_{a}(\boldsymbol{\omega}_{i}) - 2\beta_{a}(\boldsymbol{\omega}_{p}) \approx \beta_{2_{a}}\Omega_{s}^{2},$$
(4)

$$\Delta \beta_{ab}^{PC}(\omega) = \beta_{a}(\omega_{s}) + \beta_{b}(\omega_{i}) - \beta_{a}(\omega_{p}) - \beta_{b}(\omega_{p}) \approx \Omega_{s} \left[\left(\beta_{1_{a}} - \beta_{1_{b}} \right) + \left(\frac{\beta_{2_{a}} + \beta_{2_{b}}}{2} \right) \Omega_{s} \right], \quad (5)$$

$$\Delta \beta_{ab}^{BS}(\omega) = \beta_{a}(\omega_{s}) + \beta_{b}(\omega_{p}) - \beta_{a}(\omega_{p}) - \beta_{b}(\omega_{s}) \approx \Omega_{s} \left[\left(\beta_{1_{a}} - \beta_{1_{b}} \right) + \left(\frac{\beta_{2_{a}} - \beta_{2_{b}}}{2} \right) \Omega_{s} \right], \quad (6)$$

式中, $\beta_m(\omega)$ 为m模式中频率为 ω 光的传播常数, β_{j_m} 为m模式中频率为 ω_p 光传播常数的j阶导数,满足 $\beta_{j_m} = \partial^j \beta_m(\omega) / \partial \omega^j \Big|_{\omega = \omega_p \circ}$ 其中, $\Omega_s = \omega_s - \omega_p$ 为信号 与泵浦之间的频率失谐。为了简化分析过程,未考 虑 β_{3_m} 和 β_{4_m} 。若泵浦波长不太接近光纤的零色散波 长,就能用式(4)~式(6)近似描述这些非线性相互 作用的相位失配^[21]。

任何非线性过程都要满足三个条件:能量守恒、动量守恒以及模式之间的交叠积分不为0。满足这些条件时,少模光纤中发生的非线性相互作用除了 MI、PC 和 BS 过程外,还存在四波混频过程 $2\omega_{pa} = \omega_{sa} + \omega_{ib}^{[22-23]} 和 2\omega_{pa} = \omega_{sb} + \omega_{ib}^{[13]},其相位匹配项可表示为$

$$\beta_{sa} + \beta_{ib} - 2\beta_{pa} \approx \beta_{0_b} - \beta_{0_a} + \left(\beta_{1_a} - \beta_{1_b}\right) \Omega_s + \frac{\beta_{2_a} + \beta_{2_b}}{2} \Omega_s^2, \qquad (7)$$

 $\beta_{sb} + \beta_{ib} - 2\beta_{pa} \approx 2(\beta_{0_b} - \beta_{0_a}) + (\beta_{2_a} + \beta_{2_b}) \Omega_s^2, (8)$ 式中, \beta_sm 为 m 模式中信号的传播常数, \beta_pm 为 m 模式 中泵浦的传播常数, β_{im} 为m模式中闲频光的传播常数。从式(7)、式(8)可以发现,相互作用的相位匹配 主要由 β_{0_a} 和 β_{0_b} 决定,但在不同传输模式中传播常数 的差异很大,相互作用的相位匹配会发生在远离泵 浦的位置^[14],基本不会影响泵浦附近的信号。从 式(1)~式(6)可以发现,模式内四波混频的MI过程 是参量放大的相互作用,模式间四波混频的PC、BS 过程是少模光纤中产生串扰的主要原因。要想在少 模光纤中主要发生模式内的四波混频MI过程,抑制模 式间四波混频PC、BS过程;增强MI过程,就需要 β_{2_m} 尽可能小,然后使信号频率工作在泵浦附近;抑制 PC和BS过程,就是让各个空间模式之间 β_{1_m} 的差距 尽可能大,这也是设计少模光纤的理论依据。

3 光纤设计与分析

消除简并模中的模式耦合并使这些模式的零 色散波长尽可能地落在C波段中,是设计少模光纤 的两个主要问题。打破模式简并即让简并模式之 间具有不同的传输常数是消除简并模式耦合的一 个有效方法,常用的方法是设计椭圆芯光纤[24]。关 于零色散波长的问题,可通过设计渐变折射率光纤 解决。因此,设计了一种少模椭圆芯渐变折射率光 纤,其结构如图1(a)所示。该光纤可以传输五个模 式(LP₀₁, LP_{11a}, LP_{11b}, LP₀₂, LP₂₁, 其中, LP_{11a}和 LP_{11b} 表示 LP₁₁模式两个正交的简并模式),其零色散波 长均在1.55 μm 附近,如图1(b)所示。光纤结构主 要由两部分组成,中间为渐变折射率椭圆纤芯,包 层为纯 SiO2。光纤椭圆纤芯长半轴和短半轴的长 分别为 r_1 和 r_2 ,包层半径为r,优化后的 r_1 和 r_2 分别 为7.65 µm和6.18 µm。少模光纤椭圆纤芯中心的 折射率为1.5315,掺杂的GeO2摩尔分数为60%(已 有光纤中GeO2的摩尔分数最高可达97%)^[25]。少 模光纤的折射率分布是到椭圆中心距离的函数,假 设椭圆芯中心在坐标轴原点,椭圆长轴与x轴重合, 短轴与y轴重合,则少模光纤的折射率可表示为

$$n(r) = \begin{cases} n_0 \sqrt{1 - 2\Delta \left(\frac{r}{r_1}\right)^{\alpha}} & , r \leq r_1, \\ n_{\text{SiO}_2}, r > r_1 \end{cases}$$
(9)

式中, n_0 =1.5315为椭圆纤芯中心的折射率, n_{SiO_2} 为 纯SiO₂的折射率, $\Delta = (n_0^2 - n_{SiO_2}^2)/2n_0^2$ 为少模光纤 纤芯与包层之间的折射率差, $\alpha = 1.48$ 为决定折射



图1 光纤的结构。(a)椭圆芯渐变折射率光纤的结构;(b)椭圆上的折射率分布

Fig. 1 Structure of the fiber. (a) Structure of the elliptical core graded-index fiber; (b) refractive index distribution on the ellipse

率分布形状的参数,椭圆纤芯中 $r = \sqrt{x^2 + (r_1 y/r_2)^2}$ 。为了表征光纤的色散特性,用 Sellmeier方程将折射率描述为波长的函数,其中, Sellmeier系数依赖于掺杂GeO₂的摩尔分数^[26]。相 关参数通过COMSOL仿真软件进行扫描并手动优 化得到,采用基于有限元方法的COMSOL仿真软 件得到少模椭圆芯渐变折射率光纤允许的传输模 式以及这些空间模式的传播常数和模场交叠积分 $f_{mn}(f_{mn}$ 为空间模式m和空间模式n之间的模场交叠 积分),进而通过Matlab软件计算这些模式的非线 性系数和群速度色散。模式交叠积分 f_{mn} 可表示为

$$f_{mn} = \frac{\iint \left| F_m(x,y) \right|^2 \left| F_n(x,y) \right|^2 \mathrm{d}x \mathrm{d}y}{\iint \left| F_m(x,y) \right|^2 \mathrm{d}x \mathrm{d}y \iint \left| F_n(x,y) \right|^2 \mathrm{d}x \mathrm{d}y}$$
(10)

通过 COMSOL 仿真软件得到五个模式的群速 度色散和群时延,如图 2所示。从图 2(a)可以发现, LP₀₁、LP_{11b}、LP_{11a}、LP₀₂和 LP₂₁模式的零色散波长分 别为 1550.8、1551.3、1550.6、1548.8、1550.1 nm, 只需使这些模式的差分群时延大于 1 ps/m,就能有 效抑制模式间的四波混频过程^[18],从图 2(b)可以发 现,任何两个模式之间的差分群时延均大于 1 ps/m。先通过 COMSOL 仿真软件计算模式之间 的交叠积分 f_{mn} ,然后通过式(3)计算模式间的非线 性系数,结果如表 1 所示。



图2 不同传输模式的群速度色散和相对群时延。(a)群速度色散;(b)相对群时延

Fig. 2 Group velocity dispersion and relative group delay for different transmission modes. (a) Group velocity dispersion; (b) relative group delay

假设FMOPA的工作模式可以用相同频率的简 并泵浦同时对n个空间模式的信号进行参量放大。 通过n个空间模式的信号和闲频光求解式(1)和式 (2),从而模拟该少模光纤中的模式传播(共3n个非 线性耦合方程)。为了准确描述空间模式在少模光纤 中的传播情况,式(1)和式(2)考虑了所有满足相位匹

表1 少模光纤的非线性耦合系数

Table 1 Non-linear coupling coefficient of few-mode fiber					
Spatial mode	LP_{01}	LP_{11b}	LP_{11a}	LP_{02}	LP_{21}
LP_{01}	5.8269	2.9826	2.6994	2.0110	1.2122
LP_{11b}	2.9826	3.9205	1.5155	0.8916	1.9029
LP_{11a}	2.6994	1.5155	3.9618	2.1782	1.8776
LP_{02}	2.0110	0.8916	2.1782	3.1962	1.1741
LP_{21}	1.2122	1.9029	1.8776	1.1741	2.7501

配条件和空间模式重叠积分的情况,共求解了15个 非线性耦合方程。对于相位匹配不在C波段的相互 作用,在式(1)和式(2)中不进行考虑。对于信号距离 泵浦位置较远的情况,式(5)和式(6)可认为是相等 的,因此未描述BS过程,从而很大程度地简化了数值 求解的复杂度。泵浦波长为1551.9 nm时MI和PC 过程的相位失配随波长的变化情况如图3所示。可 以发现,如果信号与泵浦的距离较远, $\Delta\beta^{PC}(\Delta\beta^{BS})$ 会 远大于 $\Delta\beta^{MI}$,且 $\Delta\beta^{PC}_{LPac} \approx -\Delta\beta^{PC}_{LPac}$,与理论推导结 果一致。其中, $\Delta\beta^{MI}$ 、 $\Delta\beta^{PC}$ 、 $\Delta\beta^{BS}$ 分别为MI、PC、BS过 程的相位失配, $\Delta\beta^{PC}_{LPac}$, $\Delta\beta^{DS}$ 分别为MI、PC、BS过 程的相位失配, $\Delta\beta^{PC}_{LPac}$, $\Delta\beta^{PC}$, $\Delta\beta^{LPac}$, ΔPC , dPC, dPC模式在PC过程中的相位失配。



图 3 MI和PC过程中相位失配随波长的变化曲线 Fig. 3 Variation curve of phase mismatch with wavelength during MI and PC process

仿真过程中发现:对光纤色散影响最大的是纤 芯中心材料的掺杂摩尔分数和决定折射率分布形 状的参数α;掺杂摩尔分数的增加会导致所有模式 的零色散波长向长波长方向移动,而参数α的增加 会导致零色散波长向短波长方向移动,但不能通过 减小参数α间接减小纤芯的掺杂摩尔分数。α的最 佳取值在1.48左右,最大不超过1.5。椭圆长轴和 短轴对零色散波长的影响较小,因此,在设计少模 椭圆芯渐变折射率光纤时,先将椭圆度设置为1.5, 找到最佳掺杂摩尔分数和参数α后,再微调椭圆纤 芯的长轴和短轴,最终得到少模椭圆芯渐变折射率 光纤。

4 仿真分析与半解析表达式

设计的少模椭圆芯渐变折射率光纤在150 m 长、20 nm的带宽内可以实现五个模式的参量放大。 假设五个模式的泵浦和信号各自以相同的偏振态 入射到少模光纤中,则五个模式的泵浦以相同频率 传输,选择合适的泵浦功率可使这些模式在C波段 上的增益分布尽可能相似,从而最小化差分模式增 益(DMG)。在少模椭圆芯渐变折射率光纤中, LP₀₁、LP₀₂、LP_{11b}、LP_{11a}和LP₂₁模式的泵浦功率分别 为 $P_a=1.87$ W, $P_b=3.10$ W, $P_c=2.83$ W, $P_d=$ 2.70 W和 $P_e=3.77$ W。由于设计的是椭圆芯少模 光纤,且纤芯和包层之间的折射率差异较大,打破 了LP_{11a}和LP_{11b}模式之间的简并,使这两个模式具有 不同的传播常数,因此,可以假设这两个模式不沿 少模光纤线性耦合。

在少模椭圆芯渐变折射率光纤中,使泵浦波长为1551.9 nm,通过数值仿真求解15个非线性耦合 方程,得到每个模式增益分布随信号波长的变化如 图4(a)所示。为了满足少模参量放大的色散要求, 需尽可能地增加模式内的四波混频作用,抑制模式 间的四波混频作用,从而忽略少模光纤中的串扰。 每个模式的增益分布可以用单模参量放大器的增 益表达式近似描述,仿真结果如图4(b)所示。单模 参量放大器的增益^[24]可表示为

$$G_m = 1 + \left[\frac{\gamma_{mm}P_m}{g_m}\sinh(g_mL)\right]^2, \qquad (11)$$

式中,L为少模光纤的长度, G_m 为m模式信号的增益, $g_m = \sqrt{(\gamma_{mm}P_m)^2 - \kappa_m^2}, \kappa_m = \Delta \beta_m^{MI}/2 + \gamma_{mm}P_m, P_m$ 为 m模式的泵浦功率。从图4可以发现,数值解与 式(11)描述的增益分布曲线比较吻合。在寻找每 个模式的最佳功率、最小DMG时,为了减少运算, 用式(11)计算每个模式的增益分布。结果表明:在 1542~1562 nm波长范围内,最大DMG约为0.7 dB, 最小模式增益约为5.06 dB;将光纤长度增加到 300 m时,最优的功率组合为 P_a =1.80 W, P_b = 2.70 W, P_c =2.89 W, P_d =2.52 W和 P_c =3.41 W, 此时,最大DMG约为2.1dB,最小模式增益约为9dB。

为了观察模式间串扰的相互作用过程,在数值 仿真时只输入一个模式的信号,然后在其他模式的



图 4 不同模式的增益分布。(a)数值解得到的结果;(b)解析解得到的结果

Fig. 4 Gain distribution for different modes. (a) Results obtained from the numerical solution; (b) result obtained from the analytical solution

信号处检测输出结果,得到模式间的相互作用如图5 所示。对比图 4(a) 和图 4(b) 中每个模式增益分布的 解析解和数值解发现,可以合理假设每个传输模式 受其他模式的影响很小、模式间四波混频造成的串 扰很低,从侧面证实了设计的少模椭圆芯渐变折射 率光纤内部发生的模式间四波混频相互作用的效率 很低。对于少模光纤中每个模式的增益表达式,可 以用单模参量放大器的增益表达式近似描述,从而 为研究任意两个模式间的串扰提供了理论依据。对 于串扰的产生,可以用一个物理过程简单描述,假设 在a模式和b模式中同时输入一个信号光子,在PC 过程的作用下,a模式的信号光子会在b模式的闲频 光频率处产生一个相对应的闲频光光子,该闲频光 光子在b模式MI过程的作用下,又会在b模式的信 号频率处产生一个对应的信号光子。在BS过程的 作用下,a模式的信号光子会直接在b模式的信号频 率处产生一个相对应的信号光子,此时,PC和BS过 程在 b 模式作用下产生的信号光子就会对原始 b 模 式下的信号光子产生影响。通过该物理过程的描述,可以将产生串扰的非线性过程分阶段表示出来, 最终得到关于两个模式间串扰的半解析表达式。

假设m模式对n模式产生串扰,m模式的初始 输入为 $B_{sm}(0)$ 和 $B_{im}(0)$,其中, $B_{sm}(0)$ 为m模式的信 号初始输入, $B_{im}(0)$ 为m模式的闲频光初始输入,则 串扰分布的半解析表达式为

$$B_{1} = \frac{m_{1}a_{1}\left\{\exp\left[\left(n_{1} + g_{m}\right)L\right] - 1\right\}}{n_{1} + g_{m}} + \frac{m_{1}b_{1}\left\{\exp\left[\left(n_{1} - g_{m}\right)L\right] - 1\right\}}{n_{1} - g_{m}}, \quad (12)$$
$$m_{2}a_{2}\left\{\exp\left[\left(n_{2} + g_{m}\right)L\right] - 1\right\}$$

$$B_{2} = \frac{\frac{1}{2} \left(e^{2} \left(\frac{1}{2} + \frac{1}{2} \frac{g_{m}}{g_{m}} \right)^{2} \right)}{n_{2} + g_{m}} + \frac{m_{2} b_{2} \left\{ \exp\left[\left(n_{2} - g_{m}\right)L\right] - 1\right\}}{n_{2} - g_{m}}, \quad (13)$$

$$B_{3} = \frac{m_{3}m_{5}a_{2}\left\{\exp\left[\left(n_{3}+n_{5}+g_{m}\right)L\right]-1\right\}}{\left(n_{3}+g_{m}\right)\times\left(n_{3}+n_{5}+g_{m}\right)} - \frac{m_{3}m_{5}a_{2}\left[\exp\left(n_{5}L\right)-1\right]}{\left(n_{3}+g_{m}\right)\times n_{5}} + \frac{m_{3}m_{5}b_{2}\left\{\exp\left[\left(n_{3}+n_{5}-g_{m}\right)L\right]-1\right\}}{\left(n_{3}-g_{m}\right)\times\left(n_{3}+n_{5}-g_{m}\right)} - \frac{m_{3}m_{5}b_{2}\left[\exp\left(n_{5}L\right)-1\right]}{\left(n_{3}-g_{m}\right)\times n_{5}} + \frac{m_{4}m_{5}a_{1}\left\{\exp\left[\left(n_{4}+n_{5}+g_{m}\right)L\right]-1\right\}}{\left(n_{4}+g_{m}\right)\times\left(n_{4}+n_{5}+g_{m}\right)L\right]-1\right\}} - \frac{m_{4}m_{5}a_{1}\left[\exp\left(n_{5}L\right)-1\right]}{\left(n_{4}+g_{m}\right)\times n_{5}} + \frac{m_{4}m_{5}b_{1}\left\{\exp\left[\left(n_{4}+n_{5}-g_{m}\right)L\right]-1\right\}}{\left(n_{4}-g_{m}\right)\times\left(n_{4}+n_{5}-g_{m}\right)} - \frac{m_{4}m_{5}b_{1}\left[\exp\left(n_{5}L\right)-1\right]}{\left(n_{4}-g_{m}\right)\times n_{5}} , \qquad (14)$$

研究论文

第 59 卷 第 11 期/2022 年 6 月/激光与光电子学进展



图 5 数值解与半解析解得到的串扰曲线。(a) LP₀₁模式对其他模式的影响;(b) LP₀₂模式对其他模式的影响;(c) LP_{11b}模式对 其他模式的影响;(d) LP_{11a}模式对其他模式的影响;(e) LP₂₁模式对其他模式的影响

Fig. 5 Crosstalk curves obtained from the numerical solution and semi-analytical solution. (a) Effect of LP₀₁ mode on other modes; (b) effect of LP₀₂ mode on other modes; (c) effect of LP_{11b} mode on other modes; (d) effect of LP_{11a} mode on other modes; (e) effect of LP₂₁ mode on other modes

$$B_4 = B_1 + B_2 + B_3 \sqrt{G_n}, \qquad (15)$$

$$G_{mn} = \left[\frac{B_4}{B_{sm}(0)}\right]^2,\tag{16}$$

$$\begin{cases} m_{1} = 2i\gamma_{mn}A_{pn}(0) A_{pm}^{*}(0) , & n_{1} = \frac{-i\kappa_{m}}{2} - i\gamma_{mn}P_{n} + i\Delta\beta_{mn}^{BS} \\ m_{2} = 2i\gamma_{mn}A_{pn}(0) A_{pm}(0) , & n_{2} = \frac{i\kappa_{m}}{2} - i\gamma_{mn}P_{n} + i\Delta\beta_{mn}^{PC} \\ m_{3} = -2i\gamma_{mn}A_{pn}^{*}(0) A_{pm}(0) , & n_{3} = \frac{i\kappa_{m}}{2} + i\gamma_{mn}P_{n} + i\Delta\beta_{mn}^{BS} \\ m_{4} = -2i\gamma_{mn}A_{pn}^{*}(0) A_{pm}^{*}(0) , & n_{4} = \frac{-i\kappa_{m}}{2} + i\gamma_{mn}P_{n} + i\Delta\beta_{mn}^{PC} \\ m_{5} = i\gamma_{mn}A_{pn}^{2}(0) , & n_{5} = -i\kappa_{n} - 2i\gamma_{mn}P_{n} \end{cases}$$
(17)

$$\begin{cases} a_{1} = \frac{A_{sm}(0)}{2} \left(1 + \frac{i\kappa_{m}}{2g_{m}} \right) + \frac{i\gamma_{mm}P_{m}A_{im}^{*}(0)}{2g_{m}} \\ b_{1} = \frac{A_{sm}(0)}{2} \left(1 - \frac{i\kappa_{m}}{2g_{m}} \right) - \frac{i\gamma_{mm}P_{m}A_{im}^{*}(0)}{2g_{m}}, (18) \\ a_{2} = \frac{A_{im}^{*}(0)}{2} \left(1 - \frac{i\kappa_{m}}{2g_{m}} \right) - \frac{i\gamma_{mm}P_{m}A_{sm}(0)}{2g_{m}} \\ b_{2} = \frac{A_{im}^{*}(0)}{2} \left(1 + \frac{i\kappa_{m}}{2g_{m}} \right) + \frac{i\gamma_{mm}P_{m}A_{sm}(0)}{2g_{m}} \end{cases}$$

式中,G_m为m模式对n模式产生的串扰随波长变化 的最终表达式。对比图 5 和图 4(b)可以发现,在距 离泵浦至少1nm的位置处,任意两个模式之间的串 扰要比单独模式的增益至少小40dB。根据m模式 对n模式BS过程的能量守恒关系可知, B_1 描述的是 m模式信号光子通过BS相互作用转化为n模式信 号光子的过程;根据m模式对n模式PC过程的能量 守恒关系可知,B2描述的是m模式闲频光子通过 PC相互作用转化为n模式信号光子的过程;根据m 模式对n模式BS、PC过程的能量守恒关系以及n模 式 MI 过程的能量守恒关系可知: B_3 描述的是m模 式信号光子和闲频光子先通过 PC 和 BS 过程转化 为n模式闲频光子,n模式闲频光子再通过MI相互 作用转化为n模式信号光子的过程;B₄描述的是m 模式对n模式产生的总影响。由于通过B₃描述的n 模式信号光子还要参与n模式模内的参量放大过 程,因此要将 B_3 乘以 $\sqrt{G_n}$ 。

通过描述串扰发生的物理过程,得到关于串扰 分布的表达式,即式(16)。可以发现,半解析解描 述的任意两个模式之间的串扰,可以近似表达直接 数值求解15个非线性耦合方程得到的串扰。图5 存在一些不重合的地方,原因是求解半解析表达式 时假设m模式的信号不受n模式的影响,只有模式 内四波混频作用的发生,与实际情况不符;当n模式 的信号和闲频光处开始产生光子时,也会通过 PC 和BS过程对m模式的信号和闲频光产生影响。此 外,解析法得到的增益分布曲线更平滑,而数值求 解结果的曲线存在波动,且该波动的影响非常小, 可近似认为半解析解和数值解的结果相同,求解串 扰的半解析解时,可以忽略这个微小的波动,即忽 略n模式对m模式的影响。在设计少模光纤时,求 解串扰的半解析表达式可以很大程度地提高计算 效率,更快寻找到设计少模光纤的最优参数,且半 解析表达式能较好地匹配数值解的结果,也验证了 其对串扰产生解释的正确性。式(16)描述的是任 意两个模式之间的串扰,并不仅仅局限于讨论的五 个模式,任意多模式的少模光纤内部以及任意两个 模式之间的串扰都可以用该公式近似求解,对于少 模光纤的设计具有重要意义。

5 结 论

研究了FMOPA的光纤设计和串扰特性,利用 单频率简并泵浦的方式进行参量放大。设计了一 种少模椭圆芯渐变折射率光纤,通过COMSOL仿 真软件优化少模光纤参数,可以进行五个模式的参 量放大。在150m长的少模光纤上,合理设置五个 模式的泵浦功率能实现最大DMG为0.7dB,最小 模式增益为5.06dB的工作模式,为少模光纤的设 计提供了一种新思路。在探究少模光纤模式间串 扰本质的过程中,得到了一个关于任意两个模式之 间串扰的半解析表达式,可以近似表达数值求解的 结果,从而更好地理解串扰产生的物理机制,指导 少模光纤的设计。

参考文献

[1] Essiambre R J, Kramer G, Winzer P J, et al.

Capacity limits of optical fiber networks[J]. Journal of Lightwave Technology, 2010, 28(4): 662-701.

- [2] Richardson D J, Fini J M, Nelson L E. Spacedivision multiplexing in optical fibres[J]. Nature Photonics, 2013, 7(5): 354-362.
- [3] Ryf R, Randel S, Gnauck A H, et al. Mode-division multiplexing over 96 km of few-mode fiber using coherent 6×6 MIMO processing[J]. Journal of Lightwave Technology, 2012, 30(4): 521-531.
- [4] Li G F, Bai N, Zhao N B, et al. Space-division multiplexing: the next frontier in optical communication[J]. Advances in Optics and Photonics, 2014, 6(4): 413-487.
- [5] Youngquist R C, Brooks J L, Shaw H J. Two-mode fiber modal coupler[J]. Optics Letters, 1984, 9(5): 177-179.
- [6] Sorin W V, Kim B Y, Shaw H J. Phase-velocity measurements using prism output coupling for singleand few-mode optical fibers[J]. Optics Letters, 1986, 11(2): 106-108.
- [7] 谢艳秋, 武保剑, 文峰. 少模光纤中折射率微扰对模式 消光比的影响 [J]. 光学学报, 2020, 40(23): 2306005.

Xie Y Q, Wu B J, Wen F. Influence of refractive index perturbation on mode extinction ratio in few-mode fibers[J]. Acta Optica Sinica, 2020, 40(23): 2306005.

[8] 裴丽,李祉祺,王建帅,等.空分复用光纤放大器增 益均衡技术研究进展[J].光学学报,2021,41(1): 0106001.

Pei L, Li Z Q, Wang J S, et al. Review on gain equalization technology of fiber amplifier using space division multiplexing[J]. Acta Optica Sinica, 2021, 41(1): 0106001.

- [9] Ryf R, Sierra A, Essiambre R J, et al. Modeequalized distributed Raman amplification in 137-km few-mode fiber[C]//2011 37th European Conference and Exhibition on Optical Communication, September 18-22, 2011, Geneva, Switzerland. New York: IEEE Press, 2011: 12346080.
- [10] Eftekhar M A, Wright L G, Mills M S, et al. Versatile supercontinuum generation in parabolic multimode optical fibers[J]. Optics Express, 2017, 25(8): 9078-9087.
- [11] Li J X, Wang L L, Du J B, et al. Experimental demonstration of a few-mode Raman amplifier with a flat gain covering 1530-1605 nm[J]. Optics Letters, 2018, 43(18): 4530-4533.
- [12] Guasoni M. Generalized modulational instability in

multimode fibers: wideband multimode parametric amplification[J]. Physical Review A, 2015, 92(3): 033849.

- Pourbeyram H, Nazemosadat E, Mafi A. Detailed investigation of intermodal four-wave mixing in SMF-28: blue-red generation from green[J]. Optics Express, 2015, 23(11): 14487-14500.
- [14] Nazemosadat E, Pourbeyram H, Mafi A. Phase matching for spontaneous frequency conversion via four-wave mixing in graded-index multimode optical fibers[J]. Journal of the Optical Society of America B, 2016, 33(2): 144-150.
- [15] Friis S M M, Begleris I, Jung Y, et al. Inter-modal four-wave mixing study in a two-mode fiber[J]. Optics Express, 2016, 24(26): 30338-30349.
- [16] Dupiol R, Bendahmane A, Krupa K, et al. Fardetuned cascaded intermodal four-wave mixing in a multimode fiber[J]. Optics Letters, 2017, 42(7): 1293-1296.
- [17] Guo C, Zhang Z Z, Zhao N B, et al. Design of elliptical few-mode fibers for mode-coupling-free parametric amplification[J]. Journal of the Optical Society of America B, 2018, 35(3): 545-551.
- [18] Nazemosadat E, Lorences-Riesgo A, Karlsson M, et al. Design of highly nonlinear few-mode fiber for Cband optical parametric amplification[J]. Journal of Lightwave Technology, 2017, 35(14): 2810-2817.
- [19] 邢焕兴,武保剑,万峰,等.椭圆纤芯少模光纤参量 放大器设计[J].激光与光电子学进展,2019,56(11): 110603.
 Xing H X, Wu B J, Wan F, et al. Design of elliptical-core few-mode fiber optical parametric amplifiers[J]. Laser & Optoelectronics Progress, 2019,56(11):110603.
- [20] Mafi A. Pulse propagation in a short nonlinear graded-index multimode optical fiber[J]. Journal of Lightwave Technology, 2012, 30(17): 2803-2811.
- [21] Agrawal G P. 非线性光纤光学[M]. 5版. 贾东方,
 译.北京:电子工业出版社, 2019.
 Agrawal G P. Nonlinear fiber optics[M]. 5th ed. Jia
 D F, Transl. Beijing: Publishing House of Electronics industry, 2019.
- [22] Stolen R H, Bjorkholm J E, Ashkin A. Phasematched three-wave mixing in silica fiber optical waveguides[J]. Applied Physics Letters, 1974, 28 (7): 308-310.
- [23] Stolen R, Bjorkholm J. Parametric amplification and frequency conversion in optical fibers[J]. IEEE Journal of

第 59 卷 第 11 期/2022 年 6 月/激光与光电子学进展

研究论文

Quantum Electronics, 1982, 18(7): 1062-1072.

- [24] Ip E, Milione G, Li M J, et al. SDM transmission of real-time 10 GbE traffic using commercial SFP+ transceivers over 0.5 km elliptical-core few-mode fiber[J]. Optics Express, 2015, 23(13): 17120-17126.
- [25] Mashinsky V M, Neustruev V B, Dvoyrin V V, et al.

Germania-glass-core silica-glass-cladding modified chemical-vapor deposition optical fibers: optical losses, photorefractivity, and Raman amplification [J]. Optics Letters, 2004, 29(22): 2596-2598.

[26] Fleming J W. Dispersion in GeO₂-SiO₂ glasses[J]. Applied Optics, 1984, 23(24): 4486-4493.