# 高非線形微細構造光ファイバによる 広帯域スーパーコンティニューム光の発生

豊田工業大学大学院工学科 先端フォトンテクノロジー研究センター 大石泰丈

# Broadband supercontinuum generation by highly nonlinear microstructured optical fibers

#### **Yasutake Ohishi**

Research Center for Advanced Photon Technology Graduate School of Engineering, Toyota Technological Institute,

#### 1. はじめに

光ファイバ中の非線形散乱過程やパラメトリ ック過程を用いると波長変換,光増幅,slow light 生成,波形整形,光スイッチング等全光 信号処理に必要な光波制御を行うことが可能で ある。これまで光信号処理は光半導体や石英フ ァイバを用いて研究がなされてきたが,実用に はいたっていない。石英ファイバの場合,課題 は効率が非常に低いことである。重金属酸化物 ガラスやカルコゲナイドガラスは高い非線形性 を持つことが知られており,非線形導波路素材 として応用が期待されてきた。1980年代以降 その非線形性が盛んに研究された。高非線形ガ ラス材料による効率向上の試みが行われたが, 材料特性のみの研究にとどまり,求める機能が 十分実現されていない。高非線形性を持つガラ ス素材は、大きな材料分散を持ち通信波長帯で 波長分散を零とすることが非常に難しいことが 知られている。その特性がパラメトリック過程 に必要な位相整合を満たす高非線形ガラス導波 路素子実現を困難にしてきた。

微細構造光ファイバ (Microstructured Optical Fiber: MOF) は大きな導波路分散を実現 できるため、材料分散の大きな高非線形ガラス 導波路素子の波長分散制御に有効である。テル ライトガラス<sup>(1)</sup>は、 $0.3 \mu$ mから $5 \mu$ m, また、 カルコゲナイドガラスは $10 \mu$ mから $20 \mu$ mに 亘る光透過域を有する。それらの広い光透過域 と高い非線形性を利用すれば広帯域スーパーコ ンティニューム (Supercontinuum : SC) や高 効率全光信号処理への展開が期待できる。本稿 では、それら高非線形 MOF の SC 光発生応用 について述べる。

#### 2. 遅延ラマン応答

SC 光は非線形導波路に入射された短パルス 光が導波路内の自己位相変調,相互位相変調,

<sup>〒468-8511</sup> 名古屋市天白区久方2-12-1 TEL 052-809-1860 FAX 052-809-1869 E-mail: ohishi@toyota-ti. ac. jp

四光波混合, 誘導ラマン散乱による Soliton Self Frequency Shift (SSFS) およびそれに伴 う Dispersive Wave (DW) 発生等の非線形光 学効果によって生じ, "白色レーザ"とも呼ば れる広帯域なコヒーレント光である<sup>(2)</sup>。

長波長域への SC の拡張には SSFS が主要な 役割を果たす。その結果,高非線形ファイバ中 での光パルスの非線形シュレディンガー方程式 による伝搬解析には、MOF 媒体の遅延ラマン 応答特性の理解が不可欠となる。石英ファイバ では、ラマン利得スペクトルが一つのローレン ツ関数で近似できるため単一の減衰振動で表わ されることが知られている<sup>(3)</sup>。しかし、テルラ イトガラス等の多成分ガラスでは、ラマン利得 が多くのモードよりなっているためひとつの ローレンツ関数で近似することはできない。各 モードの寄与を考慮する必要がある。特にテル ライトファイバのラマン利得スペクトルは、大 きく2つのピークに分かれており、また、それ らは複数のラマンモードよりなる。したがっ て、ひとつのローレンツ関数で近似することは できない。

図1は、テルライトファイバのラマン応答で あり、各ラマンモードによる遅延の総和で表わ されることを明らかにした<sup>(4)</sup>。また、得られた ラマン応答を使いテルライト MOF 中の SSFS を再現でき、テルライトファイバ中の光パルス 伝搬を解析できることを明らかにした<sup>(4)</sup>。さら に、カルコゲナイドファイバやフッ化物ファイ



図1. テルライトガラスの遅延ラマン応答



図 3. テルライト MOF の SSFS 特性

バの遅延ラマン応答も明らかにした<sup>(5).(6)</sup>。その 結果,これら素材の非線形導波路中での非線形 シュレディンガー方程式による短パルス光の伝 搬解析および SC 光発生特性解析を可能にし た。

図3は、図2のラマン利得スペクトルより得 た各種テルライト MOF 中の SSFS を石英ファ イバと比較したものである<sup>(4)</sup>。ガラス組成によ りシフト量に大きな違いが表れる。これは、ラ マン利得スペクトルの違いによるものであり、 ラマン利得スペクトルを制御することにより、 SSFS を大きく増大できることがわかる。特に ファイバ素材として実績のある TBZN 等で は、石英ファイバと比較してほぼ2倍のシフト 量があり、広帯域 SC 光発生に有効であると言 える<sup>(4)</sup>。 また、フッ化物ファイバにおいても石英ファ イバに比較して大きな SSFS が得られ、SC 光 の拡張に有効であることを明らかにした<sup>(6)</sup>。

## スーパーコンティニューム光スペク トル

図5にテルライト MOF の SC スペクトルを 示す。ファイバ径を長手方向で変化させ波長分 散を変化させた所謂テーバー MOF としたもの のスペクトルとを比較した。テーバー構造を取 ることにより,図4のように波長分散が変化し て発生した光波間で位相整合が満たされるよう になり,四光波混合が起きやすくなる結果, SC 光スペクトルが広がりやすくなる。テーパー 化前の MOF では,SC 光は1200 から2400 nm で発生しているが、テーパー化後では SC 光は







600 から 2800 nm の 2 オクターブ以上にも亘っ ている。テーパー化により SC 光が格段に広が ることが分かる<sup>(7)</sup>。図中のテルライト MOF か らの出射光の写真で示すように可視域の SC 光 も発生していることが確認できる。

図 6 にフッ化物光ファイバの SC スペクトル を示す。1.45  $\mu$ m で励起したとき、350 から 6280 nm に亘る 4 オクターブ以上の広帯域 SC 光を確認した<sup>®</sup>。これは、光ファイバで観測さ れているもっとも広い SC 光である。

図7にカルコゲナイド (As<sub>2</sub>S<sub>3</sub>) MOFのSC スペクトルを示す。カルコゲナイドガラスの零 分散波長は3 $\mu$ m以上の波長域にある。MOF 構造をとることにより、零分散波長を2.5 $\mu$ m に移動させた。2.6 $\mu$ m で励起することによ り、4500 nm に及ぶSC 光の発生を確認するこ とができた<sup>(9)</sup>。

また、カルコゲナイドガラス素材として As<sub>2</sub> S<sub>5</sub> ガラスを用いて SC 光の発生を試みた。この ガラスは、As<sub>2</sub>S<sub>3</sub> ガラスより可視光の透過特性 が優れており、光劣化しにくい素材として期待 している。その結果、1370 から 5650 nm の帯 域幅 4280 nm にも広がる SC 光の発生を確認し た<sup>(10)</sup>。カルコゲナイド微細構造光ファイバで5  $\mu$ m を超えて SC を発生させたのは初めてであ り、この SC スペクトルはカルコゲナイド MOF で観測されたもの中で最も広いものであ る。As<sub>2</sub>S<sub>5</sub> ガラスの透過域は 10  $\mu$ m にまで及ん



図 7. カルコゲナイド MOF の SC スペクトル

でいるので, 波長分散制御によりさらなる SC 光の長波長への拡張が期待できる。

### 4. まとめ

テルライト,カルコゲナイド,フッ化物ファ イバの遅延ラマン応答を初めて解明し,これら の非線形導波路中での SC 光の解析を可能とし た。また,上記素材を用いて紫外から中赤外域 の広帯域 SC 光発生に成功した。

本研究の推進には,文部科学省戦略的研究基 盤形成支援事業,科研費基盤研究(A),科研 費挑戦的萌芽研究,日仏二国間交流事業共同研 究(日本学術振興会・フランス外務省),日本 学術振興会外国人特別研究員制度,愛知県知の 拠点事業等の支援を受けた。

#### <参考文献>

- (1)Y. Ohishi, Eur. J. Glass Sci. Technol. A, 49, 317, 2008.
- $(2)R.\ R.$  Alfano et al. , Phys. Rev. Lett. , 24, 592, 1970.
- (3)R. Stone et al. , J. Opt. Soc. Am. , 6, 1159, 1989.
- (4)X. Yan et al. , J. Opt. Soc. Am. , 28, 1831, 2011.
- (5)X. Yan et al., J. Opt. Soc. Am., 29, 238, 2012.
- (6)T. Kohoutek et al., J. Opt. Soc. Am., 28, 2284, 2011.
- (7)G. Qin et al., Laser Phys., 21, 1115, 2011.
- $(8) \mbox{G.}$  Qin et al. , Appl. Phys. Lett. , 95, 161103, 2009.
- (9)W. Gao et al. , Opt. Express, 21, 9573, 2013
- (10)W. Gao et al. , Appl. Phys. B, in press.