# 高繰り返しファイバレーザーコムを用いた

# 1.4um 帯 H<sub>2</sub>O 吸収によるスペクトルピークの生成

北島 将太朗 A, 坂口 颯太 A, Jung KwangyunA, 向井 もも A, 富田 英生 A,

# 橋口 幸治 B, 阿部 恒 B, 西澤 典彦 A

## Generation of spectral peaks by 1.4  $\mu$ m H<sub>2</sub>O absorption band based on

## a high repetition rate fiber laser comb

S. Kitajima A, S. Sakaguchi A, K. Jung A, M. Mukai A, H. Tomita A, K. Hashiguchi <sup>B</sup>, H. Abe <sup>B</sup>, and N. Nishizawa<sup>A</sup>

Optical frequency combs are used in a wide range of applications such as spectroscopy, metrology, and frequency standard generation. In order to use them for these applications, it is important to increase the power per comb mode. In this study, we extracted comb modes corresponding to the absorption spectrum of water vapor in the 1.4 μm band utilizing nonlinear fiber loop mirror (NOLM) with a gas cell, and an all polarization-maintaining fiber optical frequency comb with a high repetition rate of 152 MHz. As a result, spectral peaks corresponding to the absorption spectra of water vapor in the wavelength range of 1350 nm to 1420 nm were successfully extracted with a high signal-to-background ratio of 30 dB and peak bandwidth of 50 pm.

Keywords: Optical frequency comb, Fiber laser, Nonlinear optics, Spectroscopy

### 1 はじめに

光周波数コムとは狭線幅な縦モードが等間 隔かつ位相同期された状態で広帯域に存在す るスペクトルを持つレーザー光源であり、光の 周波数とマイクロ波周波数領域の接続が可能 なことから、分光、計測、周波数標準などの幅 広い応用に用いられている[1-3]. 光周波数コム を精密分光の分野に応用する際、コムモードー 本当たりのパワーの低さがしばしば問題とな る. 光周波数コムのコムモード一本当たりのパ ワーは、平均出力をコムモードの本数で割るこ とで得られる. 例えばスペクトル幅 10 nm, 繰 り返し周波数 100 MHz 程度の一般的なファイ バー光周波数コムにおいてはコムモード本数 は~104程度であり、コムモード一本当たりの パワーは全体の平均出力の~1/104 となってし まう. このコムモード出力の低さは狭線幅 CW 光源をコムに同期する際や、コムモードを直接 用いた分光の際に SNR を低下させる原因とな る. 筆者らのグループではこの問題を解決する ため、ファイバー中で生じる非線形光学効果で ある「スペクトルピーキング現象 [4]」を利用 することで任意位置の縦モードを自由に取り 出し、更に増幅することにより、簡便かつ高品 質な分光用光源を実現する制御性の高いコム 光源の開発を行っている.

スペクトルピーキング現象は、ガス分子の吸 収などの狭線幅な強度/位相変調がスペクトル 上に加えられた超短パルスレーザー光がファ

#### 著者連絡先 kitajima@nuee.nagoya-u.ac.jp

A 名古屋大学工学研究科 (〒464-8603 愛知県名古屋市昭和区不老町) Graduate School of Engineering, Nagoya University (Furo-cho, Chikusaku, Nagoya, Aichi, 464-8603)

B 産業技術総合研究所 計量標準総合センター (〒305-8563 茨城県つくば市梅園 1-1-1) National Institute of Advanced Industrial Science and Technology (AIST), National Metrology Institute of Japan (NMIJ) (Tsukuba Central 3, Tsukuba, Ibaraki, 305-8563)

イバーを伝搬すると、超短パルス成分と狭線幅 成分の間に非線形位相シフト差が生じ、結果的 に二つの成分が建設的干渉を起こしてピーク となる現象である[4,5]. これまでに CH4 ガス及 び HCN ガスの吸収を用いたピーキング[4-6]. また LCOS 空間光変調器を用いたピークの生 成[7]に成功している. またファイバーではなく 非線形性の強い固体レーザー媒質を用いたピ ーク生成も報告されている[8]. スペクトルピー キング現象を用いたピーク抽出では、原理上超 短パルス光にあたる背景光成分がピークと混 在して出力されるため、分光などの応用におい てはここから更にピーク成分と背景成分を分 離する必要がある。これまで我々は非線形偏波 回転を用いた方法[9], 非線形偏光干渉ループミ ラーを用いた方法[10]、更にガスセルを内包し た非線形ファイバーループミラー (NOLM) を 用いた方法[11]を報告した. ガスセル内包型 NOLM は背景光成分をキャンセルすることで ピークのみを取り出すことが可能なため、最も 高い信号対背景比(SBR)を得ることができる.

本研究では新たに開発した繰り返し周波数 152 MHz の低ノイズ全偏波保持光周波数コム を光源とし、ガスセル内包型 NOLM を用いる ことで 1.4 um 帯水蒸気吸収スペクトルを転写 したスペクトルピークの生成を行った. 生成さ れたスペクトルピークは, 1350 nm から 1420 nm までの領域にわたって、水蒸気の吸収スペ クトルのピーク位置と線幅を高い SBR で転写 しており、新たな分光法としての応用が期待さ れる。



#### 図 1. スペクトルピーク生成光学系

図1に本研究で用いたスペクトルピーク生成 のための全光学系を示す. 光学系は主に①fcEO, *fren* の安定化された 152 MHz 全偏波保持型

Figure-9 Er 添加ファイバーコム, 2Er 添加フ ァイバー増幅器 (EDFA) と高非線形ファイバ ー (HNLF) による 1.4 μm 帯広帯域コム生成 光学系, 3ガスセル内包型 NOLM を用いた背 景低減スペクトルピーク生成光学系にて構成 される. 以下に各部の詳細について記述する.

### 2 152 MHz 全偏波保持型光周波数コム

図 2 に本研究で開発した 152 MHz 全偏波保 持型光周波数コムのベースとなるモード同期 Erファイバー発振器を示す. モード同期方式は 全偏波保持で低ノイズ、セルフスタートが可能 といった特徴[12]から Figure-9 方式 (NALM 方 式) を採用した. ファイバーループの入り口に 位置する偏波ビームコンバイナ(PBC)によって 二方向に分けられた光は、ループ内を逆方向に 伝搬することで異なる非線形位相シフトを受 け、その位相差によって合波時の偏光状態が変 化する。そこでループ外に偏波ビームスプリッ ター (PBS) を配置し、波長板にて偏光状態を 調整することで、非線形損失が共振器内に生じ モード同期が実現される。分散値を制御しつつ ファイバーと自由空間光学系の双方を短縮す ることで繰り返し周波数 152 MHz, スペクト ル幅約 50 nm の安定なモード同期を実現した. 励起光源には中心波長 976 nm のファイバー結 合型半導体レーザー(LD)を二つ用いた. 合計最 大励起出力は 1.6 W であった.



### 図 2. 152 MHz 全偏波保持型 Figure-9 Er 添加 ファイバーレーザー発振器

モード同期レーザーの出力ポートは2か所あ り, それぞれ5mW,0.3 mW の平均出力であっ た. このうち5mW の出力を分岐してfcEO及び  $f_{\rm ren}$ の安定化に用いた.  $f_{\rm CEO}$ 検出系は偏波保持 Er ドープファイバー増幅器 (EDFA), 高非線形フ ァイバー (HNLF), 導波路型 PPLN 第二高調 波発生器、パルスタイミング調整用偏光干渉計 にて構成した. 得られた fcEO及び fren信号を, 任

意波形生成器で生成した信号と周波数混合器 に入力することでエラー信号を生成し、それぞ れ発振器のLDとピエゾ素子にフィードバック することで双方の位相同期を行った. 図 3 (a), (b)に位相同期された fcEO, frep の RF 信号を示す. 双方ともに1Hz 以下の線幅に安定化されてい る.  $f_{\text{CEO}}$ 信号は60dB もの高い SNR が達成され た. 図 3 (c), (d)は FFT アナライザにて計測さ れた fcEO 及び frep の In-loop シングルサイドバ ンド位相ノイズスペクトルである. それぞれの 積算位相ノイズは 72.2 mrad, 0.6 mrad, タイ ミングジッタは 0.059 fs, 687 fs であった. サ ーボバンプより推定される fcEO の制御帯域は 200 kHz 程度と非常に広帯域であり, 100 mrad 以下の超低ノイズを実現できている. frep の制御 には本研究ではマイクロ波基準を用いたが、狭 線幅 CW レーザーなどの光基準信号を導入する ことで更なる安定化が可能である.





#### 3 1.4 μm 帯広帯域光周波数コムの生成

コムから出力された中心波長 1550 nm の超短 パルスを EDFA にて増幅し、分散シフト高非線 形ファイバー中の自己位相変調によって 1.4 um 帯に超短パルスを生成した. EDFA の構成 は fcEo 検出系とほぼ同等であり, 2 m の偏波保 持 EDF を 4 つの LD で対向励起する構成であ る. 増幅の結果, 平均出力 360 mW, 圧縮後パル ス幅 56 fs を得た. 増幅された光は分散シフト 高非線形ファイバーに通すことで広帯域化し た. このとき目標である 1.4 µm 帯により多くの パワーが集中するように、HNLF の長さをカッ トバック法にて調整した. 図 4 (a)は HNLF の長 さを変えたときのスペクトルの変化を示して いる. ファイバー長 3.5 cm のときスペクトルの 広がりは抑えられ、更に EDFA の励起強度を LD 4 つから LD 3 つに調整することで、1.4 um に ピークを持つ最適な出力を得た. 図 4 (b)は HNLF 長さ 3.5 cm, 3 LD 励起時のスペクトルの 線形表示であり、スペクトルの積分より1.5 μm 以下の成分のパワーは全体の 30%と計算され た. 全体の平均出力は 260 mW であった. 図 4 (c)はカットオフ波長 1.5 μm の短波長パスフィ ルタ(SPF)にて切り出されたスペクトルである. 1390 nm を中心とした単峰でブロードなスペク トルが得られた。フィルター通過後の平均出力 は 70 mW であった.



図 4. (a) HNLF の長さを変えた際の出力スペク トル変化, (b) 最適化された出力スペクトル (線形 表示), (c) 1500 nm SPF 通過後スペクトル

## 4 H<sub>2</sub>O ガスセル内包 NOLM を用いた 1.4 μm 帯スペクトルピークの生成

図5に本研究で用いたピーク生成用ガスセル

内包型 NOLM の構成を示す. 実験系は 50:50 カプラー、水蒸気ガスセル、偏波コントローラ 一, 及び高非線形ファイバーからなる. 入射し た光はカプラーにて時計回り、反時計回りの二 方向に分割される。ループ部ではガスセルが高 非線形ファイバーに対して非対称に配置され ているため、時計回りではスペクトルは単純な 吸収ディップを生じるが、反時計回りではスペ クトルピーキング現象にてディップがピーク へと転じる。カップラーにて再び結合されると きの両方向の位相差を偏波及び入射パワーに て調節すると、出力ポートからはスペクトルピ ーク成分のみを抽出できる。このとき背景光を 十分に抑制した状態でピークを抽出するため には、時計回りと反時計回りの超短パルス成分 のスペクトル変化がおよそ同じであることが 重要であるため, NOLM の対称性が重要である. 具体的には HNLF 以外のシングルモードファ イバー(SMF)部分の長さが双方同程度になる ように調整して構築を行った.



### 図 6 H<sub>2</sub>O ガスセル通過後のスペクトル (a)100 nm  $V\vee V$ , (b) 10 nm  $V\vee V$

図 6 (a), (b) に H<sub>2</sub>O ガスセル通過直後のス ペクトルを示す. ガスセルは光路長 80 cm のフ ァイバー結合型マルチパスセルであり, Ar ガス を背景ガスとして水蒸気(H<sub>2</sub>O)が飽和水蒸気量 混合したガスを密封した。圧力は約一気圧であ った. スペクトルから計算された最大吸収率は 54%であった. これは計算値よりも小さいが, スペクトルアナライザの分解能の不足が原因

と考えられる.

図 7 (a)にガスセル内包型 NOLM により生 成·抽出されたスペクトルピークを示す。 背景 成分を抑制した状態で 1350 nm~1420 nm にわ たるスペクトルピークの抽出に成功した。得ら れたスペクトルを HITRAN データベース[13] より計算された H<sub>2</sub>O ガスの吸収スペクトル(図 7. (b)) と比較すると、各吸収ピークに対応した 波長位置にスペクトルピークが生成されてい ることが分かる。吸収スペクトルと比べると波 長 1400 nm 以上の成分が低くなっていること がわかるが、これは NOLM への入射スペクト ルの形状 (図 4. (c)) が反映されているためであ  $\zeta$ .



## 図 7. (a) NOLM からの出力スペクトル (b) HITRAN データベースより計算された水蒸気の 吸収スペクトル

図 8 (a), (b)に 1368.6 nm の一本の吸収ディ ップ及びスペクトルピークの拡大図を示す. こ のとき使用したスペクトルアナライザの分解 能は 5 pm であった. ディップ, ピーク双方の 線幅は 50 pm 程度であり、これは計算から予 測される線幅より広いものであった。ピークと 吸収ディップが同様の線幅を持っていること より、線幅が広い原因は NOLM の非線形光学 効果ではなく、吸収線幅自体が圧力などで広が っていたと考えられる. 図 8(c)は生成されたピ ークの 1365 nm 付近の成分を対数プロットし たスペクトルである. SBR は最大 30 dB であ り, NOLM の高い選択性によって背景光を十分 に抑制することに成功した.



図8(a)吸収スペクトル, (b)スペクトルピークの 拡大図,(c) スペクトルピーク列の対数表示

#### 5 まとめ

本研究では新たに開発した高繰り返し・低ノ イズファイバーコムをベースとし、ガスセル内 包型 NOLM を用いたスペクトルピーク抽出法 を用いることで, 1.4 μm 帯の水蒸気吸収スペク トルを転写したスペクトルピーク列の生成に 成功した. ピークそれぞれの線幅は 50 pm, SBR は最大 30 dB が得られた. 今後は得られ たスペクトルピークと光周波数コムの特性を 生かした精密分光計測への応用を行う予定で ある.

### 6 謝辞

本研究は, JST CREST JPMJCR2104 の支 援を受けて行われた.

#### 7 参考文献

- [1]T. Udem, R. Holzwarth, and T. Hänsch, "Optical frequency metrology," Nature 416, 233–237 (2002).
- [2]S. A. Diddams, "The evolving optical frequency comb [Invited]," J. Opt. Soc. Am. B 27, B51-B62 (2010).
- [3]T. Fortier, E. Baumann, "20 years of developments in optical frequency comb technology and applications," Commun Phys 2, 153 (2019).
- [4]N. Nishizawa and M. Yamanaka, "Periodical spectral peaking on optical pulses," Optica 7, 1089 (2020).
- [5]N. Nishizawa and M. Yamanaka, "Characteristics of spectral peaking in optical fibers," Opt. Express 29, 42876 (2021).
- [6]N. Nishizawa, S. Kitajima, and Y. Sakakibara, "Spectral peaking in an ultrashort-pulse fiber laser oscillator with a molecular gas cell," Opt. Lett. 47, 2422- 2425 (2022).
- [7]N. Nishizawa, S. Kobata, and S. Kitajima, "Controllable, intense spectral peaking with a spectral filter and optical fiber," Opt. Lett. 47, 6165 (2022).
- [8]D. Okazaki, W. Song, I. Morichika, and S. Ashihara, "Mode-locked laser oscillation with spectral peaks at molecular rovibrational transition lines," Opt. Lett. 47, 6077-6080 (2022).
- [9]K. Jung, S. Kitajima, and N. Nishizawa, "Frequency modes filtering of spectral peaks in optical frequency combs through molecular gas absorption and nonlinear polarization rotation," Opt. Express 31, 27935-27947 (2023).
- [10] 坂田 直規, Jung Kwangyun, 北島 将太朗, 西澤 典彦, " ファイバ型非線形偏光干渉ル ープミラーを用いたスペクトルピークの抽 出,"第 70 回応用物理学会春季学術講演会, 18p-A501-4 (2023).
- [11]N. Nishizawa, K. Jung, and S. Kitajima, "Background-reduced spectral peak generation using a nonlinear loop mirror with a gas cell," Opt. Lett. 48, 4869-4872 (2023).
- [12]W. Hänsel, H. Hoogland, M. Giunta, S. Schmid, T. Steinmetz, R. Doubek, P. Mayer, S. Dobner, C. Cleff, M. Fischer, and R. Holzwarth, "All Polarization-maintaining fiber laser architecture for robust femtosecond pulse generation," Appl. Phys. B 123, 41 (2017).
- [13]L.S. Rothman, I.E. Gordon, A. Barbe, D.Chris Benner, et. al., "The HITRAN 2008 molecular spectroscopic database," Journal of Quantitative Spectroscopy and Radiative Transfer 110, 533-572 (2009).