植田研究室 桑山哲朗

1.はじめに

2um域のレーザーは大気の透過率特性がよ く(2.0µm~2.5µm)、太陽や雲からの輻射の影響 が少ないことから空間通信や、リモートセン シング等の応用が考えられている。また、水 の強い吸収(2.0um、水蒸気の場合は1.9um)が あることから、網膜まで達しにくいために障 害が起こりにくく、アイセーフレーザーとし て知られている[1]。そして2µm域のレーザー は生体組織を切開することができると同時に、 タンパク質を凝固させ止血することができる。 こういったことより、医療用のレーザーとし ての応用も考えられている。2um域のレーザ ーとしてはTm³⁺、Ho³⁺などを用いたものが研 究されている。その中で我々はTm-Ho添加石 英ファイバーレーザーについて研究している。 これまで、WDMカップラーを介した共振器構 成のものを報告したきが、WDMカップラーの 損失や帯域特性の影響で発振波長が制約され ていた[2,3]。しかし新たにFBG(Fiber Bragg Grating)を用いることで発振波長を制御し、高 効率な発振を得ることができたので報告する。 また、出力の特性等についても紹介する。

2.実験

2.1 励起波長

これまでの Tm-Ho 添加ファイバーレーザ ーの研究は、励起波長としては Nd:YAG レー ザーの 1064nm[4]、Ti:Sapphire レーザーの 812nm[6]、LDや色素レーザーの 800nm 付近 が用いられている[7]。しかし、800nm帯での 励起は1064nm 励起に比べて量子効率が低い 欠点があり、また 1064nm での励起では強い 励起状態吸収により励起効率が低くなる (Fig.1)。Tm-Hoの励起、発振の機構としては Tm³⁺を³H₆の準位から³H₄準位へ励起して Ho³⁺の⁵I₇準位へエネルギー移行をして Ho³⁺ の⁵I₇-⁵I₈間でレーザー発振をさせる。しかし 1064nm で励起をした場合、³H4準位へ励起さ れた Tm³⁺が 1064nm の励起光によって ³F₄準 位へ励起され、さらに ³F4 準位からから ¹G4 へ 励起されるという励起状態吸収の過程がある。 このような過程が起こると、Tm³⁺からHo³⁺へ のエネルギー移行効率が低下し高効率発振が

得られなくなる。そのため、我々はこれまで 用いられてきた励起波長ではなく1212nmで の励起を行うことにした。1212nmでは励起状 態吸収が大幅に減少する上[5]、³H₆→³H₅遷移 の吸収ピークのために短いファイバー長で高 効率な励起が可能である(Fig.2)。しかし、 1212nm光は適当な希土類イオンや半導体が ないため、我々はラマンファイバーレーザー で波長変換を行い全ファイバー構成のTm-Ho ファイバーレーザーを構築した。



Fig.2 Tm-Ho 添加石英ファイバーの吸収スペク トル

2.2 Tm-Ho 励起用ラマンファイバーレーザー Tm-Hoファイバーを励起するためのラマン ファイバーレーザーの構成はFig.3のようにな っている。

最大約8WのCW、Yb添加ダブルクラッドフ ァイバーレーザーで1kmのシングルモードフ ァイバー(Corning. Inc., HI-1060)を励起しラ マン散乱を発生させる。溶融石英のラマン利 得は440cm⁻¹にピークを持つため、1064nmで励 起したときに、ストークス光のピークは 1120nmに現れる。この1120nm光に対して高反 射率のFBGで閉じ込めることにより誘導ラマ ン散乱を起し、1064nmから1120nmへと波長変 換をする。さらに1120nm光から1180nm光を発 生させ、この波長に関しても同様に高反射率 のFBGを用いて誘導ラマン散乱を起す。そし てさらに1180nm光から1212nm光を発生させ る。この発生させた1212nm光に関して高反射 率と15%の反射率のFBGによって共振器をく み3次ストークスラマンファイバーレーザー を発振させた。この3次ストークス光(1212nm) は8W励起時に、最大3.5Wの出力を得ることが できた。1064nmの残余励起光は励起状態吸収 を起し励起の効率を低くしてしまうので、 WDMカップラーを用い1064nmの光を取り除

いた。こうして得られた3次ストークスラマン ファイバーレーザーをTm-Hoファイバーの励 起光源とした。





2.3 Tm-Ho ファイバーレーザー

Tm³⁺やHo³⁺を添加するファイバーのホスト 材料としては、主にフッ化物ガラス系のファ イバーと、石英ガラス系のファイバーがある。 フッ化物ガラスではフォノンエネルギーが 500~600cm⁻¹となっており、石英ガラスのフォ ノンエネルギー1000~1150cm⁻¹に比べ小さい ために反転分布が作りやすいという特徴があ る。しかし、水と反応するなど化学的安定性 が低い。また、フッ化物ガラス系のファイバ ーは石英ガラス系のファイバーとの融着が非 常に困難である。これに対して石英ガラス系 のファイバーはフォノンエネルギーがフッ化 物ガラス系のファイバーに比べやや大きいも のの、化学的に安定であり、他の石英ガラス 系のファイバーと融着が比較的容易に低損失 で行える。この融着技術を用いることによっ てFBGやWDMカップラーなど石英ガラスフ ァイバーで作られた機能的な素子を低損失で 挿入が可能になる。よって我々はTm-Ho添加 石英ガラスファイバー(Tm³⁺:9000ppm-wt, Ho³⁺:1500ppm-wt)を用いた。

Tm-Hoファイバーレーザーの共振器構成を Fig.4に示す。前項で紹介したラマンファイバ ーレーザーを2030nmで高反射率のFBGに融 着しさらにTm-Hoファイバーを融着し、 2030nmのFBGとTm-Hoファイバーの端面の フレネル反射により共振器を構成した。この ときTm-Hoファイバーの長さは40cmから2m の範囲で変化させた。また、レーザー下準位 が基底準位に近いため温度の影響による出力 の変動があった。この変動を抑えるため氷水 中にTm-Hoファイバーを配置することで安定 化した。



2.4 Tm-Hoファイバーレーザーの発振実験

前項で紹介したような共振器構成にて発振 実験を行った。Tm-Hoファイバー1mのときに 2030nmの出力が最大1.07Wとなり、スロープ 効率34%を得た(Fig.5)。

またTm-Hoファイバーの長さを40cmから 2mで変化させたときの閾値と出力の変化を Fig.6、Fig.7にそれぞれ示す。これらのグラフ においてはTm-Hoファイバーを氷水中に配置 したとき(1.5-4.5℃)、配置していないとき (25℃)の結果をそれぞれ丸印、三角印で示し てある。グラフよりTm-Hoのファイバー長を 短くするにことによって閾値が下がっている ことがわかる。Tm3+,Ho3+の添加量と吸収ス ペクトルより、Tm-Hoファイバー中における 励起光のプロファイルを計算すると励起側 1mでほとんどの励起光が吸収されているこ とがわかる。つまり、0.6mよりも長いところ では励起光がなくなり2µmの波長で吸収体と なっており、ファイバー長を長くしたときに 閾値が上がる原因であると考えられる。また、 ファイバー長が短くなるにつれて出力がゆる やかに増加しているのは閾値が下がっている ためである。ファイバー長60cm以上でのスロ ープ効率はほとんど変化していない。

また、Tm-Hoファイバーが60cmよりも短い ところで、出力が極端に落ちているのは利得 の大きいTm³⁺における1800nmでの発振が WDMカップラーとの端面とTm-Hoファイバ ーの端面間で起こり始めてしまっているため



Active fiber length (cm)

Fig.7 レーザー出力のファイバー長依存性

2.5 双安定性

Tm-Hoファイバーのファイバー長が1mよ りも長い場合、励起光強度を高くしていくと 閾値付近で急激な立ち上がりが観測された (Fig.8)。逆に励起光強度を下げていく際には は閾値が立ち上がりのそれよりも低下した。 また、この立ち上がりでの急激な変化はファ イバー長を短くするにつれて小さくなり、フ ァイバーが1m以下では観測できなくなった (Fig.9)。双安定性の原因はレーザー発振が始 まるまでTm-Hoファイバーの励起側0.6mより も先では励起光が届いていないため2µm光を 吸収する吸収体になっているが、レーザー発 振が始まると吸収体発振したレーザー光によ って吸収飽和するために閾値が下がるためで はないかと考えられる[9]。



Fig.8 1m以上のファイバー長の場合に見られ る閾値近傍における双安定性



Fig.9 閾値のjump(Fig.8)の長さ依存性

2.6 出力の時間特性

Tm-Hoファイバーレーザーにおける出力の

時間特性を観測したところ、繰り返しとピー クパワーの不安定なパルス列見られた

(Fig.10)。これは緩和発振によるものと考えられる。パルスの平均的な周期は励起光強度を高くするにつれて短くなる。励起光強度をI、 閾値における励起光強度をI_{th}としたときの比 $r(=I/I_{th})$ と緩和発振の角周波数 ω の関係についてFig.11に示す。Fig.11において丸印は測定データで、実線は次式でフィッティングしたものである[9]。

$$\omega = \sqrt{\frac{1}{t_c \tau}(r-1) - \left(\frac{r}{2\tau}\right)^2} \approx \sqrt{\frac{1}{t_c \tau}(r-1)}$$

上式においてt_cは共振器内の光子寿命、tは上 準位寿命である。また、上準位寿命は共振器 内の光子寿命よりも十分に長いので

 $(r-1)/t_{c\tau} >> (r/2\tau)^{2}$ とした。の緩和発振が起こる 機構としては、準三準位系による再吸収過程 が大きく寄与しているものと考えられる。す なわち、次のようなものを考えている。レー ザー発振が起こるとファイバー後端のレーザ ー上準位分布が減少して、吸収が起こるよう になり、発振が止まる。しかし、発振が止ま ると反転分布が回復し、再びレーザー発振が 起こる。この繰り返しにより緩和発振が起こ っているのではないだろうか。定量的な検討 のためにTm³⁺とHo³⁺の各準位についてのレー ト方程式を立て、時間応答特性についてシミ ュレーションを行う必要がある。これらのよ うな繰り返しの不安定な緩和発振を回避する には励起光に変調をかけ、レーザー光をパル ス出力にする方法と共振器内のレーザー強度 を高くしファイバー全体を強く吸収飽和した 状態にする方法の2つが考えられる。







Fig.11 緩和発振の繰り返し角周波数ωとrの関 係

2.7 励起光のパルス化

前項の考えに基づきまずは励起光に緩和周 波数に近い変調をかけた。励起光として、波 長1180nmのパルスを用意した。用いたパルス は繰り返し83kHz、パルス幅16µsである。この パルスの時間波形をFig.12に示す。このとき、 2µmのレーザー光は繰り返し83kHzで安定な パルスとなった。このときパルス幅は2.2µsで あった。レーザーの出力パルスは励起パルス と同期し、かつ、励起パルスより短いパルス 幅となった。このときのレーザー光の出力波 形をFig.13に示す。





2.8 ファイバー端面鏡を用いた発振実験

次に、2.6節で考察したように共振器内のレ ーザー強度を上げたならば、Tm-Hoファイバ ー全体にわたって吸収飽和が起こりCWで発 振することが予測される。そこで、我々はフ アイバー端面に誘電体多層膜を蒸着してファ イバー端面鏡を作り、それをTm-Hoファイバ ーの出力端面に融着した。これにより高反射 率FBGとファイバー端面鏡を共振器とした Tm-Hoレーザーを構築した(Fig.14)。ファイバ 一端面鏡は反射率60%のもの、80%のものを 用意した。発振実験を行ったところ、反射率 60%端面鏡を用いたときには緩和発振による パルス出力も観測されるものの、若干のCW成 分も観測された(Fig.15)。次に80%の端面鏡を 用いたところ、完全なCW発振が得られた (Fig.16)。Fig.15、Fig.16においては、波形に非 常に高速の変調が乗っておりオシロスコープ のトレースが太くなっている。Tm-Hoファイ バーは1mのものを用いているが、端面鏡と FBGを融着しているため共振器長が非常に長 く(2.4m)なっており、共振器の縦モードは非 常に密になっている。そのためレーザーはマ ルチ縦モード発振をしておりそのビート (43MHz)による変調がトレースに乗っている。



Fig.14 ファイバー端面鏡を用いた共振器構成



Fig.15 60%の端面鏡を用いたときの出力



Fig.16 80%の端面鏡を用いたときの出力

2.8 スペクトラルバンド幅の測定

ライダーなどの用途においては、レーザー でスペクトラルバンド幅がどの程度であるか を調べることはとても重要である。そのため、 エタロンを用いたスペクトラルバンド幅測定 を行いたい。しかし、現状では分解能1.2nm程 度の分光器で見ているおり、その分解能以下 であることのみしかわかっていない。エタロ ンを用いてバンド幅測定をするにいたっては、 適切なFSR(Free Spectral Range)や、Finesseの選 択が必要である。これらをどのように設定す るかによって必要とされるミラーの反射率や、 共振器長などの条件が変わってくる。そのた めにも、今回測定したいスペクトラルバンド 幅の目安をつける必要がある。そこでわれわ れはバンド幅測定を試みた。測定方法として は、まずマイケルソン干渉計を用い、片方の アーム長を変化させ干渉の鮮明度の減衰より コヒーレント長を求める。そして求めたコヒ ーレント長よりスペクトラルバンド幅を求め

ることにした。測定系の実験図をFig.17に示す。 今回測定対象としたファイバーレーザーは前 節で構築したファイバーブラッググレーティ ングと反射率80%のファイバー端面ミラーを 用いたCW発振をしているものを用いた。実験 結果をFig.18に示す。縦軸は鮮明度で横軸が、 光路差である。これより鮮明度が1/eになるの は0.6mである。バンド幅 / ft 光速をc、コヒ ーレント長を1とすると、おおよそ以下の式で 表される。

$$\Delta f \approx \frac{c}{l}$$

これよりバンド幅は500MHz程度であること が推測される。



Fig.17 Measurement of Coherent Length



Fig.18 Fringe Visibility as a function of delay length

3.まとめ

励起光としてラマンファイバーレーザーを 用い全ファイバー構成のTm-Hoファイバーレ ーザーの構築した。特に従来の1µm帯励起の Tm-Ho添加石英ファイバーレーザーでは励起 状態吸収の影響が非常に強く、効率の高いレ ーザー発振は得られていなかった。しかし、 本研究においては励起光として1212nmを用 いることによりスロープ効率34%という、高 い効率を得ることができた。また、1Wを超え る出力を達成した。出力光は緩和発振をして いたが、励起光を緩和周波数程度の繰り返し のパルスにすることによってレーザー出力を 繰り返しの安定なパルスにすることができた。 また、出力鏡として80%の反射率をもつファ イバー端面ミラーを用いることによってCW 出力を得ることができた。今後は双安定性や 緩和発振について、イオンペアや過飽和吸収 体といった現象を組み込んだモデルを立てて シミュレーションを行い、それぞれの物理現 象を定量的に明らかにする必要がある。また、 コヒーレント長測定により500MHz程度のバ ンド幅であろうとめどがつけられたので、次 はファブリーペローエタロンを作成し、バン ド幅測定を行いたい。

参考文献

[1] 斉藤英明、土志田実 "アイセーフ・レーザー" レーザー研究 3(2000)25

[2] Atsushi Taniguchi, Tetsuro Kuwayama, Akira Shirakawa, Mitsuru Musha and Ken-ichi Ueda "1212nm pumping of 2µm Tm-Ho-codoped silica fiber laser" Appl.Phys.Lett., Vol. 81,pp3723-3725, 2002

[3] 桑山哲朗、谷口篤、白川晃、武者満、セル ゲイ・バジリエフ、植田憲一"1.212µm励起全フ ァイバーTm-Hoレーザーの2µm発振の特性"レ ーザー学会第302回研究報告, No.RTM-02-21, pp1-5, 2002

[4] S. D. Jackson and T. A. King, "CW operation of a 1.064-mm pumped Tm-Ho-doped silica fiber laser" IEEE J. Quantum Electron. 34, pp. 1578-1587 (1998)

[5] S. D. Jackson and T. A. King, "Theoretical modeling of Tm-doped silica fiber lasers" J. Lightwave Tecnol. 17, pp. 948-956 (1999)
[6]Christian Ghisler, Willy Luthy, and Heinz P.Weber, "Tuning of Tm³⁺:Ho³⁺:Silica Fiber Laser at 2µm" IEEE J.Quantum Electron. 31.pp1877-1879 ,1995
[7] Ch. Ghisler, W. Luthy, H. P. Weber, J. Morel, A. Woodtli, R.Dandliker, V. Neuman, H. Berthou, G. Woodtli, R.Dandliker, V. Neuman, H. Berthou, G.

Kotrotsios "A Tm³⁺sensitized Ho³⁺silica fiber at 2.04 µm pumped at 809nm" Opt. Commun.vol.109, pp279-281, 1994

[8] A.E.Siegman "LASERS" Oxford University Press

[9] Amnon Yariv, "Optical electronics ", fourth edition, Saunders College Publishing