## 電子工学科 植田研究室 陳 明晨

# 1. 序論

波長 589nm のレーザーは、高分解能分光、原子冷 却に用いられる。さらに、この波長は Na の D2 線か らの発光でもあり、大気中の Na 層の温度測定やレー ザーガイドスターの生成にも応用されている。589nm で発振させる方法として、現在、実用的に用いられ ているのは、固体レーザーである Nd:YAG レーザー の2つの発振波長1064nmと1319nmの和周波発生 (SFG)を用いる方法である。この方法では SFG 結晶に リング共振器を組むことによって 50W 以上の出力パ ワーが得られている。ただし、単一周波数発振のた めに注入同期やリング共振器を常に電気的に制御す る必要があり、装置が非常に複雑であった。またフ ァイバーラマン増幅器を用いた波長1178nmの第2高 調波発生による方法では 25W の出力が得られてい る。さらにこのファイバーによる装置は安定であり、 コンパクトで利点が多い。我々の研究室では、同じ 第2高調波発生による方法だが、希土類元素である Yb を添加させたフォトニックバンドギャップファイ バー (Yb-PBGF) による光増幅で高出力の 1178nm の 光を得る研究を行っている。1178nmに利得を持つ媒 質はほとんどなく、Yb でも利得スペクトルのかなり すその方に位置している。小信号利得では 10W 励起 時では 1030nm 付近に 80dB 以上高い利得がある。通 常であれば高利得域で発生する ASE によって信号光 増幅の効率が著しく低くなってしまう。そこで PDFG は利得スペクトルを制御することができるとして注 目されている。増幅の光源には外部共振器型半導体 レーザー (ECLD) を用いた。これは波長可変や狭線 幅の単一周波数が容易に得られるためである。本研 究では、ECLDの開発と Yb-PDFG での高効率増幅を 行うため、飽和増幅パワーである 1.8W を目指した高 出力化を行った。

#### 2. 原理

半導体レーザーでは、ダブルヘテロ(DH)構造に よって、キャリア閉じ込めと光閉じ込めの両方を行 うことで CW のレーザー発振を可能としてきた。ま た不純物半導体の材料の組み合わせによってバンド ギャップエネルギーを変えることができ、さまざま な発振波長が得られている。さらに活性層の厚さを 数十 nm オーダーまで小さくすることによって、活性 層の両端面で 2 次元の量子井戸を形成することがで きる。この閉じ込め効果から実効バンドギャップエ ネルギーの拡大や状態密度関数の階段を生じたり、 DH 構造とは異なる利得スペクトルや偏波依存性を 持たせることができる。これは発振波長域の拡大や 閾値電流密度の低下を可能とした。さらに格子定数 の不整合を利用した量子ドットの成長技術によって、 3次元的な量子井戸の形成が可能となり、これらの特 性をさらに顕著にすることができている。

本実験でも、1178nm に高い利得を持つ、量子ドット型の半導体レーザーを用いた。



Fig.2 アングルファセットの出力光スペクトル

波長可変を可能とするため、一般的な LD ではファ ブリー・ペロー (FP) 共振器としてレーザー発振に利 用している 30%程度ある LD チップ端面でのフレネ ル反射を、無反射 (AR) 処理を施して 3%程度に抑え ている。しかし、半導体レーザーでは非常に高い利 得を持つため 3%の反射でも自身でのレーザー発振を 抑えることが難しい。そのため LD チップの片側はブ リュースター角での出射となるよう端面に対してビ ームは 73°の斜出射となっている。LD チップの出射 光パワーは反射率 3%のノーマルファセットでは弱く 数 mW 程度である。一方斜出射のディープ AR であ るアングルファセットでは、注入電流を上げること で 200mW 以上の出力パワーが得られる。この出力光 は Fig.2 にあるように広いスペクトルを持つ。

回折格子をリトロー配置で用いることによって、1 次回折光を入射光と同軸に回折させることができる。 波長と入射角の関係は次式である。

$$\lambda = \frac{2}{N}\sin\theta \quad (1)$$

アングルファセットの出力光を、波長選択性を持つ回折格子で LD チップにフィードバックすることで、3%ある端面反射と回折格子とで FP 共振器を構成している。このような外部共振器では、共振器長を短くできるため、縦モード間隔が広く単一周波数発振に適している。

$$\Delta v = \frac{c}{L_o} \quad (2)$$
$$L_o = n_s L_s + n_{air} L_{air}$$

さらに、回折格子の波長分解能によって回折効率 のスペクトル幅が決まる。

$$\Delta \lambda_g = \frac{\lambda}{mW \times N} \quad (3)$$

mは回折次数、Wは回折格子上でのビームの幅、N は回折格子の溝本数である。アングルファイセット の出力光スペクトルが回折効率のスペクトルの重な る部分で引き抜かれ LD にフィードバックされるた め縦モード間隔が回折効率のスペクトル半値幅と同 程度であれば発振を単一周波数化できる。実際に作 製した ECLD の縦モード間隔は波長で表すと、  $\Delta\lambda$ =0.015nm、回折格子の波長分解能 $\Delta\lambda_g$ =0.041nm で ある。

## 3. 実験と結果

Fig.1 は ECLD の構成図である。共振器内に 1/2 波 長板を挿入しているのは、LD チップが TE 偏光の偏 波依存性を持つため、回折格子では回折効率が低く なってしまうからである(回折格子は TM 偏光の回 折効率が高い)。回折格子をこのような偏光特性を無 視した配置したのは、波長分解能を高めるためであ る。LD チップの出力は広がり角が Fast axis と Slow axis とで異なり、それぞれ全角 40° と 8°の角度を持 つ。したがって、ビームは縦長となる。Fast axis のビ ーム幅で回折格子を使った方が波長分解能は高くな る。

ECLD からの出力パワーはカレント 600mA で 200mW 程度の単一周波数が得られた。最大カレント は 1A 以上だが、発振波長以外でも利得が高くなるた め、わずかな回折格子でのフィードバックでも発振 がマルチモード化してしまう。



Fig.3 ECLD の出力パワー



Fig.4 ECLD の出力光スペクトル

OSA での-3dB の全幅は 0.02 程度となった。OSA の分解能の限界付近であるため、正しく測定できていないと考えられる。そこで正しく線幅を評価するため、遅延自己へテロダインを用いて線幅の測定を行った。



Fig.5 遅延自己ヘテロダイン

レーザーの線幅は位相雑音によるものである。遅 延自己へテロダイン検波では、ディテクターの電気 信号はローレンツ波形として現れ、そのスペクトル の半値全幅はレーザーの半値全幅の2倍となる。

$$\Delta \Omega_{FWHM} = \frac{\mu}{\bar{n}t_c} = 2(\Delta \omega_{laser}) \quad (4)$$
$$\Delta \omega_{laser} = \frac{\mu}{2\bar{n}t_c} \quad (5)$$

ただし、これは遅延時間がコヒーレンス時間 t<sub>c</sub>より も十分に大きいときである。このときの、遅延自己 ヘテロダインの分解能は以下の式で表される。

$$\Delta v = \frac{c}{nL_f} \quad (6)$$

実験では遅延ファイバーに 2km のものを用いたため、 分解能は約 104kHz となった。

計測結果、カレントを上げるにしたがって線幅は 広がり、700mA では約 190kHz 程度となった。



Fig. 6 ECLD の出力光スペクトルの FWHM

外部共振器内の回折格子は、ピエゾ素子の印加電 Eによって角度を変えることができる。つまりリト ロー配置の波長と角度の関係式(1)より、フィード バックする波長を変えることで、発振波長を調整す ることができる。これはLDチップの利得領域内で連 続に可変ではなく、回折格子の角度を変えることに よって共振器長が同時に変わってしまうため、モー ドホップが起こり、発振可能な波長が不連続になっ てしまう。例えば、入射角を小さくすると式(1)か ら発振波長は短波長にシフトし、このとき同時に共 振器長は短くなってしまうため式(2)から縦モード 間隔は大きくなる。発振周波数は高周波数側に移動 し、発振波長は短波長になる。両方の変化とも短波 長へのシフトであるが、その変化量が同じではない ためにモードホップが起きてしまう。

ピエゾ素子の電圧を変えたときの波長の推移を波 長計で測定を行った。結果、Fig.7 よりモードホップ は 10pm の波長間隔では起こらないことがわかった。 ただし、これは要求される中心波長付近で 10pm の波 長範囲で可変となるように共振器の調整が必要であ る。



Fig.7 モードホップ

以上が ECLD の特性評価である。

ECLD からの出力をファイバーへ結合させること ができるパワーは最大でも 50%程度である。実際、 実験的に求めた結果、モードフィールド径(MFD) が 11.8µmのファイバーへは 35%程度、4.8µmのファ イバーでは 20%程度となった。さらに実験系ではア イソレータやミラー、縦長のビームを対称に整形す るためのプリズムペアをファイバー端面までの間に 挿入するため、ファイバー端面でのパワーは ECLD 出力の約 80%となる。したがって、4.8µmのファイ バーでは、実際に 32mW しかファイバーに結合しな い。これでは Yb-PDFG 増幅で効率よくパワーを引き 出すことができない。そこで高出力化のため Yb-PDFG の前置増幅器として、シングルモードファ イバーへ結合したのちファイバーラマン増幅を行っ た。

シリカ系ファイバーでは、シリカガラスが非晶質 であるため、分子振動の周波数分布がバンドとなっ ており互いに重なり合って連続したものとなってい る。そのため、非常に広い領域に連続なラマン利得 を持っている。またラマン利得はコアの添加物によ っても著しく変化する。したがって、今回実験で用 いた Phosphosilicate Fiber はリンが添加されているた め、シリカファイバーとは異なるラマン利得スペク トルを持つ。今回の増幅の実験系は Fig.8 に示す。励 起光には 20W クラスの Yb-Fiber Laser を用いた。波 長は 1100nm である。この場合信号光である 1178nm との波数シフトは以下の式 (7) から 602cm<sup>-1</sup>となる。

$$\Delta \lambda = \frac{1}{1100nm} - \frac{1}{1178nm} = 602cm^{-1} \quad (7)$$

 $602 \text{cm}^{-1}$ のシフトでのラマン利得はシリカファイバーではがかなり少なくなってしまう。それに対し Phosphosilicate Fiber ではさらにラマン利得が広帯域にあるため実験ではこのファイバーを用いた、このときのラマン利得は 7.7×10<sup>-4</sup>mW<sup>-1</sup>である。



Fig.8 ファイバーラマン増幅の実験系

実験では残留励起光を 2 つの WDM カップラーで 取り除いた、これは戻り光による LD の破壊を防ぐた めである。さらにアイソレータを 2 つの偏光子とフ ァラデー回転子で構成することによって残りの戻り 光を取り出し、パワーとスペクトルから誘導ブリル アン散乱 (SBS)を観測した。実験では 300m、450m の 2 つの異なるファイバー長の Phosphosilicate Fiber について増幅後の信号光パワーと後方散乱光パワー を測定した。



Fig. 10 後方散乱光パワー

後方散乱光の増大にしたがって、出力される信号 光パワーは制限された。単一周波数増幅の場合 SBS の発生が増幅の限界を決定してしまう。それぞれの ファイバー長での SBS しきい値を以下の式(8)より 求めた。

$$P_{th} \cong \frac{21A_{eff}}{g_{B}L_{eff}} \quad (8)$$

A<sub>eff</sub>は有効コア面積、L<sub>eff</sub>は有効相互作用長、g<sub>B</sub>はブ リルアン利得係数でシリカファイバーの5× 10<sup>-11</sup>mW<sup>-1</sup>を用いた。結果 300m では 510mW、450m では 340mW が SBS しきい値となった。これは実験 結果と良く一致している。SBS が発生すると大分部 のエネルギーが後方散乱光へと移ってしまうため、 前方では信号光が弱くなってしまう。Fig.11 (a)の 前方出力光のスペクトルでは SNR が 35dB 以上あり、 1178nmを増幅できていることがわかった。(b)の後 方散乱光のスペクトルでは高次の SBS がカスケード 状に発生している様子が見て取れる。このとき、後 方への SBS 光がさらに SBS を発生させ前方出力光の スペクトルが広がった。



Fig.9 では同じ 300m ファイバーでも、実線で示し

たようにSBS が起こらず最大出力パワー747mW が得られた。これはファイバー内の偏光状態によって g<sub>B</sub>が 0.5~1 倍の間の値となるため SBS しきい値が変化 するためである。増幅器の出力光を遅延自己ヘテロ ダインで線幅測定を行った結果、このとき線幅は増 幅前と増幅後とで変化することなく 190kHz(FWHM) となった。

## 4. まとめと展望

今回の実験では単一周波数の 1178nm 光源の開発 およびファイバー増幅器による高出力化を行った。 ECLD の出力特性としては出力パワー約 200mW、線 幅 190kHz (FWHM) 以下の単一周波数で、波長可変 領域は 10pm となった。さらにファイバーラマン増幅 による高出力化の結果、最大出力パワーは 747mW が 得られた。単一周波数増幅では SBS の発生が出力限 界を決めてしまう。そのため SBS の抑制が今後の課 題となる。これには励起光をさらに高出力パワーに し、ファイバー長を短くすることが、現在最も有効 的であると考えられる。