# Littman型外部共振器半導体レーザの能動的モードホップ抑止

Active Mode-Hop Suppression in Littman-type External Cavity Semiconductor Laser

UDC 621.375.826 : 826.621.3.029.7

衣丿		茂	Shigeru Kinuga wa	研究所	光制御技術プロジェクトチーム	
齋	<b>藤</b> 崇	記	Takanori Saitoh	研究所	光制御技術プロジェクトチーム	
待丿	鳥 誠	範	Shigenori Mattori	研究所	光制御技術プロジェクトチーム	
	Щ	仁	Hitoshi Kameyama	メジャメ	ント ソリューションズ デジタルコム事業部 開	発部

### まえがき

近年,光通信の分野では,波長分割多重(WDM)通信シ ステムの実現やチャネル間隔の高密度化への動向に伴い,光 波長の計測や制御が極めて重要な開発課題となっている。ま た,やや特殊ではあるが,分光分析やこれを応用した原子周 波数標準などの分野でも光周波数制御技術は重要である。こ れらの分野において、レーザダイオード(LD)を利用した **外部共振器レーザ**(External Cavity Laser; ECL))が波長可 変光源として広く用いられている。この理由は, ECL が単純 な構成でありながら,LD単体に比べて波長可変範囲が広く, 発振スペクトル幅が狭いといった利点を有するためである。 しかしながら, ECL は時としてモードホップ(通常数10 pm 程度の波長跳び)を生じることがある。このため, ECL では 10 pm 以下の波長確度や波長再現性を保証することが難しく, その有効性が大きく制限されている。また,高い波長確度を 得るために波長計による測定を行いながら, ECL の発振波長を 所定値に制御する場合などにも、モードホップは制御信号に対 する波長変化の連続性を阻害し、安定な制御を維持できない。

モードホップを抑止する目的でECLの機械的構造や綿密 な初期調整といった観点から多くの改良が試みられている が、広帯域の波長掃引時や1年以上の長期間のモードホップ フリーを保証することは容易ではない。そこで本稿では、機 械的な制限を緩和し、外乱による共振器長の変化に対しても モードホップを抑止する制御手法を提案し、基礎的な実験結 果について述べる。

2.1 モードホップ抑止法
2.1 モードホップの原因
ECLは片端面が無反射(AR)コートされたLDと回折格子

などの波長分散性素子を含む光共振器から成っている。図1 (a)はLittman型ECL<sup>2~3)</sup>の模式図である。このECLでは回 折格子がLDの方向へ特定の波長だけを戻す反射型の波長フ ィルタとして作用し,LDのARコートされていない端面との 間で外部共振器を構成する。回折格子はLDからの光を波長 に応じた角度で回折するため,ミラーの回転によって,LD



図1 Littman型ECL(a)とモードホップの原因(b)(c) Littman-type ECL (a) and illustration of cause of mode-hopping (b)(c)

へ戻る光の波長を選択し,結果的に発振波長を変化できる。 ECLの構成にはこの他にもLittrow型などがあるが,以下で は提案する手法に最も適した構成であるLittman型に限定し て記述する。他の構成でも波長に対する角分散をもつ光学素 子を使用したものであれば,考え方は全く同様である。また 以下では,ECLが縦単一モードで発振していることを前提と し,波長などの数値は1.5µm帯での値とする。

縦単一モード発振時の発振波長は,回折格子のもつ波長分 散性を使って選択されたファブリ・ペローモード(外部共振 器の共振器長によって決まる共振縦モード)の波長として決 定される。一般にLDの利得帯域幅は数10 nm であり,回折 格子が選択する波長帯域幅に比べて3桁程度広く,利得スペ クトルの形状は平坦と見なすことができる。以下,回折格子 によって選択される波長帯域の中心波長を「選択波長」,発 振波長と選択波長の波長差または周波数差を「離調」と呼ぶ ことにする。図1(b)はモードホップの原因を説明するた めの概念図である。上部の曲線は回折格子の波長選択特性を 意味しており、中央の鎖線が選択波長を示している。また、 右側の実線は発振モード,左側の破線は発振モードの隣接モ ードを示している。図のように2つのモードが選択波長から ほぼ等しい波長差にある場合,モードホップが生じやすいこ とがわかる。つまり,離調が縦モードの波長間隔の半分以上 になると,発振モードよりも隣接モードに対するQ値が高く なるため,発振モードが跳び移りやすくなる。したがって, 選択波長を決めるミラーの角度と、発振波長を決める共振器 長の2自由度を制御して,離調をなくすことができれば,モ ードホップを抑止できることがわかる。

現実には波長掃引を目的として,ミラーの回転によって選 択波長を変化させると,ファプリ・ペローモードの波長も変 化するが,これらの変化率は一般に異なるため,しばしばモ ードホップが発生する。図1(c)に模式図を示す。図では 鎖線で各ファプリ・ペローモードの波長を,実線で選択波長 を示している。発振波長は選択波長に近接したファプリ・ペ ローモードの波長となるから,周期的にモードホップを繰り 返し,不連続に変化する。

2.2 **従来のモードホップ抑止技術** 

従来のモードホップ抑止は次の2つの方法に分類される。

(1) ミラーの角度と共振器長とが適切に連動するような 機構の設計と実現。

(2) ミラーの角度と共振器長との同時精密設定。

(1)の方法では,任意のミラー回転角に対して離調をな くすミラー回転軸位置が知られている<sup>4~5</sup>)。つまり,図1(c) の鎖線と実線の傾きを一致させて,モードホップを抑止する ことができる。なお,Littrow型ECLについても,同様な回 折格子回転軸位置が知られている<sup>6)</sup>。この手法は上述の2自由 度を機械的にリンクさせて1自由度とするものである。適切 な機構が実現できれば,最も扱いやすい形態であるが,回転 軸位置の許容誤差は小さく,具体的な機構の作製,初期調整 や初期状態の維持は容易ではない。目安として,1.5µm帯で 10 nmの波長連続掃引を行うためには,回転軸位置を±50µm 以内に維持しなければならない。

一方,(2)の方法は,初期調整時に発振波長と回折格子等 の角度と共振器長の関係をあらかじめ調べておき,これに基 づいて回折格子の角度と共振器長の2自由度を同時にモード ホップが生じないような値に設定するものである。この方法 では,初期調整時に詳細なテーブルを作成しなければならな い煩わしさがある。それにもかかわらず,長期的には何らか のドリフトによって,この初期テーブルの少なくとも一部は 使用不能となる危険性が高い。

いずれにしても,初期調整の直後にモードホップフリーを 実現することは可能であるが,これを長期間維持することは 難しいと考えられる。(1)の方法について考えると,ミラー 回転軸位置の要求精度が10µmオーダであれば,その実現は 可能である。しかしながら,経時的な光学系の変形やLD内 部の屈折率変化などによる半波長程度(1µm弱)の共振器 長の変化は十分に生じるおそれがある。モードホップは共振 器長が最適な長さから半波長程度ずれるだけで生じるため, ミラー回転軸位置を正確に調整しただけでは,ミラー回転時 (波長掃引時)や1年以上の長期間のモードホップを確実に 抑止することは容易ではない。

以上のように,従来のモードホップ抑止技術には帰還制御 が用いられていない。つまり,ECLの挙動は初期条件だけに 基づくものと捉えられており,初期調整の不完全さ,環境変 化や種々のドリフトに対して敏感である。経時変化などによ って光学系が初期状態から変化した場合には,モードホップ 抑止の効果を維持できなくなる。

● 能動的モードホップ抑止の原理

3.1 **離調検出の原理** 

従来のモードホップ抑止法がもつ機構実現の困難さや経時

変化に対する敏感さ等を緩和するためには,閉ループ制御を 導入して,能動的にモードホップを生じにくい状態を維持す ることが有効である。

モードホップ抑止のための閉ループ制御を実現する上で, 最も重要な要素は離調の検出である。図2に離調に起因する 回折角度の模式図を示す。簡単のため,Littrow型で図示し ている。 は発振波長であり, 。は選択波長である。図2(b) のように離調がない場合には,回折光はLDから回折格子へ 向かう光の光軸上を戻る。一方,図2(a),(c)のように がわずかに変化した場合を考えると,回折光は入射光軸とは 異なる方向に戻る。回折角の変化の向きは選択波長と発振波 長の大小関係によって異なるため,符号も含めた離調の情報 を含んでいる。



図2 離調による凹折用の変化 Diffraction angle according to detuning

いま,図3(a)に示したように,ビームサンプラと十分 遠方に置いたスクリーンを考えると,離調をビーム照射位置 の変位(以下,ビーム変位)として検出できる。

ビーム変位量の具体的な検出方法としては,図3(b)に 示すような2分割された受光領域と各々の受光量P<sub>1</sub>,P<sub>2</sub>を考 え,規格化された受光量差(Normalized Power Difference; NPD)を

 $NPD = \frac{P_2 - P_1}{P_1 + P_2}$  .....(1)

と定義して,ビーム変位が指標化され,NPDは2分割型受光器を用いることで容易に測定できる。

図3(c)はGaussian ビームを仮定してNPDを計算した結 果である。横軸は回折格子の分解帯域幅によって規格化した 離調である。また,この横軸はスクリーン上でのビーム直径 (光強度が中央の1/eになる直径として定義)によって規格 化されたビーム変位でもある。実線は左右の受光領域の間に



図3 ビーム変位(a),2つの領域での受光量(b),および離調に 対する規格化受光量差NPD(c)(RBW;分解帯域幅) Illustration of beam displacement (a), detection powers in two areas (b), and normalized power difference (NPD) vs. normalized detuning (c) (RBW; resolution bandwidth of grating)

間隙がない理想的な場合である。破線はビーム半径に等しい 幅をもつ素子分離用の不活性領域を想定した場合である。 NPDはビーム変位に対して単調,かつ,原点付近でほぼ線 形に変化することがわかる。

実際のLittman型ECLでは,回折格子の分解帯域幅50~ 100pm,ファブリ・ペローモードの間隔15~30pmのものが 一般的である。モード間隔20pm,分解帯域幅100pmのECL の場合,離調の絶対値が10pm以上のときにモードホップが 生じやすくなる。離調が±10pm,つまり,(離調)/(分解帯 域幅)が±0.1の場合,図3(c)からNPDは±0.1程度であ ることがわかる。NPDの値域は-1~1であるため,±0.1 はフルスケールの10%に相当し,容易に検出可能である。 波長に対する回折角は非線形であるが,離調は高々数 10pmであるため,この範囲では回折角変化あるいはピーム 変位は離調に比例するものと見なせる。以上のことから, Littman型ECLについて,モードホップを生じない程度の微 小な離調をNPDの測定によって十分に検出可能なことが結 論づけられる。なお,Littrow型ECLでは,一般にLittman型 ECLに比べて回折格子による波長選択性が低いため,モード ホップ抑止制御のために十分な離調検出が,より困難となる。

3.2 離調に基づく制御方式

離調が検出できれば、この検出結果に基づいて回折格子等 の角度または共振器長を制御することができる。例えば、ミ ラーを並進させる機構を付加すればよい。Littman型ECLで はミラーの回転によって選択波長を変化させるが、この回転 に加え、ミラーを並進することで発振波長を選択波長と独立 に微調整できる。したがって、選択波長に発振波長を追従さ せることが可能となる。

このように共振器長を制御する場合,平均的に離調が半波 長だけ( /2)変化するごとにモードホップが生じるため, 可動範囲dのミラー並進機構を用いれば,2d/ 回までのモ ードホップを避けることができる。モードホップフリーで掃 引できる波長範囲という見方をすれば,無制御の状態で平均 して だけ波長を掃引するごと にモードホップを生じる ECL に対して, ×2d/ 程度までの波長範囲をモードホ ップフリーとすることができる。

以上のようにして閉ループ制御を施せば,従来問題であっ た機構部分の作製や初期調整に課せられる厳しい条件は緩和 され,種々のドリフトに対しても最大2d/倍までモードホッ プ耐性を向上させることができる。例えば,可動範囲が6µm のミラー並進機構を用いる場合,1.5µm帯において波長掃引 時に8回程度までのモードホップを抑止するこができる。ま た,波長を固定して使用する用途では,周囲温度の変動や光 学系の経時変形等による6µmまでの共振器長変化を吸収し て,モードホップを抑止することができる。

なお,検出系も経時的に変形し,モードホップの抑止効果 が低減することが予想されるが,その影響は制御による抑止 効果よりも軽微であると考える。その理由は,検出系が回転 軸のような可動部を含まないこと,モードホップは離調がモ ード間隔の数分の1以下であれば生じないため,閉ループ制 御のロックポイントとなる離調は厳密に0である必要はなく 許容範囲を有すること,通常,検出系の数μmの変形はロック ポイントとなる離調の変化に大幅に寄与しないこと等である。

## 4 <sub>実験系の構成</sub>

図4に実験系の構成を示した。ECL は通常の Littman 型 ECL にビームサンプラと電歪素子である PZT アクチュエータ (以下, PZT)を付加したものである。この ECL は発振波長 1490 ~ 1550 nm において縦単一モード発振し, LD 側ファイ バ出力で約1 mW が得られる。波長1520 nm 付近では共振器 長75 nm,モード間隔2 GHz (16 pm)である。回折格子は格 子定数 0.91 µm (1100 本/mm)で入射角 80°に配置した。 入射ビーム径は約1 mm である。この回折系の分解帯域幅は 約20 GHz (160 pm)と見積もられている。

マイクロメータによって波長を変化させることができ,波 長1520 nm 付近でのマイクロメータの変位に対する波長変化 率は - 12 pm / µ m である。ミラー回転軸は波長連続掃引に対 する最適位置からずらしてあり,平均的に160 pm だけ波長 を掃引するごと にモードホップが生じる。

ミラーは回転とは独立に PZT によって6µmの範囲で並進 できる。前述のように6µmの可動範囲によって,波長 1520 nm 付近で8回弱のモードホップを避けることができる。 PZT の感度は6µm/100 V以上(仕様値)である。制御ループ 内で使用するため, PZT の変位がもつヒステリシスに対する 考慮はしていない。ビームサンプラの反射率は20%であり, 約1 mW のモニタ光を共振器外部に取り出している。

検出光学系にはレンズと4分割型受光器を使用している。 レンズは焦点距離50 mm であり, 焦点面付近にスポット径



が約200µmの縮小された遠視野像を結ぶ。このビームスポ ット位置に4分割型受光器を置き,表面反射光が共振器へ戻 らないように光軸に対して5°斜めに配置している。4分割 型受光器は受光面全体が直径2mmで0.1mm幅の十字形の溝 で等分割されている。ここでは4分割型受光器を使用したが, 分割溝による光損失が少ない2分割型を使用することが望ま しい。4分割型受光器からの受光信号は,左右各々について 上下の信号を加算して,実質的に左右2分割の受光信号とし て利用する。制御器は左右の受光量から規格化された左右の 受光量差NPDを算出し,このNPDが0に近づくような制御 信号を発生してPZTに帰還する。制御帯域は10Hzとした。 以上の構成によって,発振波長が選択波長に追従するように 共振器長を制御する。

なお,理想的には離調がない状態においてNPDが0とな るような位置に左右の受光領域の分割線を配置すべきである が,現実には,この「離調がない状態」を知ることはできな い。そこで、まずNPDの原点を暫定的に定めて、波長を長 波長側へ掃引して,モードホップが生じたときのNPDの値 と、同じく短波長側での値の中央を新たなNPDの原点とし て定めている。つまり,最もモードホップが生じにくい状態 でのNPDを0と定めている。モードホップは離調が大きく なったときに発生するものであるから, NPDの適切な原点 には許容範囲があり、このような定め方で支障はない。また、 図3(c)に示したようにNPDは離調に対して単調に変化し, 離調が回折格子による分解帯域幅以下の範囲ではほぼ直線的 に変化する。通常の Littman 型 ECL では, モードホップは分 解帯域幅の1/2以下の離調で生じるため, NPDによる離調の 弁別曲線はほぼ直線とみなすことができる。したがって,こ の点からもNPD 原点の理想位置からのずれが,モードホッ プ抑止制御に対して大きな影響を及ぼすことはない。

## 5 実験結果

モードホップ抑止制御の効果を図5に示す。ミラーを回転 させるためのマイクロメータ(図4参照)を0.25µmステッ プで縮めていったときの波長を実線で示している。モードホ ップの存在をより明瞭にするため,1ステップごとの波長 変化を黒丸で示している。ECL出力光の波長測定には波長再 現性±0.3pmの波長計を使用し,0.25µmずつマイクロメー タ(繰り返し精度0.1µm)を変位させて,5秒間隔で波長を 測定したものである。



図5 ステップごとの波長増分と波長変化 Wavelength increment for each step of micrometer displacement (dots) and wavelength (line)

図5(a)は無制御時の結果である。波長のグラフに不連 続箇所が現れている。この不連続の状況は,1ステップごと の波長変化を見ると一層明らかである。大部分はマイクロメ ータの1ステップの変位幅によって定まる約3pm ずつの波長 変化を示しているが,8箇所で16pm前後の値となっている。 このECLのFSRは約16pmであるから,これらの箇所は明ら かにモードホップを示している。なお,図示した結果は 10 nmの波長範囲で取得したデータの一部であり,図示して いない部分でも同様のパターンを繰り返している。ここでは, 制御時の結果と比較するために,図5(b)と同じ波長範囲 の部分だけを図示している。

一方,図5(b)はモードホップ抑止制御時の結果である。 同図(a)のような不連続箇所は見られない。このことはモ ードホップ抑止制御によって,1.2 mmの範囲でモードホップ が生じていないことを示している。このECLは無制御時に 平均して160 pmの波長変化ごとにモードホップを生じるか ら,その7.5倍の波長範囲でモードホップを抑止できたこと になる。このモードホップフリーの波長範囲はPZTの可動範 囲によって制限されている。

次に,離調が正しく検出されていることを確認するため, 離調と規格化された受光量差(NPD)の関係を考える。図1 (c)に示したように発振波長は回折格子の選択波長付近でモ ードホップを繰り返しながら変化していく。図5(a)の結果 は,このような状況を示している。逆に,図5(a)の波長の グラフ全体に対する回帰直線は,選択波長の推定値を表すも のと見なすことができる。したがって,この回帰直線に対す る測定波長の偏差は離調の推定値である。なお,この推定値 は後述するヒステリシスのため,大きなバイアスを伴う。図 5の波長データから算出した離調の推定値()とNPD() を図6に示した。図6(a)は無制御の場合である。両者の形 状は良く一致しており,実測されたNPDが離調の有為な推 定量となっていることがわかる。同図(b)は制御時の結果 である。離調の推定値は±3pmの範囲にあり,常にモード



図6 規格化受光量差の測定値()と離調の推定値() Measured normalized power difference() and estimate of detuning()

ホップが生じにくい状態に保持されていることがわかる。

なお,図6(a)でNPDの平均値が0でない原因は,共振 モード間の交差飽和<sup>70</sup>にあると考える。つまり,一旦,発振 を開始したモードは他のモードの発振を抑制する効果が働く ことで,発振波長がその増減に対してヒステリシスを有する ためである。実際,図6(a)は波長を増加させながら測定 した例であるが,波長を減少させた場合のNPDの平均値は - 0.1程度であった。このようなLDのもつヒステリシスは, それ自体にモードホップを抑止する効果があるため,モード ホップ抑止制御をより容易にするように働くものである。

# 6 vyv

Littman型の外部共振器半導体レーザについて,帰還制御によるモードホップ抑止法を提案,実証した。結果を要約すると以下のようになる。

(1) モードホップの原因は発振波長と回折格子による選 択波長との差(離調)にあり,回折角の変化として検出可能 である。

(2)離調検出法として提案した分割型受光方式による帰 還制御でモードホップを十分に抑止できる。

(3)実際にミラー並進用のPZTを用いた Littman型ECL に対して,無制御時の7倍以上のモードホップフリー波長帯 域幅を確認できた。

#### 参考文献

- 1) For example, M.W. Fleming and A. Mooradian : IEEE J. Quantum Electron., vol. QE-17, No. 1, 44-59, 1981
- 2) M.G. Littman and H.J. Metcalf, : "Spectrally narrow pulsed dye laser without beam expander," Appl. Optics, vol. 17, No. 14, 2224-2227, 1978
- 3) K.C. Harvey and C.J. Myatt, : "External-cavity diode laser using a grazing-incidence diffraction grating," Optics Lett., vol. 16, No. 12, 910-913, 1991
- 4) H. Lefevre (Photonetics S.A.), US Patent No. 5594744, 1995
- 5) M. de Labachelerie, et al. : "Mode-hop suppression of Littrow gratingtuned lasers," Appl. Optics, vol. 32, No. 3, 269-274, 1993
- 6) F. Favre, et al. : "External-cavity semiconductor laser with 15nm continuous tuning range," Electron. Lett., vol. 22, 795-796, 1986
- 7) M. Yamada : "Transverse and longitudinal mode control in semiconductor lasers," IEEE J. Quantum Electron., vol. QE-19, No. 9, 1365-1380, 1983