ブロードエリア型半導体レーザーの横モード特性

滝口 由朗・朝妻 庸紀・平田 照二

Lateral Mode Characteristics of Broad-Area Laser Diodes

Yoshiro TAKIGUCHI, Tsunenori ASATSUMA and Shoji HIRATA

Dependence of NFP on a waveguide structure was investigated experimentally in a broad-area laser diode (BA-LD). Index guided BA-LD starts lasing at both stripe edges and shows a well defined and top-hat shape NFP in contrast to a gain guided BA-LD. We propose an experimentally obtained three-region model which explains the NFP characteristics.

Key words: high power, semiconductor lasers, chaos

近年, 固体レーザーの励起光源やレーザーディスプレイ 等の照明用光源として、高効率・高出力なブロードエリア 型半導体レーザー(BA-LD)が注目されている。一般に, 光通信や光ディスク記録等で用いられる狭ストライプ半導 体レーザー (NS-LD) は、単一横モード動作を行うため に導波路幅が約2µmと狭く、高光密度に起因して高出力 化が難しい.これに対し、BA-LDでは導波路幅を50~数 百 µm と拡大し,端面の光密度を下げることにより高出 力を実現している。構造的には導波路幅が広がった"だ け"であるが、その動作特性は大きく異なる. BA-LD 単 体でカオス系となり,空間幅数~数十µm,時間幅数十 psの時空間光パルスを発生する1-3)。この現象はフィラメ ンテーションとよばれており、自己収束 (self-focusing), 空間的ホールバーニング (spatial hole-burning), 回折の3つの複合効果が原因とされている2-4).近視野像 (NFP) は時間や温度, 駆動電流値に依存してさまざまな パターン変化やカオス的な振る舞いを示す。同時に、遠視 野像 (FFP) も双峰性やブロード化を示す。光出力のゆ らぎ成分は横モードや縦モードのスペクトル構造を反映し た多数の周波数成分によって構成され、これにもカオス的 な振る舞いが観測される.また,活性層内の発振状態が不 均一であるため、レーザーの最大の特徴であるコヒーレン

スも導波路の横位置に依存して変化する5.

以上のような、多様な特性や、時空間カオス現象を示す BA-LD は、学術的な観点からみた場合大変魅力的な研究 対象であると同時に、実際の応用の観点からみた場合、多 モード的 NFP・FFP は M^2 の劣化を生じさせ、固体レー ザーの励起効率や、光ファイバーへの結合効率の低下をも たらす。一方、不安定な NFP は、ディスプレイ・照明応 用でのちらつきや均一性低下の原因となる。さらに、近年 NFP の不均一性と光学的損傷(COD)の関連も指摘され ており、高出力化の面からも NFP の均一化は重要であ る⁶.

以上のような課題を改善し,性能のさらなる向上や応用 を広げるためにも,BA-LD に対する基礎的な研究は重要 である.近年,筆者らはディスプレイ応用を目的として, 均一性の高い NFP を有する BA-LD の開発を行ってき た⁷.本稿では,デバイス構造に依存した横モード特性 や,その制御の可能性について説明する.

1. BA-LD の導波構造に対する NFP 特性

1.1 NFP のバイアス率依存性

AlGaInP/GaInP による発振波長 642 nm の BA-LD と AlGaAs/GaAs による 808 nm の BA-LD を,図1に示す

ソニー(株)厚木第1テクノロジーセンター(〒243-0014 厚木市旭町 4-14-1) E-mail: yoshiro.takiguchi@jp.sony.com



図1 BA-LD のテバイス構造.(a) 利侍專波型,(b) 屈折 率導波型.

利得導波型と屈折率導波型構造で作製し NFP を測定した (808 nm BA-LD は埋め込みリッジ構造による屈折率導波 とした)^{7,8)}. 808 nm は TE モード, 642 nm の BA-LD は 歪み活性層(引張り歪み)のため TM モードで発振する。 808 nm と 642 nm の BA-LD のストライプ幅は、それぞ れ, 100, 60 µm である。図2 に, 閾電流値(I_{th})で規格 化した注入電流(バイアス率: I/I_{th}) に対する 808 nm の BA-LDのNFPを示す。測定はヒートシンク温度25℃と し CW 駆動下で行った。図 2(a) は利得導波型 BA-LD, (b) は屈折率導波型 BA-LD である. 図1(a) の利得導波 型では、注入電流によるキャリヤー分布を反映し、ストラ イプの中央部からレーザー発振を開始する。発振直後の NFPの幅はストライプ幅よりも狭く,電流値を増加さ せるとストライプ端にもキャリヤーが行き渡るようにな るため、ピーク数(NFPにおける極大値の数)とともに NFPの幅が増加する。バイアス率が低い場合は対称な



図2 電流に対する NFP 変化 (808 nm BA-LD, ヒートシン ク温度 25°C, CW 駆動). (a) 利得導波型, (b) 屈折率導波型.

NFPで横モードが発展し、高バイアス領域ではその対象 性が崩れる.それに対し、図1(b)の屈折率導波型は、ス トライプ端からレーザー発振を開始する.NFPの幅はス トライプ幅とほぼ等しく、利得導波型と異なりバイアス率 に対してほぼ固定値をとる。以上のバイアス率に対する NFPの変化の詳細を、図3(a),(b)へコンタープロット した。図3(a),(b)は、それぞれ図2(a),(b)に対応 し、縦軸がバイアス率、横軸はストライプ位置、グレース ケールが規格化強度に対応する。図3(a)において、バイ アス率が約2.7までは対称なNFPを示し、NFP幅とと もにピーク数が連続的に増加していく。この区間では、 NFPはエルミートガウシアンモードの線形重ね合わせで 記述できる⁸⁻¹⁰⁾。同図では、バイアス率の増加とともにエネル



図3 電流に対する NFP 変化(図2に対応).図中三角印は1.0 W出力相当のバイアス率を表す. (a)利得導波型,(b)屈折率導波型,(c)バイアス率に対する NFP 幅.



図4 電流に対する NFP 変化 (642 nm BA-LD, ヒートシン ク温度 20°C, CW 駆動). 図中三角印は 0.2 W 出力相当のバ イアス率を表す. (a) 利得導波型, (b) 屈折率導波型.

ギー分布が高次数側へシフトする.バイアス率2.4のと き、11次モード成分が支配的であった.バイアス率が 2.7~4.5の区間ではNFPの幅は一定値となる.しかし、 バイアス率の増加につれてNFPの対称性・均一性が徐々 に低下し、フィラメント発振の傾向を示すようになる.バ イアス率が4.5以上になると、NFPの幅が再び変化する ようになる.一方、図3(b)に示す屈折率導波型 BA-LD の場合、バイアス率1.0~3.0の区間のストライプ中央部 分に注目すると、利得導波型に似たモード発展を示すこと がわかる.バイアス率3.0以上ではトップハット形状の NFPが得られている.バイアス率7.0以上になるとフィ ラメントサイズ(ピーク間隔)が小さくなっており、横モ ードの状態が変化していると考えられる.図3(c)は、バ イアス率に対する NFPの幅(半値全幅)を表している. 上述したように、屈折率導波型が発振開始直後から一定で あるのに対し,利得導波型はバイアス率に依存性があり, バイアス率の増加につれて増大する区間,一定値をとる区 間,不安定に増減する区間で特徴づけられる.図4に,発 振波長 642 nm の BA-LD の NFP 特性を示す.図の見方 は図3と同様であり,(a)は利得導波型,(b)は屈折率導 波型である.808 nm の場合と同様に,利得導波型におい て,バイアス率に依存した NFP 幅の変化(増加区間,一 定区間,不安定区間),閾値直後の対称性のあるモード発 展とその崩壊がみられる.図4(b)の屈折率導波型では, 閾値直後のストライプ中央部におけるモード発展が不明確 であるが,バイアス率の増加に対してフィラメントの位置 が安定であり,また,トップハット形状の NFP が得られ ることから,定性的に 808 nm の結果と一致していると考 えられる.

1.2 NFP の温度依存性

次に、バイアス率と温度(ヒートシンク温度)に対する ピーク数を図5に示す.図5において、(a)は808 nmの 利得導波型、(b)は同屈折率導波型の結果である(図2, 図3とは異なるBA-LDを使用).両者を比較すると、ま ず(a)の利得導波型に関し、同図中"I"で示す区間で は、バイアス率の増加につれてピーク数が増加し、ある値 (12個)で飽和する.測定に使用した素子が異なるためバ イアス率が一致していないが、この"I"区間は図3(a) におけるバイアス率1.0~2.7の区間に定性的に対応する (複数の素子で確認).この区間では連続的に高次エルミー トガウシアンモードが発生していくため、NFP幅の単調 増加とモード次数に比例したピーク数の増加を示すと考え られる.バイアス率が2を超えると(図中"II"の区 間)、空間モードの対称性が崩壊し、いくつかのフィラメ ントが接近もしくは結合することによりピーク数が数個減



図5 バイアス率に対する NFP のピーク数変化.(a) 808 nm の利得導波型,(b) 同屈折率 導波型,(c) 642 nm の利得導波型,(d) 同屈折率導波型 BA-LD.CW 駆動条件で測定.



図6 3領域モデル.(a)と(b)は、それぞれ、利得導波型 と屈折率導波型 BA-LD の屈折率分布の要因と分布を表して いる.上段は構造依存の作り付けの屈折率、中段は自由キャ リヤープラズマ効果による屈折率低下、下段は、上・中段を あわせた屈折率分布を表す.

少する. その後, ピーク数はバイアス率とともに増加する が、"I"と同じピーク数で飽和する、バイアス率が4.5 以上(図中 "III")になると、新しいフィラメントがスト ライプ端部に形成されることにより NFP 幅が増加し、ま た、ピーク数が不規則に増加し始める.この"III"の領 域は、"I"、"II"の区間と異なり、強い温度依存性を示 す.一方,図5(b)の屈折率導波型の場合,バイアス率3 までの"I"区間は利得導波型と同様なピーク数増加と飽 和(12個)を示す.しかし、利得導波型と異なり、"II/"の 区間でピーク数はステップ状に増加し,1段階高いピーク 数(15個)で飽和する。バイアス率6.5以上の"III/"区 間では、NFP 幅に変化はないが、利得導波型と同様に素 子温度に依存し、不規則なピーク数増加を示す。次に、図5 (c), (d) に 642 nm の BA-LD の場合について示す (それ ぞれ,図4と同一素子で測定).図5(c)の利得導波型に おいて,808 nm の場合と異なり, "II, III"の区間が明 確ではない.しかしながら、"I"、"II" 区間の特徴であ るピーク数の増加・飽和(7個)がみられている。同図 (d)の屈折率導波型の場合も、"III/"区間の識別が不明瞭 であるが,808 nm における"I","II/"区間の特徴に類 似したステップ状のピーク数の増加・飽和(9,11個)が みられている。以上のように,異なる材料において同じ性 質を示すことから, 上記の横モード特性は導波構造固有の 現象であると考えられる。

2. 3領域モデル

2.1 3領域モデル

導波構造に依存した前述の横モード特性を説明する実験 的なモデルとして、3領域モデルを提唱している⁸⁾.3領 域モデルの概念図を図6に示す。図6(a)は利得導波型 BA-LDを表している。最上段は構造による作り付けの屈



図7 642 nm の屈折率導波型 BA-LD の発振波長分布(ヒートシンク温度 20°C, バイアス率1.1 で測定). (a) CW 駆動, (b) パルス駆動.パルス駆動下において,ストライプの両端,中央部でそれぞれ独立した主波長分布を示す.

折率を表しており、利得導波型であるため平坦である。同 中段は、キャリヤー注入による自由キャリヤープラズマ効 果を表している、閾値では電流分布を反映して中央部のキ ャリヤー密度が最も高くなるため,自由キャリヤープラズ マ効果により中央部の屈折率が低下する。直列抵抗やキャ リヤー再結合による発熱を無視した場合,最終的に,下段 に示すような中央部が凹形状の実効屈折率分布となる.同 図(b)の屈折率導波型の場合、上段に示すように構造起 因の実効屈折率差が存在し、その値は10-3のオーダーで ある11). 最終的に、中央部の凹形状領域(利得導波領域) を両端の凸形状領域(屈折率導波領域)が挟むような3つ の導波領域によって形成され、プラズマ効果や作り付けの 屈折率差の大きさに依存して,これら3領域間の相互作用 の強さが変化すると考えられる。一方, CW 駆動では熱に よる屈折率上昇を考慮する必要がある。自由キャリヤープ ラズマ効果による屈折率低下は10-3程度,熱による屈折 率上昇は10⁻⁴といわれている¹²⁾. そのため, CW 駆動条 件下では熱の効果によって中央の凹部が平坦化し,3領域 間の相互作用が強くなると考えられる。

2.2 光スペクトルのストライプ位置依存性

3領域モデルを検証するために、光スペクトルのストラ イプ位置依存性を調べた。図7にその結果を示す。図7 (a)は、642 nmの屈折率導波型 BA-LDを CW 駆動した ときの NFP(上段)と光スペクトルである(図4で使用 したものとは別の素子)。すべての位置において、同じ主 波長で発振していることがわかる。これに対し、同図(b) は同じ素子をパルス駆動(パルス幅2µs、繰り返し周波 数10 kHz)したものである。このデバイス構造の場合、 パルス幅5µs 程度から熱の影響が現れる(NFP が変化す る)ため、このパルス条件は熱の影響を無視できる。同図

(b) において,ストライプ両端部のスペクトル a とg を比 較すると,明らかに異なるスペクトル形状・主波長で発振 しており、互いに異なる発振状態にあると考えられる. こ こで, aの隣接領域であるbのスペクトルをみると, gの 主波長成分(639.3 nm)を含んでいることがわかる。こ のことは、両端部 a, gが互いに光場の重なりをもつが、 その相互作用が弱いことを示している。一方, b~e は等 しいスペクトル形状・主波長(638.8 nm)で発振してい るため、この領域は同じ発振状態であると考えられる.以 上から、パルス駆動下の屈折率導波型 BA-LD において、 ストライプ方向に関してa, b~f, gの3つの領域がある ことがわかった.そして,互いに光場の重なりをもち相互 作用するが、その結合は弱いことがわかった.この結果 は、3領域モデルによる仮説と一致しており、このモデル の妥当性を裏づける結果であると考えられる。また、図7 (a)のCW駆動下においてスペクトル形状が一致してい る理由は、熱によって屈折率分布が平坦化し、3領域それ ぞれのモード幅の拡大とそれによる相互作用の強化が起こ り、各領域のスペクトルが同期するものと考えられる。

2.3 テーパーストライプ屈折率導波型 BA-LD

上記の3領域モデルによれば、屈折率導波型 BA-LD の 導波路は中央部が利得導波領域,両端部は屈折率導波領域 であり、中央部の横モードの振る舞いは利得導波型 BA-LD に類似すると考えられる.図3(a),(b)を比較する と、低バイアス率の区間(モード発展区間)では、(b)の 中央部分と(a)が類似し、また、両端部のピークのみが 異なる(ピーク位置が変化しない)挙動を示している。バ イアス率3以降の区間では、キャリヤー分布の均一化によ って利得導波領域が広がって屈折率導波領域と強く結合す ることにより,ストライプ全体にわたる屈折率導波路を形 成すると考えられる。その結果、同図(a)の利得導波型 と異なり、ピーク位置が安定、かつ、均一な NFP を示す と考えられる. ここで, 屈折率導波領域の作用が弱い場 合,利得導波型の性質が強くなると予想される。そこで, この仮説を検証するために,前・後端面部のリッジ構造を テーパー形状とした発振波長 642 nm の屈折率導波型 BA-LDを作製した。テーパー形状とすることによって、スト ライプ両端の損失が大きくなり,屈折率導波領域の影響が 小さくなる、作製したデバイスの形状は、共振器長700 μm, ストライプ幅は共振器中央部が 60 μm, 端面部は 50 μm, テーパー部の角度は2.9°とした。デバイス作製時の へき開マージンとして,端面部から10µmは幅50µmの 直線形状としている。図8に、異なるバイアス率に対する NFPの測定結果を示す。図8(a)は比較用のストレート



図8 642 nmの屈折率導波型 BA-LDの NFP. (a) ストレ ートストライプ, (b) テーパーストライプ (共振器中央のス トレート部の幅 60 μ m, テーパー部の角度 2.9°, 出射端の幅 50 μ m. 出射端において 10 μ m のストレート部をもつ).上 段はそれぞれのストライプ構造の模式図.

形状のデバイスである. バイアス率に対してピーク位置は 安定であり,トップハット形状の NFP を得られているこ とがわかる. 図8(b)に示すテーパー型では,テーパー形 状によってストライプ両端部の損失が大きいため,バイア ス率が低い場合は両端部が発振していない.また,バイア ス率に依存してピーク位置が変化していることがわかる. バイアス率が高くなると,NFP の均一性が低下し,利得 導波型 BA-LD と同様の強いフィラメント化を示す.この 結果から,NFP の形成に関し,ストライプ両端部の屈折 率導波領域が支配的な影響をもち,3領域モデルで現象を 説明できることが確認された.

AlGaAs系 808 nm と AlGaInP系 642 nm の BA-LD に おいて,バイアス率と素子温度に対する NFP の導波型構 造依存性について調べ,利得導波型と屈折率導波型におけ る NFP の特性には定性的に差があることを示した。屈折 率導波型 BA-LD は,NFP 幅が一定であり,トップハッ ト形状 NFP が得られるなど,利得導波型よりもすぐれた 特徴を示す。また,横モード特性に対し,BA-LD の導波 路の特徴を両端の屈折率導波領域と中央部の利得導波領域 に分けた,3領域モデルを提案した。パルス駆動での光ス ペクトル分布や,テーパーストライプを有する屈折率導波 型 BA-LD の NFP を調べることによって,その妥当性を 検証した。3領域モデルによると,各領域の損失や作り付 けの屈折率差を変えることにより,NFP の均一性や形状 を制御できる可能性が示唆される。

文 献

- H. Adachihara, O. Hess, E. Abraham, P. Ru and J. V. Moloney: "Spatiotemporal chaos in broad-area semiconductor lasers," J. Opt. Soc. Am. B, 10 (1993) 658–665.
- I. Fischer, O. Hess, W. Elsäßer and E. Göbel: "Complex spatio-temporal dynamics in the near-field of a broad-area semiconductor laser," Europhys. Lett., 35 (1996) 579–584.
- 3) J. Kaiser, I. Fischer, W. Elsäßer, E. Gehrig and O. Hess: "Mode-locking in broad-area semiconductor lasers enhanced by picosecond-pulse injection," IEEE J. Sel. Top. Quantum Electron., 10 (2004) 968-973.
- E. Gehrig and O. Hess: Spatio-Temporal Dynamics and Quantum Fluctuations in Semiconductor Lasers (Springer-Verlag, Berlin, Heidelberg, New York, 2003).
- A. Larsson, J. Salzman, M. Mittelstein and A. Yariv: "Lateral coherence properties of broad-area semiconductor quantum well lasers," J. Appl. Phys., 60 (1986) 66-68.
- 6) M. B. Sanayeh, P. Brick, W. Schmid, B. Mayer, M. Miller, M. Reufer, K. Streubel, J. W. Tomm and G. Bacher: "Temperature-power dependence of catastrophic optical damage in AlGaInP laser diodes," Appl. Phys. Lett., 91

(2007) 041115.

- 7) 滝口由朗,長沼 香,佐藤典文,今西大介,伊藤 哲,平田 照二:"4.8 W 高信頼赤色 644 nm 半導体レーザアレイ",第 54 回応用物理学関係連合講演会講演予稿集,3 (2007) 1215.
- T. Asatsuma, Y. Takiguchi, S. Frederico, A. Furukawa and S. Hirata: "Successive phase change and stability of nearfield patterns for broad-area laser diodes," Proc. SPIE, 6104 (2006) 61040C.
- 9) H. Yonezu, I. Sakuma, K. Kobayashi, T. Kamejima, M. Ueno and Y. Nannichi: "A GaAs-Al_xGa_{1-x}As double heterostructure planar stripe laser," Jpn. J. Appl. Phys., **12** (1973) 1585-1592.
- 10) C. J. Chang-Hasnain, E. Kapon and R. Bhat: "Spatial mode structure of broad-area semiconductor quantum-well lasers," Appl. Phys. Lett., 54 (1989) 205–207.
- D. Imanishi, Y. Sato, K. Naganuma, S. Ito and S. Hirata: "Highly reliable 7 W operation of 644 nm wavelength laser diode arrays with top-hat near field pattern," *Int. Semicond. Laser Conf. Digest* (2004) pp. 49–50.
- 12) F. Bechmann, P. Loosen and R. Poprawe (eds.): *High Power Diode Lasers Technology and Applications* (Springer Science+Business Media, LLC, 2007).

(2007年10月15日受理)