「レーザ加工を用いたVariable Stripe Length法によって 測定した GaN 系青紫色レーザーダイオードの光学利得と内部 損失」

Optical Gain and Optical Internal Loss of GaN-Based Laser Diodes Measured by Variable Stripe Length Method with Laser Processing

木村 義則,伊藤 敦也,宮地 護,高橋 宏和

Yoshinori Kimura, Atsuya Ito, Mamoru Miyachi, Hirokazu Takahashi

渡辺 温,太田 啓之,竹間 清文

Atsushi Watanabe, Hiroyuki Ota, Kiyofumi Chikuma

要 旨 GaN 系青紫色半導体レーザにおいても、半導体レーザの性能改善の指標と なる利得や内部損失などを測定することに対する重要性が増している。そこで、我々 は実際に発振するGaN 系青紫色半導体レーザ素子の利得や内部損失を直接測定するこ とのできる、Variable Stripe Length (VSL)法のための新しい手法を提案する。今 回提案するこの方法では、高出力のレーザ光を半導体レーザ素子のp側電極金属に照 射、加工することで励起長を変えるという方法によって VSL 法を実現する。この方法 を我々の作製した GaN 系青紫色半導体レーザに適用したところ、内部損失の大きさは 素子の積層構造に強く影響されていることが明らかになった。

Summary We demonstrate a new technique for the variable stripe length (VSL) method by which the optical gain and optical internal loss of GaN-based laser diodes (LDs) can be directly measured. In the technique, the laser processing is utilized for varying the excitation length. The excitation length of GaN-based LD can be varied by processing directly its p-electrode with high power laser irradiation. From the results, it was revealed that the optical internal loss of GaN-based LDs was strongly affected by the layer structure.

キーワード : GaN, 青紫色半導体レーザ, VSL法, 利得, 内部損失,

1. 序論

現在の GaN 系青紫色半導体レーザは,従来からの課題であった寿命改善に加えて,高出力化,低ノイズ化,低消費電力化や出射光ビーム形状の改善といった,光ディスク用光源として

要求される基本特性を満たすための改善にも重 点が置かれた開発が行われる段階に入ってい る。実用的な光ディスク用光源となりうるため には,従来の光ディスク用半導体レーザである AlGaAs系赤外半導体レーザやAlInGaP系赤色半 導体レーザがそうであったように,GaN系青紫色 半導体レーザにおいても半導体レーザとしての 基本性能を実用レベルまで改善することが当然 の事ながら要求される。その意味ではGaN系青紫 色半導体レーザも,光ディスク用光源として実 用段階まで開発が進んできたと言えるだろう。

GaN系青紫色半導体レーザもこのような開発 段階を迎え,半導体レーザとしての発振特性改 善のための指標として,利得や内部損失といっ た素子内部のデバイスパラメータを調べること に対する重要性が増してきた。

半導体レーザの発振特性はこのような光学利 得や内部損失などのレーザ素子自身のデバイス パラメータに強く影響される。そのため,この ようなデバイスパラメータを調べることは,半 導体レーザの発振特性改善のための有用な手が かりとなる。これら半導体レーザのデバイスパ ラメータを見積もるために広く一般的に行われ ている手法として,外部微分効率の逆数のレー ザ共振器長依存性を用いる方法がある。

GaN 系青紫色半導体レーザにおいても、この 方法を用いて測定されたデバイスパラメータが 報告されている^{(1),(2),(3)}。この方法では,まず異 なる共振器長を持つ素子に関してそれぞれの I-L 特性を測定し,外部微分効率を求める。こ うして求めた外部微分効率の逆数を,それぞれ の共振器長に対してプロットし,理論式による フィッティングを行うことでデバイスパラメー タの算出を行う。つまりこの方法では,構造的 には共振器長だけが違い,かつ安定した特性を 持った素子が多数必要となる。また得られる結 果は多数の素子における平均的な値となる。

このように平均的なデバイスパラメータを見 積もることができるということは,ある一枚の レーザウエハから作製した素子全体におけるデ バイスパラメータの平均値が得られると言う意 味において非常に有用であるが,その一方で, ある特性を持った特定の一素子のデバイスパラ メータを評価することは原理的にできないとい う難点もある⁽⁴⁾。 Variable Stripe Length(VSL)法
一方 同様のデバイスパラメータを見積もる
別の方法としてVariable stripe length(VSL)
法と呼ばれる方法がある^{(5),(6),(7),(8),(9),(10)}。

この方法は、活性層をストライプ状に励起し ながら、そのストライプ長を変化させつつ出射 面から放射される光を測定するという方法であ る。この放射光はAmplified Spontaneous Emission (ASE)と呼ばれ,レーザ素子のよう に端面からの光の帰還がかからないような状況 下において 素子内部で発光した自然放出光の うち出射面方向に進行する光が素子内部の利得 を感じて光学的に増幅されながら出射端面まで 到達,放射された光のことを指す。このASEを 励起長を変化させながら測定し,得られたASE スペクトラムの励起長依存性を,理論式に従っ て処理することで利得スペクトラムと内部損失 を見積もることができる。このVSL法は活性層 を励起する方法の違いによって、さらに大きく 二つの種類に分類することができる。

ーつはストライプ状に絞ったレーザ光をレー ザウエハ表面から照射することによって活性層 を励起する光励起型^{(5),(6),(7)}のVSL法であり,も うーつはストライプ電極を設けて電流注入に よって活性層を励起する電流注入型^{(9),(10)}の VSL法である。

光励起型VSL法は外部光によって活性層を直 接励起するため,電流注入型VSL法のように電 流注入のためのpn 接合や電極構造をレーザウ エハに作り込むことなく評価が可能である。そ のため手軽に評価ができるという利点がある が,反対に評価サンプルの構造と実際の半導体 レーザの構造との間には大きな隔たりがあるた め,実際の素子構造を直接反映したデバイスパ ラメータ見積もりができない。

一方,電流注入型 VSL 法は pn 接合やストラ イプ電極構造を必要とするなど,より実素子に 近い形状を持ったサンプルを用いるため,より 実素子に近いデバイスパラメータの算出が可能 となる。しかしこの場合には,ストライプ方向 に多電極構造を持たせることで実質的に電流注 入ストライプ長を変化させられるような,特殊 な構造を持ったVSL測定用の素子を特別に作製 する必要があるため,被測定サンプル作製に手 間がかかると言う難点がある。

今回我々はGaN系青紫色半導体レーザのデバ イスパラメータの見積もりを行う上で,後者の 電流注入型 VSL 法に着目した。さらにGaN 系半 導体の特徴を生かした新しい手法を適用するこ とで,従来のように VSL 測定用の素子を特別に 作製することなく,実際に発振する半導体レー ザ素子自体の電極ストライプ長を変化させるこ とでデバイスパラメータを見積もることができ る方法を提案する⁽¹¹⁾。

図1に今回我々が行ったレーザ加工を用い た電流注入型VSL法の模式図を示す。この方法 の特徴は、実際にレーザ発振する半導体レーザ 素子のp電極の一部にハイパワーのレーザ照射 を行うことで部分的に電極金属を除去し、漸次 電極ストライプ長を変化させるというところに ある。GaN系半導体はそのバンドギャップエネ ルギーが大きいため、今回用いた電極加工用の ハイパワーレーザの波長(=532nm)に対して 光学的に透明である。そのためGaN系半導体膜 に対してレーザ加工による損傷を与えることな く、半導体膜上に堆積した電極金属だけを効 果的に除去することが可能となる。これによっ て実際に発振する半導体レーザ素子自体を追加 工しながらのVSL測定が可能となる。この方法 によれば従来の電流注入型VSL法と違い,被測 定用の特別なサンプルを必要としない上,半導 体レーザ素子の発振特性とデバイスパラメータ の比較を電流注入密度を介して直接行えること になるため,個々の素子に対して今まで以上に より精密な解析が行えることが期待される。

3. レーザ素子の構造

今回,我々は以下のような2種類の違った積 層構造を持つレーザ素子に VSL 測定を試みた。

LD(A)はサファイア基板上に低温成長バッファ 層を介して成長した8µmのn-GaNコンタクト層 を持ち,以下0.8µmのn-Al_{0.08}Ga_{0.92}Nクラッド 層,0.2µmのn-GaNガイド層,300のn-In_{0.01}Ga_{0.09}N下地層,MQW活性層,200のp-Al_{0.22}Ga_{0.78}N電子バリア層,0.2µmのp-GaNガイ ド層,0.4µmのp-Al_{0.08}Ga_{0.92}Nクラッド層,0.1 µmのp-GaNコンタクト層からなる構造を持つ。

一方LD(B)はサファイア基板上に低温成長バッ ファ層を介して成長した6.5 µ mのn-GaNコンタ クト層を持ち,以下 0.4 µ mのn-Al_{0.08}Ga_{0.92}N ク ラッド層, 0.1 µ mのn-GaN ガイド層, 300 の n-In_{0.01}Ga_{0.09}N 下地層, MQW 活性層, 200 のp-Al_{0.22}Ga_{0.78}N 電子バリア層, 0.1 µ mのp-GaN ガイ ド層, 0.4 µ mのp-Al_{0.08}Ga_{0.92}N クラッド層, 0.1



図1 レーザ加工を用いた電流注入型 VSL法

μ mのp-GaN コンタクト層からなる構造を持つ。 活性層はLD(A),LD(B)ともに同じであり,60 のn-In_{0.01}Ga_{0.09}N barrier 層によって隔てら れた5ペアの30 のIn_{0.14}Ga_{0.86}N well 層から なる多重量子井戸構造(MQW)活性層を持つ。い ずれもRIEによってリッジ形状に加工しn-GaN コンタクト層を露出させた。絶縁膜にはSiO₂を 用い,p電極としてNi/Auを,n電極としてTi/ AIを堆積したリッジストライプ構造とした。p 電極ストライブ幅は w=5 μm,共振器長は L=1000 μ mである。

4. VSL 測定の結果

図2はLD(A)についてVSL測定を行った結果 得られたASEスペクトラムのストライプ長依存 性である。注入電流密度は9.2kA/cm²とし,電 極金属にレーザ加工を行うことでストライプ長 を840µmから120µmまで7点変化させた。ま た図2で得られた結果から,特に波長4049 と波長4200 におけるASE強度の変化をスト ライプ長に対してプロットしたものが図3であ る。図3中にそれぞれフィッティング曲線を示 したように,ある特定波長におけるASE強度の ストライプ長依存性の測定結果から,次式を用 いてフィッティングを行うことでその波長にお けるネットモード利得Gが求められる。 ここで I_{ASE} は ASE 強度,I_{sp} は自然発光強度, L はストライプ長である。またネットモード利 得 G はマテリアルゲイン g と光学的内部損失 _{in} と次式のような関係にある。

$$G = \Gamma g - _{in}$$

ここで は活性層への光閉じ込め係数である。 また閉じ込め係数 とマテリアルゲインgの積 である gはモード利得と呼ばれる。これらの式 を用いて図に示したLD(A)に関する実測データを フィッティングすると,図3中にも示したように 波長4049 における利得は30.7cm⁻¹,波長4200

における利得は-7.7cm⁻¹となる。このようにし て測定した全ての波長に対して同様の処理を行 うことで利得スペクトラムが明らかになる。

図4にVSL測定前の,レーザ素子としてのLD (A)の発光スペクトラムの注入電流密度依存性 を示す。またそれに対応した注入電流密度にお いてVSL測定した結果得られた利得スペクトラ ムを図5に示す。これらはそれぞれ対応した電 流注入密度において測定されているため,半導 体レーザとしての発光スペクトラムとVSL測定 による利得スペクトラムを注入電流密度を介し て直接比較することができる。



図 2 ASE スペクトラムのストライプ長依存性



プ長依存性とネットモード利得

図4からLD(A)のしきい値は,おおよそ注入 電流密度が6.8kA/cm²付近であることが判る が,この注入電流密度に対応する図5中の利得 スペクトラムから,しきい値における最大ネッ トモード利得 G_{max} は~12cm⁻¹ と見積もられる。 半導体レーザにおける発振条件は次式のような ものであるため,しきい値における最大ネット モード利得 G_{max} (= g_{max} - _{in})は反射損失を 示していることがわかる。

 $g_{\max} = \frac{1}{L} \ln \left(\frac{1}{R} \right) + _{in}$









ここでRは端面反射率である。これによると LD(A)の端面反射率はおおよそ30%ということ になる。

一般的にGaN 系半導体レーザの場合,端面 コーティングを施さない状態における理想的な 端面反射率は20%程度であると考えられるが, LD(A) についてはやや高い値が得られている。 ただし今回の検討においては VSL 測定前に (LD(A)のI-L 特性の測定を行わなかったため, しきい値は図5を用いて発振スペクトラムの変 化の様子から予想している。そのため,見積 もったしきい値には誤差が含まれるものと予想 される。このしきい値見積もりの誤差が,算出 された反射率の値に影響している可能性がある。 他の素子について I-L 特性や遠視野像などの測 定から正確なしきい値や端面の形成状態を把握 した上で同様の端面反射率の見積もりを行うと, 端面の形成状態が良い素子の場合,安定してほ ぼ20%程度の端面反射率が得られている。)

また図6はLD(A)とLD(B)のネットモード利得 スペクトラムを比較した図である。素子の内部 損失は,利得スペクトラムにおいて最大利得か ら長波長側へ十分離れた,利得が消失する波長 領域でのネットモード利得の値より求めること ができるが⁽¹²⁾,図6からそれぞれの素子の内部損



図 6 LD(A)とLD(B)のネットモード 利得スペクトラムの比較 失 _{in}を見積もると,LD(A)は _{in} ~ 10cm⁻¹,LD (B)では _{in} ~ 38cm⁻¹という値になり,両者の内 部損失の値に大きな違いがあることが判った。

5. 導波路シミュレーションによる VSL 測定結果の考察

この2素子における内部損失の差の発生理由 としては,LD(A)とLD(B)における積層構造の 違いが考えられる。すなわちLD(B)はLD(A)と 比較して薄いn-clad 層を持っているため,活 性層への光閉じ込めに関してLD(A)より不利な 導波路構造となっている。そのことは図7(a) および図7(b)中に実線で示したこの2素子に 関する垂直横方向遠視野像の測定結果からも理 解できる。

垂直横方向遠視野像において単峰性のパター ンを示す LD(A) に対して,LD(B) では強度の非 対称性を伴った2つのメインピークが±20。 付近に存在することに特徴づけられる多峰性の パターンを示す。これらの遠視野像の測定結果 は,導波路シミュレーションによって,LD(A) では半導体レーザ内部において光が活性層付近 に閉じ込められていることを,LD(B)では光が n-GaN コンタクト層へ漏れ出していることを反 映した結果であることが確かめられた(図7中 点線)。

n-GaNコンタクト層への光の漏れ出しは光閉じ

込め係数 の低下を伴うため,結果としてモー ド利得(g_{max})の低下をもたらし,しきい値上昇 の一要因となる。導波路シミュレーションに よって求めた光閉じ込め係数はLD(A)では = 0.044,LD(B)では = 0.024であるが,単純に光 閉じ込めの差だけでもモード利得(g_{max})はLD (B)はLD(A)の半分程度の値しか得られないこと になる。

一方,前節で示した2素子間での内部損失の 測定結果の差違の起因については,単純にn-GaNコンタクト層へ光が漏れ出したという理由 によってのみ説明することができない。なぜな ら光の漏れ出しが原因で素子の内部損失が上昇 するためには,n-GaNコンタクト層へ光が漏れ 出すことによって初めて吸収損失を感じ取って しまうような局在的な吸収を持つ領域の存在が 必要となるためである。しかしn-GaNコンタク ト層自体は基本的に活性層の発光波長に対して 透明であるため,n-GaNコンタクト層への光の 漏れだしによって素子の内部損失が上昇するこ とは考え難い。そこで次のような局在的吸収領 域の存在を考えてみた。

一般的にサファイア基板上に低温成長バッファ層を用いてエピタキシャル成長したGaN系 半導体では,基板であるサファイアとGaN系半 導体結晶の間に存在する大きな格子定数差に起 因して,GaNエピタキシャル成長層のサファイ



図7 接合と垂直方向の遠視野像の実測値(実線)と計算値(点線)

ア基板との界面付近に,高密度の転位層が形成 されることが知られている。

高転位密度のGaNは活性層の発光波長付近で も光学的吸収を持つが,このような高転位密度 領域はレーザ素子n-GaN コンタクト層の底部の サファイア基板との界面部分にも存在してい る。つまり,このような高転位部分密度部分の 存在が,光閉じ込めの劣るLD(B)の内部損失増 大に寄与している可能性がある。このような仮 説に基づき ,n-GaNコンタクト層の底部 ,サファ イア基板との界面付近に吸収損失を設定し,再 度導波路シミュレーションを行った。すると, このシミュレーションによって得られた内部損 失値にはLD(A)構造と LD(B)構造の間で差違が 生じ LD(B) における内部損失がLD(A) における 内部損失よりも50cm-1程度大きいという結果が 得られた。この値自体は実際の測定結果とはや や差があるものの,オーダーとしてはほぼ妥当 なものと考えられる。

さらに遠視野像に関しても,従来モデルを用 いたLD(B)構造に関するシミュレーションでは, 実際のLD(B)の遠視野像測定結果に見られる± 20°付近にある2つのメインピーク強度の非対 称性が説明できなかったが,n-GaNコンタクト 層の底部に吸収損失を設定したモデルを用いる ことで,実測データを反映するような形で2つ のメインピーク強度の非対称性が示される結果 となった(図7(b)点線)。

このように構造の違った2つのレーザ素子にお ける内部損失,および遠視野像の差は,n-GaNコ ンタクト層の底部,サファイア基板との界面付近 に適度の吸収損失層を仮定することで定性的に説 明できることが明らかになった。

6. まとめ

電流注入型の VSL 法に, GaN 系半導体の特徴 を利用したレーザ加工を組み合わせた新たなデ バイスパラメータ評価方法を提案し,実際に 我々の作製したGaN 系青紫色半導体レーザに適 用して利得特性の測定を行った。 これによると 光閉じ込めの劣る素子では閉じ 込め係数の低下によるモード利得の低下と 吸収 損失の上昇が同時に発生していることがわかっ た。

VSL による測定結果と遠視野像の測定結果, および導波路シミュレーションによる結果を考 え合わせると,素子のモード利得と内部損失は その積層構造に強く影響されていることがわか る。また光閉じ込めの劣る素子の内部損失上昇 と,遠視野像における荒れや強度の非対称性 は,n-GaN コンタクト層の底部,サファイア基 板との界面付近に適度の吸収損失を設定したモ デルに関する導波路シミュレーションによって 定性的に説明可能であることを示した。

これらの検討から,レーザ加工を併用した VSL法はGaN系青紫色半導体レーザのデバイス パラメータ評価に対して有用であることが示さ れた。

7. 謝辞

本研究は,ローム株式会社との「GaN系青紫 色半導体レーザ共同開発」によるものである。 ご協力いただきました伊藤範和氏,田辺哲弘 氏,園部雅之氏をはじめ,ローム株式会社 光 デバイス研究開発部のみなさまに深く感謝致し ます。

参考文献

- 1 M. Kuramoto, A. Yamaguchi, A. Usui and M. Mizuta: IEICE TRANS. ELECTRON. E83-C, (2000) 552
- 2 K. Domen, R. Soejima, A. Kuramata, K. Horino, S. Kubota and T. Tanahashi: Appl. Phys. Lett. 73, (1998) 2775
- 3 M. Koike, S. Yamasaki, S. Nagai, Y. Tezen, S. Iwayama, A. Kojima, T. Hiramatsu, T. Umezaki, M. Itoh, H. Yamashita, M. Ohashi, A. Kimura, M. Sato and K. Ohguchi: Proc. Int. Workshop on Nitride Semiconductors IPAP Conf. Series 1, (2000) 886

- 4 P. M. Smowton and P. Blood: Appl. Phys. Lett. 70, (1997) 2365
- 5 K. L. Shaklee and R. F. Leheny: Appl. Phys. Lett. 18, (1971) 475
- 6 S. T. Kim, H. Amano and I. Akasaki: Appl. Phys. Lett. 64, (1994) 1535
- 7 G. Frankowsky, F. Steuber, V. Harle,F. Scholz and A. Hangleiter: Appl.Phys. Lett. 68, (1996) 3746
- 8 J. D. Thomson, H. D. Summers, P. J. Hulyer, P. M. Smowton and P. Blood: Appl. Phys. Lett. 75, (1999) 2527
- 9 A. Oster, G. Erbert and H. Wenzel: Electron. Lett. 33, (1997) 864
- 10 E. Herrmann, P. M. Smowton, H. D. Summers, J. D. Thomson and M. Hopkinson: Appl. Phys. Lett. 77, (2000) 163
- 11 Y. Kimura, A. Ito, M. Miyachi, H. Takahashi, A. Watanabe, H. Ota, N. Ito, T. Tanabe, M. Sonobe and K. Chikuma: Jpn.J.Appl.Phys. 40,(2001) L1103
- 12 G. Fuchs, J. Horer, A. Hangleiter, V. Harle, F. Scholz, R. W. Glew and L. Goldstein: Appl. Phys. Lett. 60, (1992) 231

筆者

- 木村 義則(きむら よしのり)
 - a. 総合研究所 開発統括部
 - b. 1993 年
 - c. 入社以来, GaN 系青紫色半導体レーザの 研究開発に従事

- 伊藤 敦也(いとう あつや)
 - a. HEC ディスプレイ事業統括部 技術統括部 b.1999 年
 - c.GaN系青紫色半導体レーザの研究開発を経 て,現在,PDPのプロセス開発に従事
- 宮地 護(みやち まもる)
 - a. 総合研究所 開発統括部
 - b.1995 年
 - c. 入社以来, GaN 系青紫色半導体レーザの 研究開発に従事
- 高橋 宏和(たかはしひろかず)
 - a. 総合研究所 開発統括部
 - b. 1992 年
 - c. 入社以来, GaN 系青紫色半導体レーザの 研究開発に従事
- 渡辺 温(わたなべ あつし)
 - a. 総合研究所 開発統括部
 - b.1980 年
 - c. 磁気ヘッドの開発を経て GaN 系青紫色半 導体レーザの研究開発に従事
- 太田 啓之(おおた ひろゆき)
 - a. 総合研究所 所長室
 - b.1977 年
 - c. 磁気記録技術の研究,磁気ヘッドの開発 を経てGaN系青紫色半導体レーザの研究開 発に従事
- 竹間 清文(ちくま きよふみ)
 - a. 総合研究所 開発統括部
 - b.1980 年
 - c. 光ピックアップの光学系開発,波長変換 素子の研究を経てGaN系青紫色半導体レー ザおよび光通信用DFBレーザの研究開発に 従事