# InGaN 薄膜における励起子ー励起子散乱による誘導放出

北野 亮<sup>A</sup>、安藤 雅信<sup>B</sup>、上村 俊也<sup>B</sup>、中山 正昭<sup>A</sup> 大阪市立大学大学院工学研究科電子情報系専攻<sup>A</sup> 豊田合成株式会社 オプトE事業部<sup>B</sup>

Stimulated emission due to exciton-exciton scattering in an InGaN thin film

R. Kitano<sup>A</sup>, M. Ando<sup>B</sup>, T. Uemura<sup>B</sup>, and M. Nakayama<sup>A</sup>

Department of Applied Physics, Osaka City University<sup>A</sup>

Optelectronics Technical Division, Toyoda Gosei., Co. Ltd.<sup>B</sup>

We have investigated the photoluminescence (PL) properties of a lightly-alloyed  $In_{0.02}Ga_{0.98}N$  thin film under intense excitation conditions. The InGaN thin film was grown on an Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> substrate by metal organic vapor phase epitaxy. A PL band (P band) peculiar to the intense excitation condition is clearly observed. The excitation-power dependence of the P-band intensity exhibits an almost quadratic nature, accompanying with a threshold-like appearance. At the threshold excitation power, the energy of the P band is lower than the energy of the *n*=1 A free exciton by the energy difference between *n*=1 and *n*=2 exciton energies. The P-band energy gradually shifts toward a low-energy side with an increase in excitation power. Furthermore, we have confirmed that the P band has the optical gain of about 40 cm<sup>-1</sup> at the excitation power of 200 kW/cm<sup>2</sup> by using a variable-stripe-length method. The results described above demonstrate that the P band is caused by the stimulated emission due to an exciton-exciton scattering process. It is noted that the threshold excitation power (~3 kW/cm<sup>2</sup>) for the P band in the InGaN thin film is much lower than that in a high quality GaN single crystal.

### 1.はじめに

近年、InGaN は可視から紫外域にわた る発光デバイスの材料として広く用いら れ、基礎物性とデバイス応用の両面にお いて盛んに研究が行われている。強励起 条件特有の発光特性である励起子-励起 子散乱による発光は、これまでII-VI族 半導体を中心として盛んに研究が行われ ており、誘導放出を生じる発光過程とし て知られている[1]。しかしながら、InGaN において、この励起子-励起子散乱発光 に起因した誘導放出については、これま で全く報告されていない。

本研究では In 濃度が 2% という希薄な InGaN 薄膜に着目した。この試料に対し て、10 K において、強励起条件での発光 特性について研究を行い、励起子ー励起 子散乱による P 発光帯を観測した。この 発光帯についての励起光強度依存性、及 び、Variable Stripe Length Method (VSL 法)を用いた光学利得に関する詳細な測 定結果から、In 濃度が希薄な InGaN 薄膜 において励起子ー励起子散乱過程による 誘導放出が生じていることを明らかにし た。また、InGaN 薄膜におけるその誘導 放出の閾値は、GaN 単結晶の場合[2]と比 較して極めて低いものである。

# 2.試料と実験方法

本研究では、試料としてAl<sub>2</sub>O<sub>3</sub>(11<u>2</u>0)基 板上に有機金属気相成長(MOVPE)法に より作製したIn<sub>0.02</sub>Ga<sub>0.98</sub>N(200 nm)薄膜 を用いた。基板との緩衝層として、極薄 膜AINの上にGaN層(4  $\mu$  m)を成長して いる。吸収スペクトルの測定にはダブル ビーム分光光度計を用い、発光スペクト ルの測定においては、弱励起用の光源に He-Cdレーザー(325 nm)、強励起用の光 源に、パルス幅 5 nsの窒素レーザー(337 nm)を用いた。さらに、VSL法により光 学利得の測定を行った。

#### 3.実験結果と考察

図1は、10 Kでの吸収スペクトル(破線)および弱励起条件での発光スペクトル(実線)を示したものである。図中の 矢印で示したE<sub>A</sub>は吸収スペクトルより見 積もったA自由励起子エネルギーである。 一般に、InGaNではGaNにInを混晶化する ことによる混晶ポテンシャルの揺らぎに より、局在状態が形成されることが知ら れている[3]。弱励起条件では、A自由励 起子エネルギーから 30 meV程度ストー クスシフトしたブロードな発光帯が観測 されている。この発光帯は、混晶ポテン シャルの空間的揺らぎに起因した弱局在 励起子による発光と考えられる。

図2は、10 Kにおける、強励起条件で の発光スペクトルの励起光強度依存性



図1 10 Kにおける、吸収スペクトル(破 線)および弱励起条件での発光スペク トル(実線)。図中の矢印*E*<sub>A</sub>はA自由 励起子エネルギーを示す。



図2 10 Kにおける、強励起条件における 発光スペクトルの励起光強度依存性 (実線)および吸収スペクトル。図中 の矢印E<sub>A</sub>はA自由励起子エネルギー を、E<sub>th</sub>はPで示した発光の閾値近傍で の発光エネルギーを示している。挿入 図はPで示した発光の積分発光強度 の励起光強度依存性。

(実線)および吸収スペクトル(破線) を示したものである。強励起条件では、 ある閾値(3 kW/cm<sup>2</sup>)以上で、シャープ なP発光がA自由励起子エネルギー( $E_A$ ) の低エネルギー側に出現し、励起光強度 の増大と共に低エネルギーシフトしてい る。さらに、このP発光は以下の特徴をも つ。

その積分発光強度は、図 2 の挿入図に 示すように、3 kW/cm<sup>2</sup>付近で閾値特性を 示し、10 kW/cm<sup>2</sup>以上で、励起光強度に対 して2乗に近い超線形性(1.6乗)を示す。 挿入図中の実線は、P発光積分強度の励起 光強度 10 kW/cm<sup>2</sup>以上の領域をフィッテ ィングしたものである。ここで、P発光の 積分発光強度を見積もる際に、同じエネ ルギー領域に弱局在励起子による発光が 重なっているので、二つのガウス関数を 用いて、P発光のスペクトルを分離した。 また、閾値近傍における発光のピークエ ネルギー( $E_{th}$ ) と $E_A$ の差( $\Delta E = E_A - E_{th}$ ) は 21 meVである。本研究で用いた試料は In濃度が2%と希薄なInGaNであるので、 励起子束縛エネルギーをGaNと同じ28 meVと仮定すると、このエネルギー差(Δ E)はn=1とn=2の励起子状態間のエネル ギー差に一致する。以上の特徴から、P 発光は励起子ー励起子散乱による発光で あると考えられる。

励起子ー励起子散乱発光とは、基底状態 (n=1) の2つの励起子が非弾性散乱 して、一方の励起子は励起状態 ( $n \ge 2$ ) に散乱し、もう一方は、基底状態よりも エネルギーの低いフォトン状態に散乱す ることにより生じる発光である。この散 乱過程におけるエネルギー保存則と運動 量保存則から、発光エネルギーとn=1 励 起子エネルギー ( $E_1$ )の差は次式で与え られる[3]。

$$E_1 - \hbar \omega_n = \left(1 - \frac{1}{n^2}\right) E_b + 3\sigma k_B T_{\text{eff}} \qquad (1)$$

ここで、 $E_b$ は励起子束縛エネルギーである。(1) 式の右辺の第2項は励起子の運動エネルギーに起因するもので、励起子系の有効温度( $T_{eff}$ )を反映している。 $\sigma$ は1以下の正の定数である。

(1) 式から励起子ー励起子散乱発光の 特徴は、散乱先である励起状態(n≥2) と基底状態(n=1)の状態間のエネルギー 差分だけ励起子エネルギーより低エネル ギー側で発光すること、励起光強度の増 大に伴う励起子系の有効温度の上昇によ り低エネルギーシフトすることなどが挙 げられる。また、この発光は励起子2体 の衝突に起因することから、原則的には、 発光強度は励起光強度に対し2 乗に比例 して増大する。これらの特徴は、10Kに おける強励起条件での発光特性(図 2) の実験結果と良く一致しており、本研究 のIn濃度が希薄なInGaN薄膜において励 起子ー励起子散乱発光が生じていると結 論できる。

さらに、着目すべきことは、この励起

子ー励起子散乱発光が3 kW/cm<sup>2</sup>という極 めて低閾値で観測されている点である。 高品位のGaN単結晶においては、この励 起子ー励起子散乱発光の閾値が 270 kW/cm<sup>2</sup>という報告がある[2]。このように、 GaNにわずかにInを混晶化することによ って、励起子ー励起子散乱発光を 1/100 程度の極めて低閾値で観測できることが 明らかになった。その原因としては、GaN にわずかにInを混晶化させることによる 混晶ポテンシャル揺らぎが励起子の非弾 性衝突の散乱効率を向上させ、励起子ー 励起子散乱発光の低閾値化が生じている と考えられる。

InGaN 薄膜における励起子ー励起子散 乱発光において、誘導放出が生じている こと、つまり光学利得の存在を確認する ために VSL 法を用いた。VSL 法とは図 3 (a) に示すように、端面からの発光強度



図 3 (a) VSL法の模式図。(b) 10 Kにおけ る、上図は励起光強度 200 k W/cm<sup>2</sup>での ストライプ長が 0.50 mmと 0.38 mmのP 発光スペクトル。下図はそれらを基に計 算した光学利得スペクトル。

のストライプ長依存性を測定するもので ある。光学利得が存在すれば、端面から の発光強度 ( $I_L$  (E)) はストライプ長 (L) に対して指数関数的な依存性を持ち、次 式で表すことができる[4]。

$$I_{\rm L}(E) = I_{\rm S}(E)(exp[g(E)L] - 1) / g(E)$$
 (2)

ここで、*I*sは自然発光強度である。この (2) 式を用いることで、VSL法により 光学利得 (*g*(*E*)) を評価することができ る。

図3(b)の上図は、10Kにおける、励 起光強度200kW/cm<sup>2</sup>でのストライプ長が 0.50 mmと0.38 mmにおけるP発光スペク トルを示したものである。下図はこれら 2 つのスペクトルを基に、(2)式を用い て計算した光学利得スペクトルである。P 発光のピーク付近に明確に光学利得が存 在している。図4は、10Kにおける、閾 値以上の異なる励起光強度(10kW/cm<sup>2</sup>~ 200kW/cm<sup>2</sup>)でのP発光の積分発光強度を ストライプ長に対して片対数プロットし たものである。図中の破線は実験結果を フィッティングしたものである。どの励 起光強度においても、P発光

の積分発光強度は明らかにストライプ長 に対して指数関数的な依存性をもってい る。また、この傾きから、(2)式を用い



図 4 10 Kにおける、閾値以上の異な る励起光強度(10 kW/cm<sup>2</sup>~200 kW/cm<sup>2</sup>)でのP発光の積分発光強 度のストライプ長依存性。

て計算すると、最大励起光強度の 200 kW/cm<sup>2</sup>において 36 cm<sup>-1</sup>の光学利得が得 られる。以上の VSL 法の結果は、本研究 における In 濃度が希薄な InGaN 薄膜にお いて、励起子-励起子散乱による誘導放 出が生じていることを明確に示している。

#### 4.まとめ

本研究では、In 濃度が希薄な InGaN 薄 膜に着目し、強励起条件での発光特性に 関する詳細な研究を行った。10 K におい て励起子ー励起子散乱による P 発光を GaN の単結晶に比べて極めて低閾値で観 測した。このことから、GaN にわずかに In を混晶化することによる混晶ポテンシ ャル揺らぎが励起子の散乱確率を向上さ せ、P 発光が低閾値で観測されたと考え られる。さらに、VSL 法を用いて、光学 利得の測定を行い、In 濃度が希薄な InGaN 薄膜において、励起子ー励起子散 乱による誘導放出が生じていることを明 確にした。

## 謝辞

試料の結晶成長に御協力をいただいた豊田合成株式会社の中井真仁氏に感謝いたします。

#### 参考文献

- I. Tanaka and M. Nakayama J. Appl. Phys. 92, 3511 (2002)
- [2] S. Kurai, et el., Jpn. J. Appl. Phys. 38, L102 (1999)
- [3] M. Smith, *et el.*, Appl. Phys. Lett. **69**, 2837 (1996)
- [4] C.Klingshirn, Phys. Status Solidi (b)71, 547 (1975)
- [5] K. L. Shankee and R. F. Lehenny, Appl. Phys. Lett. 18, 475 (1971)