# 「サファイア基板上GaNの成長に関する研究」

第1章 序論

1.1 はじめに

発光ダイオード(LED)、レーザダイオード(LD)に代表される固体発光素子に使用される材料はIII。族とV。族の元素からなる化合物半導体である。それらの主な使用用途は光通信用の光源である。使用材料はシリカファイバの低損失帯に合わせて選ばれており、0.85µm帯においてAlGaAs/GaAs、1.3~1.65µm帯においてGaInAsP/InPを使用した長波長LEDとLDが現在使用されている。赤外通信用の発光素子材料はヒ化物、リン化物半導体の独壇場である。

一方、半導体による発光素子は通信用だけでなく表示用光源として大きな需要がある。 可視光域表示用LEDの活性層材料として赤色帯では従来からあるAlGaAs、赤色から橙 色ではGaP、GaAsP、黄緑色では発光中心を添加したGaPに加え最近では赤色から黄緑 色までAlGaInPが使用されている。可視領域において短波長領域に属する緑色(495~ 548 nm)から青色(455~485 nm)の発光を実現する半導体のバンドギャップは2.3 eV 以上必要である。ヒ化物、リン化物半導体では直接遷移が許容される範囲でその程度ま でバンドギャップを大きくできないため、これらによってその領域における高効率発光 は実現できない。

青色領域では上記の材料系とは全く異なるSiCが実用化されていた。pn接合が容易に 形成できることからSiCは青色発光を可能とする半導体材料のなかで最も早く市場に現 れた。SiCは間接遷移型の半導体であるのでAlを発光中心として添加し発光効率を高め ている[1]。しかしながらその発光効率(外部量子効率)は1991年当時で0.023%であり 赤色系LEDの1/100以下の効率である[2]。1993年までは赤色系のLEDと肩を並べる青色 系のLEDは皆無であった。

紫外から緑色の発光材料としてはII-VI族半導体のZnSe系、III-V族半導体のGaN系が 知られていた[3,4]。両材料系ともに直接遷移型でかつ2.6eV以上のバンドギャップを実 現できるが、両材料系ともその結晶成長が極めて困難であった。GaNの成長の研究が遅 れていたこともあるが、ZnSe系の膜質は結晶成長に分子線エピタキシ(molecular beam epitaxy, MBE)法を用いて改善が進み、1993年まで青色から緑色の発光領域ではZnSe系 半導体が有望視されていた。

-1-

II-VI族半導体では青色から緑色の高効率発光材料としてZnSe、ZnCdSe、ZnSeTeなど が知られている。ZnSeにおいて、MBE法によりアクセプタ不純物を従来のLiをNに変え て正孔濃度~10<sup>17</sup>cm<sup>-3</sup>までドーピングが可能となったことから低抵抗のp形ZnSeが実現さ れた[5,6]。これにより発光デバイスの研究が広く行われるようになり、LEDのみならず LDの作製も可能となった[7,8]。しかしながら結晶成長時に導入された欠陥に起因する 劣化が顕著であるために[9]、現在のところZnSeTeを活性層に用いた緑色LEDを米イー グルピッチャー社がサンプル出荷するのみに留まっている。

一方、青色発光材料として窒化物半導体が大きく注目を浴びたのは1994年にGaInNを 活性層に用いた高輝度青色発光ダイオードが発表されてからであろう。窒化物半導体の 基幹材料である単結晶薄膜GaNはそれ以前より紫外から青色発光材料として一部で研究 されていた。成長方法は初期においてはGaを塩化物として輸送するクロライド輸送法 (当時は気相成長 (chemical vapor deposition, CVD) 法、V族に水素化物を使用すること から現在はハイドライド気相成長 (hydride vapor phase epitaxy, HVPE) 法と呼ぶことが 多い)が広く用いられていた[10-15]。Ilegemsらが報告したサファイア基板上に成長し たGaNは現在でも通用するほどの電気的特性を示していた[16]。しかしながらほとんど の研究機関では

1) 平坦で高品質な膜が得られないこと

2) 1)に起因してバンド端発光が非常に弱く、結晶欠陥に起因する深い準位からの 発光が強いこと

3) 残留電子濃度が高く(~10<sup>18</sup>cm<sup>-3</sup>)、導電率、およびp形GaNができないこと という致命的な問題が研究また実用化を阻害していた。唯一ZnドーピングによりGaNは 高抵抗化[17,18]し、さらにZnは成長温度によって発光中心位置を変えることができる [19-24]ため金属-絶縁層-半導体(MIS)型のLEDのみが可能であった。MIS構造ゆえに 駆動電圧は高かった。これは結晶の質にはほとんど関係なくその構造故の問題であり、 良好な成長が可能となってからのMIS型LED(有機金属気相成長(metalorganic chemical vapor deposition, MOCVD)法による)でさえも電流値数mA程度の駆動電圧は10V以上と 高い[25]。駆動電圧を低くするためにpn接合を実現する必要がありp形GaNが切望され ていた。

上記の問題は1989年までに全て名古屋大学のグループによるMOCVD法による先駆的

-2-

な研究により基本的な解決策を得た。以下にそれらを示す。

1)に関しては1986年にAmanoらがMOCVD法により低温AIN緩衝層を使用してサファ イア上に平坦なGaNを成長できることを示し解決された[26]。

2)に関しては1)により強い帯間遷移発光が可能となった[27]。

3)に関しては1)により残留電子濃度が低くなった(~10<sup>17</sup>cm<sup>-3</sup>以下)ことにより 導電率の制御、p形GaNは可能となった。n形GaNは不純物としてSiを用い自由電子密度 10<sup>18</sup>cm<sup>-3</sup>後半まで制御が可能であった[28]。MOCVD法によるp形GaNの実現の足がかり となったのはビスシクロペンタディエニルマグネシウム、ビスメチルシクロペンタディ エニルマグネシウムを用いたMgのドーピングである[29]。MgはGaN中でアクセプタに なること、MgはZnに比べて付着力が大きくその温度依存性は極めて少ないことが示さ れていた。p形GaNはMgドーピングをしたGaNを低速電子線照射(low energy electron beam irradiation, LEEBI)することにより実現された[30]。上述の技術により1989年に世 界で初めてGaNによるpn接合型LEDが作製された。GaNのバンド端発光は紫外域である が、GaN中のMgは420~460 nm で青色発光中心となり、pn接合で作製できることから MIS型LEDと比較して駆動電圧が大幅に下がった(電流数mAで駆動電圧は3~5 V)。

上述の基本技術のさらなる向上、および青色発光LEDの高輝度化については Nakamuraらによるものが大きい。低抵抗p形GaNは処理の煩わしいLEEBIだけでなくN<sub>2</sub> 雰囲気中で熱処理するのみでも得られることは実用上最も重要であると思う[31-33]。広 範囲の処理に時間を要するLEEBIと比較して簡易に多葉処理できるこの技術は現在当然 のごとく適用されている。

p形GaNに次ぐ重要な技術は青紫色から橙色までの可視領域におけるバンド端発光を 可能とする三元混晶であるGaInNの高品質化である。GaInNのMOCVD成長は Osamura[34]、Nagatomoら[35]により先駆的な研究がなされた。これらの報告によれば InNの高い熱分解性を考慮してGaInNの成長は600 ℃以下というGaNに比べて遥かに低い 温度で行われていた。Yoshimotoらは比較的高品質なGaInNを800 ℃という高温で得てい たが[36]、非常識的なNH<sub>3</sub>流量(20 SLM)による高V/III比の減圧成長は追実験を困難な ものとしていた。Nakamuraらは帯間遷移発光を可能とするGaInNが、N<sub>2</sub>をキャリアガス に用いて現実的なNH<sub>3</sub>流量により得られることを示した[37-40]。このInNの熱分解を押 さえるN<sub>2</sub>分圧印加技術も広く用いられているものである。Koukitsuらは熱力学的に GaInNのMOCVD成長の解析を行っているが高いV/III比と高いN2分圧がGaInNの成長には必須であることが示されている[41,42]。

これらの研究の成果により、窒化物半導体はZn-Se系半導体に取って変わって紫外から緑色までの発光材料としての地位を固め商品化されている。また次世代高密度記録用 光源として、窒化物半導体を使用したLDの研究が広く行われている[43-49]。現在 GaInN多重量子井戸LDの出力半減時間は20℃において1万時間を越えており[50]、ZnSe 系LDを遥かに越える寿命を達成している。

1. 2 窒化物系半導体のエピタキシャル成長

(AlGaIn)Nの安定相はウルツ鉱構造である。準安定相として閃亜鉛鉱構造があるが本 研究では安定相であるウルツ鉱構造について研究を行ったのでこれについてのみ述べる。 窒化物半導体を含む代表的な半導体、基板材料の格子定数とエネルギーギャップの関係 を図1.1に、GaNとサファイアの格子定数と熱膨張係数を表1.1に示す[51-54]。 (AlGaIn)Nは1.9-6.2 eVというバンドギャップであり、紫外から赤色までの発光材料とな りうる有用な材料系である。エピタキシャル成長用基板としてはサファイアが一般的に 用いられる。サファイアはウルツ鉱構造と同じ六回対称であるコランダム構造でありま た耐熱性に優れており、GaNのヘテロエピタキシャル成長用基板として適当である。他 に基板としては六回対称を考慮して6H-SiCがある。低温成長用基板として適当である。他 しかしながらa軸方向の熱膨張係数は4.2×10<sup>6</sup>K<sup>1</sup>であり、GaNの5.59×10<sup>6</sup>K<sup>1</sup>と比べて小 さい。このためSiCを基板としてGaNを高温成長させた場合降温時にGaNには引っ張り 歪みが加わるためGaN側にクラックが生じやすく[55]高温成長用基板としての使用は不 適当であると考えている。また、これに対しサファイアのa軸方向の熱膨張係数は7.5× 10<sup>6</sup>K<sup>1</sup>であり降温時にGaNには圧縮歪みが加わるためクラックが生じにくい[56]。

サファイアの面方位を図1.2に示す。基板として最も多く用いられているのはc面 であり、次いでr面、a面である。サファイアc面上へGaNを成長した場合、GaNのc軸は サファイアのc軸と平行、つまりGaN(0001)面が成長面である[53]。なおサファイアa面 上にGaNを成長させた場合にも、GaN(0001)面が成長面になる[57]。サファイアのa軸格 子定数 *a*<sub>Sapphire</sub>は4.785 ÅでありGaNのa軸格子定数 *a*<sub>GaN</sub>は3.189 Åであることから、この格

-4-

子定数の差によりGaNのa軸はサファイアのa軸に対して平行に成長せず、30°傾いた方 向へ向く(図1.3)[27,58]。a軸格子不整合率は単純なa軸格子定数差からではなく  $(\sqrt{3}a_{GaN} - a_{Sapphire})$ から求めることになる。するとサファイアを基準とした格子不整合率 は $(\sqrt{3}a_{GaN} - a_{Sapphire})/a_{Sapphire}$ より15.4%となる。この格子不整合率の高さによりサファイ ア上にヘテロエピタキシャル成長したGaNには通常10<sup>7</sup>~10<sup>8</sup> cm<sup>-2</sup>もの貫通転位が観察さ れる。

GaNは3.4eVという禁制帯幅であり真性であれば絶縁物である。原子間結合様式には GaとNの大きな電気陰性度の差により共有結合にイオン結合性が混じる。原子間結合エ ネルギーは全てが共有結合の場合よりイオン結合性が混じった場合の方が小さくなる。 よって格子欠陥の生成エネルギーが小さくなるため、成長したGaN結晶には格子欠陥が 多くまたそれに起因し電気伝導性が生ずる。よって高品質な結晶を作製するのは本質的 に困難である。しかし低温緩衝層技術を用いさらに原料の高純度化および成長法の改善 により高品質なGaNが得られている[26,59]。

GaNのエピタキシャル成長は目的によって大きく二つに大別される。一つはホモ基板 としての役割を持たせる厚膜成長と、発光デバイスなどを形成する薄膜成長である。厚 膜GaNの成長には主にHVPE法が用いられる。Gaを塩化物として輸送するHVPE方法は 特に成長速度が数10~数100µm/hと大きくすることができるため、サファイア基板と 同程度の膜厚を持つGaNを成長することができる[60-62]。SiO,マスク上にovergrowthし た(epitaxial lateral overgrowth, ELO) GaNの転位密度がサファイア上にMOCVD成長した GaNより二桁以上減少すること[63,64]から、最近低欠陥ホモ基板用成長法として研究が 盛んに行われている。窒化物半導体を用いた発光素子の転位と発光の因果関係の報告は ほとんどなかったが、最近貫通転位は電流のパスになるとの報告があり[65]、リーク電 流を減少させるために低転位基板の必要性が大きくなっている。薄膜成長用には主に MOCVD法、MBE法が用いられる。MOCVD法は低温緩衝層技術により高品質なGaN薄 膜が得られることから現在主流の成長法である。MBE法においてRFまたはECRプラズ マセルを用いV族源として原子状窒素を供給することからガスソースMBEとも呼ばれる。 成長温度が低くできるのが特徴である。しかしながら、イオンを含まない活性化窒素の 供給はプラズマセルの性能に大きく依存するので、高品質なGaNの成長にはプラズマセ ルの高性能化が必須である[51-53]。

-5-

#### 1.3 新たな試み

現在のところ、GaNのヘテロエピタキシャル成長用基板としてはサファイア基板が最 も使用される場合が多い。サファイア基板には導電性がないことからサファイア基板上 青色LEDではp電極、n電極は両方共に成長面側に形成される。導電性基板上に作製する ことができれば一方の電極を裏面から取ることができデバイスの作製が平易になる。こ の点において導電性を制御することができる半導体基板上の成長が望ましいが、現在の ところ1000℃というMOCVD法による高温成長に耐えうる基板は6H-SiCのみである。 6H-SiC以外の導電性基板として、最も有用性が高く6H-SiCより遥かに安価であるSi基板 を使用するための基礎研究も行われている。Si基板の使用は安価であることだけではな く、その上のGaNの成長はoptelectronics integrated circuit (OEIC)の短波長用光源、受光素 子の形成を可能とする。Si基板上の成長では通常サファイア基板上のGaNの成長で使用 される低温緩衝層技術を用いると良質なGaNが得られないことが知られている[66]。 MOCVD法による比較的高品質なGaNを成長した先駆的な報告では直接成長[66]、高温 成長した単結晶AINを中間層に用いる手法[67]、3C-SiCを中間層に用いる手法[68]など がある。Si上に成長した窒化物以外のIII-V族半導体を利用する報告もある。GaAs/Siを 使用して低温AINを堆積後GaNを成長する方法がYangらによって報告されている[69]。 本研究においてもSi上のGaNの成長の基礎研究を行い報告を行ってきた[70,71]。本研究 ではGaNと熱膨張係数不整合率の少ないGaPを中間層に用いSi上にGaNを成長すること を試み、c面の揺らぎの少ないGaNを610℃という低温成長で得た。また、MOCVD法に よる低温緩衝層技術を用いたSi上の成長では良好なGaNが成長できない理由について、 サファイア基板上の場合と比較してSi基板上低温GaNの問題点を見いだすことを試みSi 基板の腐食が関与していることを示した[72]。この問題を解決することによりサファイ ア基板上と同等の良好なGaNの成長が実現できるものと考えている。

1. 4 窒化物半導体の重要性

発光という点でGaInN発光層による青紫から緑色の高輝度LEDの実現は屋外用の自然 色フルカラーディスプレイを可能とした。LEDは小型、低消費電力、長寿命であり電球 に対して利点が多い。三原色をLEDで構成できることは色フィルタを使用して三原色を 得ていた部分に適用でき需要が拡大している。成長技術の進歩によりGaInN系青色・緑 色LEDおよびAlGaAs系赤色LEDの単色度は非常に良く(ピーク半値幅はそれぞれ30、 40、25 nm)、色彩表現力も大きい。蛍光灯以外の白色光源はすべてLEDに変わる可能 性がある。

GaN系のLDは大容量記憶装置におけるピックアップ光源としての期待も大きい。それは光ディスクでは、読み出すレーザのスポットサイズによって記録密度の限界が決定 される。レーザのスポットサイズ  $D_{\rm B}$  はレーザの波長  $\lambda$  と記録ピットに収束する対物 レンズの開口数 NA で決定され、 $D_{\rm B} = \lambda/2NA$ と表される。原理的にNAは1に近いもの を使用できるがディスクのそりなどを考慮すると0.6程度が限界であるといわれている。 よって $\lambda$ を小さくすることがスポットサイズを小さくすることに効果的である[73]。現 在、Compact Disc (CD) には発振波長 780 nm のAlGaAsレーザが使用されているが、 さらに大容量の記憶媒体であるDigital Versatile Disc (DVD) に対してはより短波長の発 振波長 635~650 nm のAlGaInPレーザが用いられている[74]。GaInNレーザが実用化され るとその発振波長は 380~450 nm と予測されることからスポットサイズはAlGaInPレー ザと比較して 1/1.5 になる。

広いバンドギャップという点で着目すると、一般にバンドギャップが広いほど外乱 (電磁波、熱)による電子の励起確率は減る。GaNはSi、ヒ化物そしてリン化物半導体 と比較して広いバンドギャップを持ちまた優れた耐熱性、耐薬品性を有している。よっ て過酷な環境下での電子デバイスの基幹材料として期待される。

環境に対する面では、窒化物半導体はヒ化物、リン化物半導体のように毒性は全くない。 主に使用されているサファイア基板にも毒性はない。これも大きな特徴である。

1.5 GaNのMOCVD成長について

窒化物半導体の成長には他のIII-V族半導体の成長法で実績のあるMOCVD法を用いる 場合が多い。本研究においてもMOCVD法によりGaNの成長を行った。GaNの成長法に は数多くの方法がある。数nmから数 µ mの膜厚が必要とされるデバイス構造の成長に おいては100 nm ~10 µ m/h程度のオーダーで膜厚制御ができるMOCVD法が最も適して いる。またMOCVD法によるGaNの表面モフォロジ、電気的特性そして光学的特性は他 成長法で成長したものより圧倒的に優れており、高品質なGaNが得られているという事 実はMOCVD法を選択するに十分な理由である。 しかしながら材料に有機金属を用いれば理想的な成長および高品質な薄膜が得られる わけではない。一般的にGaNのMOCVD成長を行う場合V族源としてNH<sub>3</sub>を使用するが、 NH<sub>3</sub>の熱分解率の低さ[75]と、高温成長における原料の気相反応[76]をあらかじめ十分 考慮する必要がある。特に電気的特性で自由電子の移動度が最高900cm<sup>2</sup>/V・sという値の GaNは変則的なガス流をなすツーフローMOCVD装置と称するもので得られている [77,78]。MOCVD法によるGaNの成長に要求される項目と本研究で使用したMOCVD装 置について以下に述べる。

単結晶のGaNのMOCVD成長を考えた場合、III族源としてアルキルガリウム(トリメ チルガリウム(TMG)またはトリエチルガリウム(TEG))、V族源としてアンモニア(NH<sub>3</sub>) を使用する。V族源としてはその他にヒドラジンがあるが爆発しやすく得られる膜質 も不十分であることからほとんど使用されない。成長様式はNH<sub>3</sub>の熱分解時に発生する 原子状窒素が窒素源となってGaNを堆積させるものと考えられている[79]。加熱方式と しては抵抗線加熱または高周波誘導加熱が一般的である。MOCVD装置の基本は原料を 基板直前まで反応させずに流し基板上にて分解堆積させるところにある[76]。これを実 現するには小さなサセプタと高速流のガス供給設備が必要である。一般にMOCVD法に よりGaNの単結晶成長を行う場合、1000℃前後という高い温度において行う必要がある。 その高い成長温度に起因する問題として

1)構成部品の変形、熱分解

2) ヒータの過度の消耗

3) 原料の気相反応

が挙げられる。ヒ化物、リン化物系半導体成長用MOCVD装置と異なりV族源として腐 食性の高いNH<sub>3</sub>を用いるために1)、2)の現象は更に加速される。構成部品の変形、 熱分解は特に石英リアクタ、グラファイトサセプタに顕著である。原料ガスが触れる構 成部品の成長中の熱分解は成長膜に不純物の混入をもたらす。特にリアクタに用いられ る石英部品は膜中に酸素、シリコンの混入をもたらす。両不純物ともにn形ドーパント になるため[80]不純物の少ないGaNを成長する場合には注意する必要がある。加熱方式 が高周波誘導加熱の場合は問題にならないが、抵抗線加熱の場合ヒータの消耗は高温成 長において致命的である。ヒータ材料としてはグラファイトが一般的であるがNH<sub>3</sub>によ り腐食されるため、現在ではパイロライティックBN(PBN)コートしたグラファイト

-8-

製ヒータを用いるのが主流となっている。3)は高温成長には必ず付随する問題である が、これを避けるために窒化物のMOCVD成長研究初期においては図1.4に示すよう なIII族源、V族源をリアクタに分離導入する手法[81]、なおかつ減圧成長を行う手法 [82]がとられた。減圧成長のメリットは分子流に近づくために供給するガス流が高速に なることである。これにより原料の衝突確率が減るために気相反応を減らすことができ る。しかしながらGaNは構成元素であるNの蒸気圧が非常に高いのでより高い圧力での 成長が望ましい。常圧が現実的に望ましい成長圧力である。アルキルガリウムとNH<sub>3</sub>の 気相反応はほぼ無視できるが、常圧成長におけるアルキルアルミニウムとNH<sub>3</sub>の気相反 応は深刻な問題である[76,83,84]。現在リアクタ形状に工夫を凝らし、気相反応を押さ える手法が一般的である。換言すれば単純な構造のリアクタでは良質な窒化物半導体の 成長はできない。現在多種多様なリアクタ形状のMOCVD装置がGaN成長用と謳って販 売されている。現在の主流は1)横型リアクタでIII族ガスとV族ガスをリアクタ内で層 流を形成させて徐々にIII族原料をV族ガス流に拡散し堆積させるタイプ[85]と2)縦型 リアクタで上部からIII族ガスとV族ガスを複数の穴から分離導入するタイプ[86,87]であ る(図1.5)。

V族源であるNH<sub>3</sub>は800℃以上で99.9%分解しH<sub>2</sub>とN<sub>2</sub>になる[88]。しかし高速で原料ガ スを供給する通常の成長においてNH<sub>3</sub>の分解率は10%以下と異常に低い[75]。分解率の 悪さはリン化物成長する際に使用するPH<sub>3</sub>の分解率以下であり、その結果V族原料とIII 族原料の原料供給比(V/III比)は一般的に1000~5000程度である。これを現実的な成長 レートで考えれば、成長レートは主にIII族原料の供給量に依存するため必然的に大量の NH<sub>3</sub>を供給する必要があるということになる。GaNのMOCVD成長は基本的に原料消費 効率が悪いことがいえる。

## 1. 6 高速三層流式MOCVD装置

本研究で使用したMOCVD装置は日本酸素(株)製の常圧横型高速三層流式MOCVD 装置である[89]。全景写真を図1.6に示す。基板面を上にするアップフェースタイプ の基板保持形式であり、2インチ基板用である。基板加熱には抵抗線加熱方式を採用し ており、サセプタ直下のヒータを加熱することにより1200 ℃まで加熱することができ る。ヒータはPBNコートされたグラファイト製ヒータであり、NH<sub>3</sub>により腐食されない。 サセプタの直径は約3インチあり加熱される部分が不必要に大きく原料の気相反応の抑制という点では不利である。III族原料はラジアルマニホールドタイプではなくリニアマニホールドバルブにより一つのIII族原料ラインに共通に供給される。III族原料はキャリアガスを含めて10 SLMの時、リニアマニホールドバルブからリアクタまで約 0.2 secで 到達する。ドーパントは配管内のいわゆるメモリー効果を極力防ぐためリアクタ直前で III族ラインに供給される。原料ガスはステンレスリアクタ内(図1.7)に設けられたフローチャネルを通り基板上に到達する。III族原料、V族原料そしてドーパントの供給・ 非供給にはラン・ベント方式を採用している。

リアクタ内には三つの部品により構成されるフローチャネルが設置されている。上流 側から、三層流を形成する上流フローチャネル、サセプタまで原料を導く中間フローチャ ネル、そしてガスを排気する下流フローチャネルと呼ぶ。中間フローチャネルの上下間 隔は極めて狭く過度の熱対流による原料ガスの浮き上がりを防止する。石英の熱分解を 考えるとこれは不純物の混入という点で不利である。フローチャネルを流れるガスは層 流を成しておりその構成は3つからなる(三層流)。三層流の中間にIII族原料とそのキャ リアガス、下部にV族原料とそのキャリアガスが流れる構造である。フローチャネルの 構造図を図1.8に示す。上部はトップフローと呼ばれる流れであり、成長には直接寄 与しない流れである。

通常のIII族とV族を混合してリアクタ内に供給するMOCVD装置では実現できない状態を層流を用いることより実現できる。例えば、III族流とV族流の流量をそれぞれ一定にしたまま基板上においてIII族とV族の異なる拡散状態を作ることができる点がその一つである。今、トップフローがIII族流とV族流より高流量であるとする。流れ境界に渦が起きなければ高流量であるトップフローによる層流は他の層流より大きな断面積を持つ(図1.9)。よってIII族とV族の層流の境界は各層流が等速の場合より下になる。 同様にしてトップフローの流量がIII族流とV族流より低流量である場合を考えると、III族とV族の層流の境界は各層流が等速の場合より上になる。堆積に至るまでにIII族源がV族流に拡散する過程が存在するから、この手法により拡散距離つまり堆積位置をほぼ自由に設定できる。V族ガスを大きな流量で流せば膜を全く堆積させなくすることも可能である。

本研究ではトップフローは拡散距離の制御とは別の大きな役割を持たせた。中間フロー

-10-

チャネル上部内壁への意図せぬ堆積は避けなければならない。本装置はアップフェイス タイプであるから、成長中の堆積物の落下を防ぐ必要がある。堆積物の落下の防止は上 部内壁への堆積を抑制すればよい。トップフローの流量を多くすることで上部内壁への 拡散距離を長くし堆積位置を下流に下げることにより防ぐことができる。また堆積、成 長の雰囲気の分圧を制御するのに有用である。基本的に堆積位置はIII族キャリアガス流 量とV族キャリアガスの合計流量と流量比で制御した。今後キャリアガスを含むV族流 量/III族流量/トップフローという順序の流量表記または流量比をフローバランスと呼ぶ ことにする。

GaNはN<sub>2</sub>の平衡蒸気圧が非常に高いため成長しながら分解する可能性がある。本装置 はキャリアガスとしてH<sub>2</sub>とN<sub>2</sub>を別個にまたは混合して導入することができる。成長雰 囲気の窒素の平衡蒸気圧をNH<sub>3</sub>だけではなくN<sub>2</sub>でも加えることができ、膜の熱分解に関 する問題を解決するのに有効である。トップフローにおいてもH<sub>2</sub>とN<sub>2</sub>を別個にまたは 混合して導入することができる。しかしながら多くのパラメータを含むこのMOCVD装 置における成長条件の最適化は非常に困難である。全組み合わせを実行すればほぼ無限 であるので、ある程度条件を推定して成長を行った。

基板として放射率が低いサファイアを使用するため、放射温度計による正確な基板の 温度の測定は不可能に近い。さらにサファイア基板はサセプタ上に石英トレイを介して 設置されるが熱電対はサセプタと接触しておらず熱電対温度はサセプタ温度でもなく基 板の温度でもない。実際の成長においては放射温度計を用いて測定したサセプタの温度 を基板温度の目安とすることにした。今後基板温度、堆積温度、成長温度と称する場合 は放射温度計指示値とする。

1.7 本論文の目的と構成

本研究の目的は大きく分けて2つある。

一つは未だ不明な点の多いGaN薄膜の基礎物性評価に耐えられる高品質なGaN薄膜を サファイア基板上にエピタキシャル成長することである。基礎物性値は膜の品質に敏感 であり、精密な研究には不純物濃度が低く平坦な薄膜を使用する必要がある。現在最も 高品質なGaN薄膜の成長が期待できる常圧MOCVD法により、今後の研究に十分耐えら れる世界的に高水準な膜を成長できる技術を開発する。 もう一つはMESFET、HEMTに代表される電子デバイス、LED、LDなどに代表される 発光デバイス構造を成長できる水準の伝導制御技術を開発することである。現在窒化物 系半導体は日進月歩の勢いで研究が進んでいる。そのデバイス構造成長技術を開発でき たうえでデバイスの問題を明らかにすることは非常に意義があることである。

本論文は6章からなり、以下のような構成である。

本章にGaNの研究史、MOCVD成長に関する知見、そして本研究で使用したMOCVD 装置の特徴とフローバランスについて論じた。第2章に低温緩衝層技術を用いて成長す る場合に不可欠である低温GaNの堆積とその表面状態の熱的安定性を調べた結果と考察 を論じた。特に、アモルファスである低温GaNはエピタキシャル成長温度まで昇温する 際に熱的に結晶化するが、その際に起こる熱分解の雰囲気依存性について詳細に調べた 結果を示す。第3章に低温GaNをバッファ層に用いこの上にGaNをエピタキシャル成長 させた場合の成長様式の雰囲気依存性について論じた。平坦なGaNを成長することが非 常に困難であったという過去の経緯から、平坦なモフォロジを得ることに重点を置いた。 成長雰囲気におけるN,、H,およびNH,の役割を調べそれらを制御することで平坦なGaN を得た経緯を詳細に示した。第4章にGaNの伝導制御について示した。本研究で得た GaNはノンドープでは電気伝導度が小さいため、n形伝導制御が必要である。またp形伝 導制御はドーピングによるモフォロジの悪化が顕著で高正孔密度のp-GaNを得ることが できなかったが、解決法を見いだし平坦なモフォロジを保ちつつ高正孔密度を達成した ことを示す。第5章には高品質n-GaNを用いたショットキーダイオードの作製およびそ の評価を行った結果を示した。高仕事関数金属の一つであるPdを用いてショットキー ダイオードを作製した。特に従来極端に小さな値しか得られなかったRechardson定数で あるが、本研究では理論値とほぼ等しい値を得ている。第6章では第1章から第5章ま での総括を述べた。

本研究における主な評価法について以下に記す。

走査型電子顕微鏡(SEM)による高倍率の観察では局所的なモフォロジしか得られ ず成長条件による微妙な変化を見落とすため、表面モフォロジはノマルスキ式微分干渉 顕微鏡により観察した。膜厚の測定は断面SEM観察によって行った。電気的特性はvan der Pauw法によるホール効果測定により行った。オーム性電極は基本的にInを、p-GaN の場合はIn-Znを使用した。光学的測定は主に室温フォトルミネッセンスにより行った。

-12-

必要に応じて液体ヘリウム冷却(4.2 K)下で測定した。X線回折はX線源としてCuK  $\alpha$ 線を使用した二結晶回折法と $\theta$ -2 $\theta$ 法により行った。二結晶回折法においてSi(004)対称反射を用いている。反射面間隔は5.43095/4 Åであるのでそれに近い反射面間隔であるGaN(0004)面反射を用いた。しかし第一結晶と第二結晶の面間隔が一致していないためK $\alpha_1$ 線とK $\alpha_2$ 線による回折は一致せず25.6arcsec開く。このためロッキングカーブには誤差が含まれるが本研究ではこれを無視した。

第1章 参考文献

[1] A. Suzuki, Y. Fujii, H. Saito, Y. Tajima, K. Furukawa, and S. Nakajima: J. Cryst. Growth **115** (1991) 623.

[2] 松下 保彦, 古賀 和幸, 上田 康博, 山口 隆夫: 応用物理 60 (1991) 159.

[3] 佐野 雅敏, 青木 昌治: 応用物理 52 (1983) 374.

[4] 藤田 茂夫:応用物理 54 (1985) 39.

[5] K. Ohkawa, T. Karasawa and O. Yamazaki: Jpn. J. Appl. Phys. 30 (1991) L152.

[6] R. M. Park, M. B. Troffer, C. M. Rouleau, J. M. DePuydt and M. A. Haase: Appl. Phys. Lett. 57 (1990) 2127.

[7] M. A. Haase, J. Qiu, J. M. Depuydt and H. Cheng: Appl. Phys. Lett. 59 (1991) 1272.

[8] N. Nakayama, S. Itoh, H. Okuyama, M. Ozawa, T. Ohta, K. Nakano, M. Ikeda, A. Ishibashi anf Y. Mori: Electron. Lett. 29 (1993) 1488.

[9] G. C. Hua, N. Otsuka, D. C. Grillo, Y. Fan, J. Han, M. D. Ringle, R. L. Gunshor, M. Hovinen and A. V. Nurmikko: Appl. Phys. Lett. 65 (1994) 1331.

[10] H. P. Maruska and J. J. Tietjen: Appl. Phys. Lett. 15 (1969) 327.

[11] M. Ilegems: J. Cryst. Growth **13/14** (1972) 360.

[12] A. Shintani and S. Minagawa: J. Cryst. Growth 22 (1974) 1.

[13] M. Sano and M. Aoki: Jpn. J. Appl. Phys. 15 (1976) 1943.

[14] S. S. Liu and D. A. Stevenson: J. Electrochem. Soc. 125 (1978) 1161.

[15] D. K. Wickenden, K. R. Faulkner, R. W. Brander and B. J. Isherwood: J. Cryst. Growth 9 (1971) 158.

[16] M. Ilegems and H. C. Montgomery: J. Phys. & Chem. Solids 34 (1973) 885.

[17] J. I. Pankove: IEEE Trans. Electron Devices ED-22 (1975) 721.

[18] A. Shintani and S. Minagawa: J. Electrochem. Soc. 123 (1976) 1725.

[19] G. Jacob and D. Bois: Appl. Phys. Lett. **30** (1977) 412.

[20] J. I. Pankove, E. A. Miller and J. E. Berkeyheiser: RCA Rev. 32 (1971) 383.

[21] J. I. Pankove, E. A. Miller and J. E. Berkeyheiser: J. Lumin. 5 (1972) 84.

[22] J. I. Pankove, E. A. Miller and J. E. Berkeyheiser: J. Lumin. 6 (1973) 54.

-14-

- [23] J. I. Pankove: J. Lumin. 7 (1973) 114.
- [24] H. P. Maruska and D. A. Stevension: Appl. Phys. Lett. 22 (1973) 303.
- [25] M. R. H. Khan, I. Akasaki, H. Amano, N. Okazaki and K. Manabe: Physica B 185 (1993)
  480.
- [26] H. Amano, N. Sawaki, I. Akasaki and Y. Toyoda: Appl. Phys. Lett. 48 (1986) 353.
- [27] I. Akasaki, H. Amano, Y. Koide, K. Hiramatsu and M. Sawaki: J. Cryst. Growth 98 (1989) 209.
- [28] H. Murakami, T. Asahi, H. Amano, K. Hiramatsu, N. Sawaki and I. Akasaki: J. Cryst. Growth **115** (1991) 648.
- [29] H. Amano, M. Kitoh, K. Hiramatsu and I. Akasaki: J. Electrochem. Soc. 137 (1990) 1639.
- [30] H. Amano, M. Kitoh, K. Hiramatsu and I. Akasaki: Jpn. J. Appl. Phys. 28 (1989) L2112.
- [31] S. Nakamura, T. Mukai, M. Senoh and N. Iwasa: Jpn. J. Appl. Phys. 31 (1992) L139.
- [32] S. Nakamura, N. Iwasa, M. Senoh and T. Mukai: Jpn. J. Appl. Phys. 31 (1992) 1258.
- [33] S. Nakamura: J. Cryst. Growth **145** (1994) 911.
- [34] K. Osamura, N. Nakajima and Y. Murakami: Solid State Commun. 11 (1972) 617.
- [35] T. Nagatomo, T. Kuboyama, H. Minamino and O. Omoto: Jpn. J. Appl. Phys. 28 (1989)L1334.
- [36] N. Yoshimoto, T. Matsuika, T. Sasaki and A. Katsui: Appl. Phys. Lett. 59 (1991) 2251.
- [37] S. Nakamura and T. Mukai: Jpn. J. Appl. Phys. **31** (1992) L1457.
- [38] S. Nakamura, T. Mukai, M. Senoh, S. Nagahama and N. Iwasa: J. Appl. Phys. 74 (1993)3911.
- [39] S. Nakamura, T. Mukai and M. Senoh: Jpn. J. Appl. Phys. 32 (1993) L16.
- [40] S. Nakamura, N. Iwasa and S. Nagahama: Jpn. J. Appl. Phys. 32 (1993) L338.
- [41] A. Koukitu, T. Taki and H. Seki: Jpn. J. Appl. Phys. **35** (1996) L673.
- [42] A. Koukitu and H. Seki: Jpn. J. Appl. Phys. 35 (1996) L1638.
- [43] S. Nakamura, M. Senoh, S. Nagahama, N. Iwasa, T. Yamada, T. Matsushita, H. Kiyoku and Y. Sugimoto: Jpn. J. Appl. Phys. **35** (1996) L74.
- [44] K. Itaya, M. Onomura, J. Nishino, L. Sugiura, S. Saito, M. Suzuki, J. Rennie, S. Nunoue,

M. Yamamoto, H. Fujimoto, Y. Kokubunn, Y. Ohba, G. Hatakoshi and M. Ishikawa: Jpn. J. Appl. Phys. 35 (1996) L1315.

[45] S. Nakamura, M. Senoh, S. Nagahama, N. Iwasa, T. Yamada, T. Matsushita, Y. Sugimoto and H. Kiyoku: Appl. Phys. Lett. **70** (1997) 1417.

[46] A. Kuramata, K. Domen, R. Soejima, K. Horino, S. Kubota and T. Tanahashi: Proc. of The Second International Conference on Nitrides Semiconductors, Oct. 27-31 (1997), Tokushima, Japan, S-3, 450.

[47] J. Edmond, G. Bulman, H. S. Kong, M. Leonard, K. Doverspike, W. Weeks, J. Niccum,
J. D. Brown, J. T. Swindell, T. Overocker and J. F. Schetzina: *Proc. of The Second International Conference on Nitrides Semiconductors*, Oct. 27-31 (1997), Tokushima, Japan, S-2, 448.

[48] M. P. Mack, A. C. Abare, M. Aizcorbe, P. Kozodoy, S. Keller, U. Mishra, L. A. Coldren and S. P. DenBaas: *Proc. of The Second International Conference on Nitrides Semiconductors*, Oct. 27-31 (1997), Tokushima, Japan, LN-7, 458.

[49] F. Nakamura, T. Kobayashi, T. Asatsuma, K. Funato, K. Yanashima, S. Hashimoto, K. Naganuma, S. Tomioka, T. Miyajima, E. Morita, H. Kawai and M Ikeda, *Proc. of The Second International Conference on Nitrides Semiconductors*, Oct. 27-31 (1997), Tokushima, Japan, LN-8, 460.

[50] S. Nakamura, M. Senoh, S. Nagahama, N. Iwasa, T. Yamada, T. Matsushita, H. Kiyoku,
Y. Sugimoto, T. Kozaki, H. Umemoto, M. Sano and K. Chocho: *Proc. of The Second International Conference on Nitrides Semiconductors*, Oct. 27-31 (1997), Tokushima, Japan, S-1, 444.

[51] S. Strite, M. E. Lin and H. Morkoç: Thin Solid Films **231** (1993) 197.

[52] H. Morkoç, S. Strite, G. B. Gao, M. E. Lin, B. Sverdlov and Burns: J. Appl. Phys. 76 (1994) 1363.

[53] S. Strite and H. Morkoç: J. Vac. Sci. Technol. **B 10** (1992) 1237.

[54] 赤崎 勇 編著: "青色発光デバイスの魅力" (工業調査会, 1997)

[55] H. Amano, S. Sota, M. Nishikawa, M. Yoshida, M. Kawaguchi, M. Ohta, H. Sakai, I. Akasaki: *Mat. Res. Soc. Symp. Proc.* Vol. **395** (1996) 869.

[56] 倉又 朗人, 堀野 和彦, 堂免 恵, 棚橋 俊之: 応用物理 65 (1996) 936.

[57] H. Amano, K. Hiramatsu and I. Akasaki: Jpn. J. Appl. Phys. 27 (1988) L1384.

-16-

[58] R. C. Powell, N.-E. Lee, Y.-W. Kim and J. E. Greene: J. Appl. Phys. 73 (1993) 189.

[59] S. Nakamura: Jpn. J. Appl. Phys. **30** (1991) L1705.

[60] K. Naniwae, S. Itoh, H. Amano, K. Itoh, K. Hiramatsu and I. Akasaki: J. Cryst. Growth **99** (1990) 381.

[61] T. Detchprohm, H. Amano, K. Hiramatsu and I. Akasaki: J. Cryst. Growth 128 (1993)384.

[62] J. S. Hwang, A. V. Kuznetsov, S. S. Lee, H. S. Kim, J. G. Choi and P. J. Chong: J. Cryst. Growth 142 (1994) 5.

[63] A. Usui, H. Sunakawa, A. Sakai and A. Yamaguchi: Jpn. J. Appl. Phys. 36 (1997) L899.

[64] Y. Kato, S. Kitamura, K. Hiramatsu and N. Sawaki: J. Cryst. Growth 144 (1994) 133.

[65] C. Sasaoka, H. Sunakawa, A. Kimura, M. Nido and A. Usui: Proc. of The Second International Conference on Nitrides Semiconductors, Oct. 27-31 (1997), Tokushima, Japan, S-4, 452.

[66] S. Ohkoshi, Y. Iijima, T. Nagatomo and O. Omoto: *Tenth Record of Alloy Semiconductor Physics and Electronics Symposium*, July 18-19 (1991), Nagoya, Japan, 157.

[67] A. Watanabe, T. Takeuchi, K. Hirosawa, H. Amano, K. Hiramatsu and I. Akasaki: J. Cryst. Growth **128** (1993) 391.

[68] T. Takeuchi, H. Amano, K. Hiramatsu, N. Sawaki and I. Akasaki: J. Cryst. Growth **115** (1991) 634.

[69] J. W. Yang, C. J. Sun, Q. Chen, M. Z. Anwar, M. A. Kahn, S. A. Nikishin, G. A. Seryogin, A. V. Osinsky, L. Chernyak, H. Temkin, C. Hu and S. Mahajan: Appl. Phys. Lett. 69 (1996) 3566.

[70] H. Ishikawa, M. Tsuchida, C. L. Shao, T. Soga, T. Jimbo and M. Umeno: *Proc. of The Topical Workshop on III-V Nitrides*, Sep. 21-23 (1995), Nagoya, Japan, 295.

[71] H. Ishikawa, T. Soga, T. Nagatomo, T. Jimbo and M. Umeno: *Proc. of The International Symposium on Blue Laser and Light Emitting Diodes*, March 5-7 (1996), Chiba, Japan, We P31, 526.

[72] H. Ishikawa, K. Yamamoto, T. Egawa, T. Soga, T. Jimbo and M. Umeno, *Proceeding of The Second International Conference on Nitride Semiconductors*, Oct. 27-31 (1997), Tokushima,

Japan, P2-65, 366.

[87]

尚志: "次世代光ディスクと青色発光",国際フォーラム-映像の明日 [73] 山田 を開く青色発光-,放送文化基金委託研究「青色発光」プロジェクト,(早稲田大学, 1996) 11.

足立 秀人, 萬濃 正也, 高森 晃: レーザー研究 25 (1997) 553. [74]

V. S. Ban: J. Electrochem Soc. 119 (1972) 761. [75]

H. M. Manasevit, F. M. Erdmann and W. I. Simpson: J. Electrochem. Soc. 118 (1971) [76] 1864.

S. Nakamura, Y. Harada and M. Senoh: Appl. Phys. Lett. 58 (1991) 2021. [77]

S. Nakamura, T. Mukai and M. Senoh: J. Appl. Phys. 71 (1992) 5543. [78]

[79] T. Sasaki: J. Cryst. Growth 129 (1993) 81.

[80] D. W. Jenkins and J. D. Dow: Phys. Rev. B 39 (1989) 3317.

M. Hashimoto, H. Amano, N. Sawaki and I. Akasaki: J. Cryst. Growth 68 (1984) 163. [81]

[82] M. Morita, N. Uesugi, S. Isogai, K Tsubouchi and N. Mikoshiba: Jpn. J. Appl. Phys. 20 (1981) 17.

Y. Koide, H. Itoh, N. Sawaki, I. Akasaki and M. Hashimoto: J. Electrochem. Soc. 133 [83] (1986) 1956.

C. H. Chen, H. Liu, D. Steigerwald, W. Imler, C. P. Kuo, M. G. Craford, M. Ludowise, [84] S. Lester and J. Amano: J. Electron. Mater. 25 (1996) 1004.

M. Dauelsberg, L. Kadinski, Y. N. Makarov, D. Schmitz, G. Strauch, E. Woelk and H. [85] Jürgensen: Int. Symp. on Blue Laser and Light Emitting Diodes, March 5-7 (1996), Chiba, We-P37, 549.

W. Van der Stricht, I. Moerman, P. Demeester, J. A. Crawley, E. J. Thrush, P. G. [86] Middleton, C. Trager Cowan, K. P. O'Donnell: Mat. Res. Soc. Symp. Proc. Vol. 395 (199) 231. EMCORE社: "Turbo Disc"カタログより.

Z. J. Yu, J. H. Edger, A. U. Ahmed and Rys: J. Electrochem. Soc. 138 (1991) 196. [88]

K. Uchida, H. Tokunaga, Y. Inaishi, N. Akutsu and K. Matsumoto: Mat. Res. Soc. Symp. [89] Proc. Vol. 449 (1997) 129.





表1.1	GaNとサファイアの格子定数と熱膨張係数[51-54]

	Lattice constant (Å)	Thermal expansion coefficient (x10 <sup>-6</sup> /K)
GaN	a = 3.189 c = 5.182	5.59 7.75
Sapphire	a = 4.758 c = 12.991	7.5 8.5



図1.2 サファイアの面方位と面名称



図1.3 サファイアc面上に成長したGaNの面方位関係[27,58]



図1.4 III族、V族の導入を分離したMOCVD装置の模式図[81]



(b)

図1.5

GaN成長用MOCVD装置の模式図

(a)のタイプは減圧成長を前提としたもので、上部のIII族流は管壁 に沿ってV族に導かれる[85]。 (b)のタイプは原料が高速回転する基板上にシャワー状に導かれる[86,87]。 いずれも気相反応の抑制が考慮されている。



図1.6 本研究で使用したMOCVD装置の外観



図1.7 ベーキング中のリアクタ周辺部 中央で白く輝く部分がサセプタである。



図1.8 フローチャネルの構成



= (top flow rate) : (column-III flow rate) : (column-V flow rate) = H<sub>top</sub> : H<sub>III</sub> : H<sub>V</sub>

図1.9 三層流の流速と空間占有率の関係 流量比がそのまま空間占有率になる。

-28-

第2章 低温緩衝層技術を用いたサファイア基板上GaNの成長のための低温GaNの検討

2.1 はじめに

サファイア上に直接GaNを成長させると平坦な連続膜が得られない。それだけでなく 電気的特性、光学的特性も良好ではない。このため長期にわたりGaNは研究対象から外 された。サファイア基板上に平坦なGaNをエピタキシャル成長させるには、低温緩衝層 (バッファ層)技術[1-3]を用いる必要がある。平坦なGaN薄膜を得ることは研究の基本 でありまた必要不可欠でもある。それは低温緩衝層技術によって平坦で高品質なGaNの 成長が可能となってから研究が大幅に進んだことからも明白である。これまでに低温バッ ファ層としてAIN[3]、AIGaN[4]そしてGaN[1,2]を用いた報告がある。GaNをサファイア 上にエピタキシャル成長させる場合に中間層を使用したのはMBE法によるYoshidaらの 報告[5,6]が最初である。サファイア基板上に単結晶AINを成長した後にGaNを成長させ た場合、AINを成長しなかった場合と比較してホール移動度の向上(11→33 cm<sup>2</sup>/V・s) とカソードルミネッセンス(CL)強度の向上が報告された。しかしながらその向上は 飛躍的とは言い難い微々たるものでGaNの質は不十分であった。

その後サファイア上GaNの諸特性の飛躍的な向上には600℃という低温で堆積したア モルファスAINをバッファ層に使用することが効果的であることがAmanoらにより示さ れた(MOCVD法による)[3]。その役割はこの後の詳細な実験により明らかにされてい る[7-11]。600℃にて堆積した直後のAIN層はアモルファスであるが、成長温度に昇温す る間に結晶化されc軸に高配向する。低温堆積層の役割はその堆積後の高温成長に移る 昇温中にc軸配向した核発生サイトを数多く作ることにある。その後MOCVD法により 低温堆積GaNをバッファ層に用いた報告がNakamuraによってなされた[1,2]。低温で堆積 したGaN(低温GaN)をバッファ層として使用しても同様に平坦なGaNを成長すること ができ、AINをバッファ層に用いた場合よりも電気的特性の優れたGaN薄膜を成長でき ることが示された。

本研究では低温GaNをバッファ層に用いた。MOCVD法による低温GaNをバッファ層 に用いた最初の報告では堆積温度は500℃であったので、本研究においてもその前後の 温度を採用することにした。この章ではバッファ層として使用する低温GaNの堆積およ び昇温時の結晶化に関する実験結果を示し、その品質に対して雰囲気ガスが与える影響 について論じる。低温堆積GaNのバッファ層としての使用は一般的にAINに比べて困難 とされる。本研究では、この原因は低温堆積GaNの熱的安定性の低さによるものと推定 した。それは図2.1に示すように単結晶GaNにおいてさえも成長温度における構成元 素である窒素の平衡蒸気圧は高いことから[12]、構造の不安定な低温GaNは熱的に不安 定であると考えられるからである。そこでサファイア基板上に堆積した低温GaNをエピ タキシャル成長温度まで昇温し、低温GaN表面の雰囲気依存性を調べた。このような試 みはこれまで全く報告されていないが、熱的に不安定な状態の薄膜上への成長では成長 前における表面状態を把握するのは当然である。特に表記がない場合の膜厚は基板中心 部におけるものである。

#### 2.2 サファイア上への低温GaNの堆積

低温GaNの堆積時に要求される項目を挙げると

1) 平坦であること

2) 膜厚分布がないこと

3)昇温時に高c軸配向した核発生サイトを数多くつくること

である。1)と2)はバッファ層のみを堆積した外観の観察(表面モフォロジ、膜厚、 干渉縞等)でおおよそ判断できる。まずこれらの項目を満たす堆積条件を導くことにな る。3)は実際に昇温してその上にGaNを成長して判断する必要がある。

三層流MOCVD装置による低温GaNの堆積においては重要な条件である各層流のガス 構成およびフローバランスの影響について調べた。サファイア基板はエピレディであり 有機洗浄、化学エッチング等は行っていない。低温GaNの堆積前に、H<sub>2</sub>雰囲気中1100~ 1150℃において10 minサファイア基板のサーマルクリーニングを行い所望の堆積温度ま で降温した。低温GaNの堆積温度は熱電対指示値で450~600℃である。各層流のガス構 成の影響を調べるための低温GaNの堆積条件を表2.1に示す。NH<sub>3</sub>流量は5 SLMに固 定しており、III族キャリアガスとしてH<sub>2</sub>のみを使用しTMGの流量は34.7  $\mu$  mol/min また は 52.1  $\mu$  mol/minとした。得られた低温GaNは成長温度、成長雰囲気によらずすべて鏡 面状であり、平坦性については全く問題ない。

フローバランス(a)NH<sub>3</sub>/H<sub>2</sub>/H<sub>2</sub> = 5/5/5、(b)NH<sub>3</sub>/H<sub>2</sub>/N<sub>2</sub> = 5/5/5 と固定した場合の基板中心 部堆積速度のサセプタ温度依存性を図2.2に示す。堆積速度はサセプタ温度が高くな るにつれて増すため、低温GaNの堆積は反応速度律速領域における反応である。一般に この領域では、堆積速度Dはアレニウスの式

 $D = A \exp\left(-\Delta E / RT\right) \tag{2.1}$ 

に従って変化すること知られている。ここでAは定数、ΔEは見かけの活性化エネル ギー、Rは気体定数、Tは温度である。この式より求めたΔEは(a)8.7、(b)13.4 kJ/molで あった。(a)と(b)の比較をすると、トップフローをH<sub>2</sub>のみにすると活性化エネルギーは 増加し堆積速度は遅くなっている。よってトップフローがH<sub>2</sub>のみの場合原料の分解効 率は悪化しているといえる。GaNのエピタキシャル成長におけるH<sub>2</sub>の影響はHashimoto ら[13]、Sasaki[14]が報告している。500-600℃においてTMGとNH<sub>3</sub>は、トリメチルアル ミニウム(TMA)とNH<sub>3</sub>の反応[15]と同様に

 $Ga(CH_3)_n + NH_3 \rightarrow Ga(CH_3)_n \cdot NH_3$  (2.2) のようなアダクトを形成する。ここでnは1-3までの整数であり、反応温度の上昇に従い nは小さくなる。 $Ga(CH_3)_n \cdot NH_3$ は900-1050℃で

 $Ga(CH_3)_n \cdot NH_3 \rightarrow GaN + n CH_4 + 1/2(3-n)H_2$  (2.3) のように分解し基板上にGaNが成長すると考えられている。

ところでH。雰囲気下においてTMGは500℃以上で

 $Ga(CH_3)_3 + 3/2 H_2 \rightarrow Ga + 3 CH_4$  (2.4)

のように分解する[16]。Hashimotoらは $H_2$ 混入下でのGaNの成長速度低下の原因は、 $H_2$ が 基板上以外で式(2.4)の反応を促進してしまい、式(2.2)に示したGa(CH<sub>3</sub>)<sub>n</sub>・ NH<sub>4</sub>の基板への到達率を悪化させところにあるとしている。

一方、SasakiらによればH2にはNH3の熱分解を抑制する働きがあるとしている。 GaNの成長に寄与するNH3の熱分解反応は

 $NH_3 \rightarrow N^* + 3/2 H_2$  (2.5)

と表される。ここでN<sup>\*</sup>は原子状窒素である。Sasakiは、分解雰囲気におけるH<sub>2</sub>分圧の増加を考えるとH<sub>2</sub>は(2.2)式で表されるNH<sub>3</sub>の分解生成物であるから、H<sub>2</sub>分圧の増加は右への反応を抑制することになり、NH<sub>3</sub>の分解が抑制されると説明している。逆に分解雰囲気におけるN<sub>2</sub>分圧の増加はH<sub>2</sub>分圧の低下をもたらすことから右への反応を強めることになり、NH<sub>3</sub>が分解しやすくなるとしている。しかしながら、NH<sub>3</sub>のH<sub>2</sub>雰囲気下とHe雰囲気下の分解率の差はほとんどないことから[17]、低温GaNの堆積には大きく影

-31-

響しないと考えられる。

本研究に使用したMOCVD装置においてはサセプタだけでなくサセプタから4-5 cm離れた部分も加熱される。低温GaNのH<sub>2</sub>雰囲気下の原料分解率の低下は両説ともに十分考えられるが、NH<sub>3</sub>のH<sub>2</sub>雰囲気下とHe雰囲気下の分解率の差がないことを考慮するとGa(CH<sub>4</sub>),·NH<sub>3</sub>の生成が阻害されている可能性が高い。

図2.3に基板中心部のTMGの1µmol/min当たりの堆積速度の構成依存性を示す。 反応速度律速領域における反応であるが堆積速度の総流量依存性がみられた。堆積条件 (b)~(d)の結果から、総流量が多い場合には堆積速度の低下がみられ総流量が少ないほ ど堆積速度が高い。流量が大きくなると流速が速くなるため、サセプタ通過時間が短く なる。580℃程度の低温では十分にTMG、NH<sub>3</sub>が分解されていないためサセプタ通過時 間が短くなると未分解のTMG、NH<sub>3</sub>の割合が増すと考えられる。

トップフローによる堆積位置の制御性は(e)と(f)の比較から判断できる。トップフロー 流量が多くなるとIII族流とV族流の合流位置は下方へ移動する。しかしながら総流量が 増すことにより原料のサセプタ通過時間は短くなり、未分解の原料が多くなるものと考 えられる。トップフローによる堆積位置の制御は低温GaNの堆積において有効ではない。 低温GaNの堆積はV族流、III族流、トップフローを同じ流量とし、その総流量により制 御するのが適切である。

また断面SEM像、干渉縞の観察等から、層流の全ての流量が等しく流速が遅い場合 が最も膜厚分布が少ない結果が得られ、総流量が多い場合膜厚分布が大きくなった。こ れは基板が回転しているため空間的な平均が取られることを考慮すると上流側の堆積の 低下によるものである。

2.3 低温GaNの熱的安定性

単結晶GaNは非常に高いN<sub>2</sub>の平衡蒸気圧をもつ。低温GaNは単結晶GaNより遥かに低い温度で堆積するためにアモルファスである。低温緩衝層技術を用いてGaNを成長する場合、基板温度を低温GaN堆積温度からGaNエピタキシャル成長温度まで昇温する必要がある。昇温雰囲気は一般的にH<sub>2</sub>を多く含むエピタキシャル成長条件と同じとする例が多い。しかしアモルファス低温GaNは熱力学的に非平衡であり、エピタキシャル成長条件でGaN成長温度まで熱的に安定に昇温できないことは明白である。

MOCVD法による低温GaNをバッファ層を使用したNakamuraらの報告では低温AINよ り遥かに電気的特性の優れたものであった[1,2]。しかしGaNバッファ層の適用は非常に 困難とされ、低温バッファ層としてはGaNよりAINを用いる方が成長しやすいとされる のみで、その困難な理由は全く明らかにされないまま今日に至っている。その理由とし てはGaNの窒素の平衡蒸気圧がAINのそれよりはるかに高いことから、直接の原因は低 温GaNが低温AINと比較して熱的に不安定であることに起因するものと推測した。本研 究では低温GaNは、エピタキシャル成長温度にて10気圧以上の窒素平衡蒸気圧を持つ単 結晶GaNよりさらに熱的に不安定であると考えた。その高い窒素の平衡蒸気圧から低温 GaNの熱的安定性は雰囲気により大きく変わるものと予測した。そこで低温GaN表面状 態の昇温雰囲気依存性を調べた。

低温GaNの熱的安定性の昇温雰囲気依存性を調べるために、基板温度530 ℃でサファ イア基板上に堆積した低温GaN(膜厚30nm)を使用した。詳しい昇温雰囲気および昇温シー ケンスを表2.2、図2.4にそれぞれ示す。低温GaN堆積温度である530℃まで昇温 し十分安定してから、GaNエピタキシャル成長温度である1050℃まで昇温した。その昇 温雰囲気としてはじめに(a)N<sub>2</sub>、(b)N<sub>2</sub>+NH<sub>3</sub>、(c)NH<sub>3</sub>雰囲気で行った。フローバランスは (a)と(b)が5/5/5であり、(c)のみ5/0/0である。昇温中以外の雰囲気はN<sub>2</sub>を使用した。実際 の成長を考えた場合、低温GaNのみで存在しているのはエピタキシャル成長前の昇温過 程の間で、昇温過程のすぐ後に表面はエピタキシャル成長層に覆われる。よって低温 GaNにエピタキシャル成長温度における長時間の熱的安定性を要求する必要はない。エ ピタキシャル成長温度まで昇温した後は速やかに降温するのが実際の成長シーケンスに 即していると考えた。エピタキシャル成長温度に到達したらヒータへの通電を切り速や かに降温した。

図2.5に(a)~(c)の雰囲気で昇温実験を行った後の低温GaNの表面モフォロジを示 す。(a)N<sub>2</sub>雰囲気ではGaドロップレットは観察されず表面形状の変化はほとんどなかっ た。(b)N<sub>2</sub>+NH<sub>3</sub>混合雰囲気においてもGaドロップレットは発生しておらず表面形状の変 化は認められなかった。よってN<sub>2</sub>雰囲気とN<sub>2</sub>+NH<sub>3</sub>雰囲気では低温GaN表面は安定であ り、低温GaN表面を荒らすことなくGaNエピタキシャル成長温度まで昇温できる。 (c)NH<sub>3</sub>のみ5 SLMにおいてはGaドロップレットおよびそれらが結晶化したものが観察さ れた。NH<sub>4</sub>のみでは低温GaN表面は安定ではない。 次に、H<sub>2</sub>分圧が低温GaN表面の安定性に及ぼす影響について調べた。昇温雰囲気は (b)の条件を基本として総流量を15 SLM、NH<sub>3</sub>の流量を5 SLM、フローバランスを5/5/5 という流量条件とした。雰囲気におけるH<sub>2</sub>分圧を変えるためIII族キャリアガスをH<sub>2</sub>と N<sub>2</sub>の混合ガスとし、雰囲気におけるH<sub>2</sub>とN<sub>2</sub>の構成、H<sub>2</sub>+N<sub>2</sub>を(d)1+9、(e)2+8、(f)5+5とし た。前述と同様のシーケンスで昇温実験を行った。図2.6に(d)~(e)までの雰囲気で 昇温実験を行った後の表面モフォロジを示す。H<sub>2</sub>流量が1 SLMの(d)の条件ではGaドロッ プレットは発生しない。GaドロップレットはH<sub>2</sub>が総流量の1/5以上を占める雰囲気(e)と (f)で観察された。H<sub>2</sub>が総流量の1/3を占める雰囲気(f)では島状になった低温GaNとその 上にGaドロップレットが観察された。H<sub>2</sub>分圧が増すに従い表面状態が悪化しているこ とから低温GaNはH<sub>2</sub>雰囲気中では安定に存在できないことがいえる。N<sub>2</sub>+NH<sub>3</sub>雰囲気( 10+5 SLM)において低温GaNは安定であったが、昇温雰囲気の1/5をH<sub>2</sub>に置き換えると 低温GaNは熱分解した。

以上より低温GaN表面の熱的安定性は雰囲気により大きく異なることが明らかになった。 $N_2$ 雰囲気と $N_2$ +NH<sub>3</sub>雰囲気は低温GaNを安定に昇温できる条件であり、雰囲気への 過剰の $H_2$ の混入は低温GaNの熱分解を引き起こす。この事実から、 $H_2$ を多く含むGaNの 成長雰囲気を昇温雰囲気として用いれば低温GaNは成長前までにほぼ熱分解し表面には Gaドロップレットが数多く誘起されることになり、平坦な成長を妨げることになると 予想される。またV族源であるNH<sub>3</sub>雰囲気中でも同様に熱分解を起こすことからNH<sub>3</sub>の みの供給だけでは表面を安定化できない。

N<sub>2</sub>雰囲気、NH<sub>3</sub>雰囲気および、NH<sub>3</sub>/H<sub>2</sub>/N<sub>2</sub>=5/2/8で昇温した低温GaNの高速電子線回折 (RHEED)像を図2.7に示す。表面に変化が観察されなかったN<sub>2</sub>雰囲気で昇温した 低温GaNのRHEED像はストリークパターンであり、エクストラスポットが観察されな い。堆積時のアモルファス層から、表面を平坦に保ったまま結晶化されていることを反 映したRHEEDパターンである。一方、表面の荒れたNH<sub>3</sub>雰囲気および、 NH<sub>3</sub>/H<sub>2</sub>/N<sub>2</sub>=5/2/8で昇温した低温GaNのRHEED像はスポットパターンである。表面は荒 いものの結晶化はなされている。アモルファス状の低温GaNの結晶化は雰囲気に関係な く熱的に行われており、雰囲気による影響は表面の平坦性のみであるという結果を得た。

低温GaNの熱的安定性に関する各ガスの役割を考え支配的な要因を考察してみる。N<sub>2</sub> 雰囲気において低温GaN表面の熱分解は起こらなかった。GaNの構成元素はGaとNであ るから、 $N_2$ の供給がV族源の供給と同じであるとすると当然であるように見える。しか しながら常圧においてGaと $N_2$ からGaNを生成することはできない。それはGaNはGaと 原子状窒素により生成されるからである。 $N_2$ は分解して原子状窒素を供給することは なく、 $N_2$ の供給は単に $N_2$ 分圧を雰囲気に与えているのみである。

 $N_2$ 雰囲気と $N_2$ + $NH_3$ 混合雰囲気とでは大きな差がなかった。GaN成長中において $NH_3$ の 分解率は10%以下であり[17]、低温GaNの熱的安定性においてV族源量の供給は必ずし も必要ではない。熱分解した $NH_3$ からは $H_2$ と $N_2$ と原子状窒素が発生するが $N_2$ + $NH_3$ 雰囲 気ではそれらの影響はない。

NH<sub>3</sub>(5 SLM)のみの雰囲気、NH<sub>3</sub>/H<sub>2</sub>/N<sub>2</sub>が5/2/8、5/5/5の場合では低温GaNの熱分解が 観察された。NH<sub>3</sub>/H<sub>2</sub>/N<sub>2</sub>が5/1/9、5/2/8、5/5/5の場合ではH<sub>2</sub>の分圧の増加とともに低温 GaN上にGaドロップレットが多く観察されたことからH<sub>2</sub>は低温GaNの熱分解を促進する。 そこでいま、H<sub>2</sub>分圧に注目してみる。NH<sub>3</sub>の分解率を10%と仮定すると5 SLMのNH<sub>3</sub>か らH<sub>2</sub>は0.5 SLM発生する。いま1分子のNH<sub>3</sub>から0.5 分子のN<sub>2</sub>が発生するとすれば、H<sub>2</sub>の 全雰囲気に占める割合は0.15である。同様にNH<sub>3</sub>/H<sub>2</sub>/N<sub>2</sub>が5/1/9、5/2/8、5/5/5の場合を考 えるとそれぞれ0.08、0.18、0.37となる。NH<sub>3</sub>のみとNH<sub>3</sub>/H<sub>2</sub>/N<sub>2</sub>=5/2/8のH<sub>2</sub>分圧の差は非常 に小さいが表面モフォロジには大きな差が現れた。N<sub>2</sub>のみ5 SLMの雰囲気でも昇温試験 を行ったが低温GaNの熱分解は観察されなかった。流量の違いは支配的でない。

大きな差という点でN<sub>2</sub>分圧に注目してみると、N<sub>2</sub>の雰囲気に占める割合はNH<sub>3</sub>のみの 場合0.045、NH<sub>3</sub>/H<sub>2</sub>/N<sub>2</sub>=5/2/8の場合0.53であり10倍以上差がある。よって本研究では低温 GaNの熱的安定性には雰囲気に占める窒素の割合、つまりN<sub>2</sub>分圧が重要な役割をしてい ると結論づけた。

2.4 まとめ

本章では異なるフローバランス下における低温GaNの堆積と、GaNの高い窒素平衡蒸 気圧を考えて昇温時におけるその表面状態の熱的安定性の雰囲気依存性を調べ各ガスの 役割を論じた。低温GaNの堆積は反応速度律速領域での反応であるが、総流量の増加に より堆積速度の減少があった。またフローバランス5/5/5下においてトップフローがH<sub>2</sub> とN<sub>2</sub>との場合についての堆積速度の堆積温度依存性を調べた。H<sub>2</sub>の場合はN<sub>2</sub>の場合よ り堆積速度が低く活性化エネルギーが高くなることから、H<sub>2</sub>には堆積効率を下げる働 きがある。この現象はH,のアダクト形成抑制によるものと考えられる。

低温GaNの表面状態の熱的安定性は雰囲気により大きく異なることを示した。 $N_2$ 雰囲気と $N_2$ + $NH_3$ 雰囲気は低温GaN表面を安定に保つ条件であった。 $N_2$ + $NH_3$ 雰囲気において低温GaN表面は安定であったが、昇温雰囲気の1/5以上を $H_2$ に置き換えると低温GaNは 熱分解した。 $H_2$ を多く含むGaNの成長雰囲気を昇温雰囲気として用いると低温GaNは成長前までにほぼ熱分解し表面にはGaドロップレットが数多く誘起され、平坦な成長を妨げる。

低温GaNの昇温雰囲気における各ガスの役割を考察した。低温GaNの熱的安定性には $H_2$ との共存下では雰囲気に占める $N_2$ の割合、つまり $N_2$ 分圧が重要な役割をしていると考えた。

低温GaNのバッファ層への適用は非常に狭い限られた条件で成立するものであり、本 章ではその限られた条件の一例を示した。

## 第2章 参考文献

[1] S. Nakamura, Y. Harada and M. Senoh: Appl. Phys. Lett. 58 (1991) 2021.

[2] S. Nakamura, T. Mukai and M. Senoh: J. Appl. Phys. 71 (1992) 5543.

[3] H. Amano, N. Sawaki, I. Akasaki and Y. Toyoda: Appl. Phys. Lett. 48 (1986) 353.

[4] H. Sato, Y. Naoi and S. Sakai: Mat. Res. Soc. Symp. Proc. Vol. 449 (1997) 441.

[5] S. Yoshida, S. Misawa and S. Gonda: Appl. Phys. Lett. 42 (1983) 427.

[6] S. Yoshida, S. Misawa and S. Gonda: J. Vac. Soc. **B 1** (1983) 250.

[7] I. Akasaki, H. Amano, Y. Koide, K. Hiramatsu and M. Sawaki: J. Cryst. Growth 98 (1989) 209.

[8] H. Amano, I. Akasaki, K. Hiramatsu, N. Koide and N. Sawaki: Thin Solid Films 163 (1988) 415.

[9] Y. Koide, N. Itoh, K. Itoh, N. Sawaki and I. Akasaki: Jpn. J. Appl. Phys. 27 (1988) 1156.

[10] 平松 和政, 天野 浩, 小出 典克, 赤崎 勇: 日本結晶成長学会誌 15 (1988) 334.

[11] 小出 康夫, 天野 浩, 平松 和政, 沢木 宜彦, 赤崎 勇: 日本結晶成長学会 誌 **13** (1986) 218.

[12] J. Karpinski, J. Jun and S. Porowski: J. Cryst. Growth 66 (1984) 1.

[13] M. Hashimoto, H. Amano, N. Sawaki and I. Akasaki: J. Cryst. Growth 68 (1984) 163.

[14] T. Sasaki: J. Cryst. Growth **129** (1993) 81.

[15] H. M. Manasevit, F. M. Erdmann and W. I. Simpson: J. Electrochem. Soc. 118 (1971)1864.

[16] J. Nishizawa and T. Kurabayashi: J. Electrochem. Soc. 130 (1983) 413.

[17] V. S. Ban: J. Electrochem. Soc. **119** (1972) 761.



図2.1 AIN、GaN、InNの平衡窒素蒸気圧[12]

T <sub>d</sub> : 490∼680 ℃							
	V-column (SLM) III-column (SLM)			top flow (SLM)			
	NH <sub>3</sub>	H <sub>2</sub>	TMG (µmol/min)	) H <sub>2</sub>	N <sub>2</sub>	H <sub>2</sub>	
(a)	5	0	34.7	5	0	5	
(b)	5	0	34.7	5	5	0	
(c)	3	0	34.7	3	3	0	
(d)	2	0	34.7	2	2	0	
(e)	5	5	52.1	10	10	0	
(f)	5	5	52.1	10	10	10	

表2.1 低温	GaN層の堆積条件
---------	-----------

.

-39-







図2.3 低温GaNの様々な流量条件におけるTMG単位流量あたりの堆積速度

····	aı	nbients (SLN	<u>/</u> 1)	total flow rate (SL)	(IN
	NH <sub>3</sub>	H <sub>2</sub>	N <sub>2</sub>		
 (a)	0	0	15	15	
(b)	5	0	10	15	
(c)	5	0	0	5	
(d)	5	1	9	15	
(e)	5	2	8	15	
(f)	5	5	5	15	

表2.2 低温GaN層の昇温雰囲気







(a) N<sub>2</sub> 15 SLM

(b)  $N_2 + NH_3$ 10 + 5 SLM



(c) NH<sub>3</sub> 5 SLM

## 40 µm

図2.5 昇温試験後の低温GaN層の表面モフォロジ



(d)  $NH_3 + H_2 + N_2$ 5 + 1 + 9 SLM

(e) 
$$NH_3 + H_2 + N_2$$
  
5 + 2 + 8 SLM

(f)  $NH_3 + H_2 + N_2$ 5 + 5 + 5 SLM

40 µm

図2.6 昇温試験後の低温GaN層の表面モフォロジ



(a) N<sub>2</sub> 15 SLM



(c) NH<sub>3</sub> 5 SLM



(f)  $NH_3 + H_2 + N_2$ 5 + 2 + 8 SLM

e // [1120]

図2.7 昇温試験後の低温GaN層のRHEEDパターン