真空蒸着法による AgGaSe2 薄膜作成と評価

松尾 整¹⁾·掛野 崇¹⁾·吉野 賢二²⁾·碇 哲雄³⁾

Preparation and investigation of AgGaSe₂ thin films by evaporation method

Hitoshi MATUO, Takashi KAKENO, Kenji YOSHINO and Tetuo IKARI

Abstract

We prepared AgGaSe₂ thin films by vacuum evaporation using binary materials of Ag₂Se and Ga₂Se₃. After the evaporation, these samples were annealed from 100 °C to 600 °C for 10 minute in Nitrogen atmosphere. These samples were evaluated by X-ray diffraction, surface morphology, optical properties and electrical properties. The sample annealed at 600 °C showed a single phase AgGaSe₂. This grain size was larger than any other samples. Thermoprobe analyze showed n-type conduction. It was assumed that as-deposition sample and the samples annealed at low temperature had many donor defects of Se vacancy. Furthermore carrier concentration decreases with increasing annealing temperature, because a number of accepter defect Ag vacancy increases with annealing temperature, as a result these showed high resistivity.

Key Words :

Chalcopyrite, AgGaSe₂, thin film, evaporation,

1. はじめに

カルコパイライト型半導体は比較的低コストで作成 でき、直接遷移半導体であるため光吸収特性に優れてお り、光劣化が起こりにくく、耐放射性が高いことから、 特に宇宙用太陽電池として期待されている。またカルコ パイライト半導体の禁制帯幅は CuAlS₂の 3.5 eV から、 CuInSe₂の 1.5 eV と幅広い波長をカバーしており赤外域 から紫外域までの発光、受光素子作成が可能である¹⁻²⁾。 実際に、多結晶 CuInGaSe₂太陽電池において変換効率が 19.2 %という報告もある³⁾。AgGaSe₂はバンドギャップ

- 1) 電気電子専攻大学院生
- 2) 電気電子工学科助教授
- 3) 電気電子工学科教授

1.8 eV をもち、赤外出力の有効な周波数逓倍素子として 証明されている。しかしながら非線形光学素子としての 研究は盛んに行われているが、薄膜太陽電池等のデバイ スへの応用や物性解明はほとんど報告がない。また多結 晶 CuInGaSe₂太陽電池は禁制帯幅約1.5 eV と短波長側の 吸収ができないという問題がある。そこで禁制帯幅 1.8 eV 付近をもつ材料とタンデム構造をとることによって 短波長側の吸収セルとし、変換効率の向上が期待できる。 禁制帯幅 1.8 eV 付近を持つ材料としては AgInS₂、 AgGaSe₂、AgAITe₂がある。この中で AgGaSe₂はバルク 成長としてはブリッジマン法⁴⁾による報告がされてお り、薄膜成長に関しては MBE 法やフラッシュ蒸着法⁵⁻⁶⁾ による報告がされている。

本研究として AgGaSe₂薄膜を多結晶 CuInGaSe₂太陽電 池とタンデム構造をとることを将来の視野に入れ、作成 方法としてもっとも簡単な室温での真空蒸着法で作成 し、熱処理を行い作成する。この方法には低コストで簡 単に作成できるというメリットがある。また、作成した 試料を XRD 測定法によって物質同定、格子定数、粒界 サイズを算出し、段差計により表面の荒さ、粒径を見積 もり透過率抵抗率測定によって吸収係数と禁制帯幅を 算出し、四探針法により抵抗率を測定し評価した。

2. 実験方法

本研究では、粉末二元系材料 Ag₂Se (99.99%、フルウ チ化学株式会社) Ga₂Se₃(99.999%、フルウチ化学株式会 社)を用いて(1)となるように化学量論的組成比で混合し、 真空蒸着法で AgGaSe₂ 薄膜を作成した。

 $Ag_2Se + Ga_2Se_3 \rightarrow 2AgGaSe_2$ (1) この作成したサンプルを窒素ガス雰囲気にて 100℃から 600℃まで十分間、熱処理を行った。熱処理後、X解回 折法(XRD)によりディフラクトメーター (Rigaku RINT 2200)を用いて、測定を行った。

今回の測定では加速電圧 40 kV、電流を 80mA と設定 し、陰極からターゲットである Cu に電子を衝突させえ られる K_a線(λ =1.54050 Å)を用いた。強度の強い K_{a1}線を光源として、K_{a2}線は後に解析処理の段階で除 去した。

今回測定したカルコパイライト半導体 AgGaSe₂の結 晶は正方晶であるので面間隔 d と面指数(hkl)、格子定 数は以下のようになる。

$$\frac{1}{d^2} = \frac{h^2 + k^2}{a^2} + \frac{l^2}{c^2}$$
(2)

また結晶の粒の大きさを示す結晶粒界サイズ t は、 測定によって求めた半値幅 B(rad)、入射波の波長 λ (m: ここでは λ =1.54050Å)、反射角 θ (rad)との関係から以 下のような式で表される。

$$t = \frac{0.9 \bullet \lambda}{B \bullet \cos \theta}$$
(3)

(3)式はシェラー (Scherrer) の式と呼ばれる $^{\eta}$ 。

近接する二つの物質間には互いに力が作用しあうの で、観察試料に対して段差計の制限は存在せず、電気導 電性に乏しい試料に関しても観察可能であるという特 徴を持つ。また試料雰囲気についても制限が少なく液体 中や真空中のいずれでも動作可能である。このため、単 に表面物理・化学の分野だけでなく、半導体、有機材料、 生体関連試料、磁性体などさまざまな材料の微視的 観察・評価に用いられている。本研究では段差計 (Nanopics 1000)を用いて表面状態の観察を行った⁸⁾。

光が物質中を通過する割合は、反射と物質内での吸 収に依存する。ある波長に対して、吸収率 A、反射率 R、透過率 T とすると

$$A+R+T=1$$
 (4)

という関係が成り立つ。吸収率は試料厚さを x、吸収 係数をαとすると、吸収係数αは、以下のように表され る。

$$\alpha = -\ln(1 - T - R)/x \tag{5}$$

さらに、禁制帯幅 Eg は光速 c、プランク定数 h(h=6.62607 × 10⁻³⁴ J・s)として以下のように表される。

$$C(h\upsilon-Eg) = (\alpha h\upsilon)^2 = \left(\frac{\ln(A) \cdot h\nu}{x}\right)^2$$
(6)

以上のように透過率と反射率を求めることによって禁 制帯幅と吸収係数を算出する。

電気的性質を知るために抵抗率測定とサーモプロー ブ測定を行う。サーモプローブ分析は伝導型を熱起電力 の向きにより判定する。半導体表面の一点に熱い電極を 当て、その他の一点に低温または室温の電極を当て、そ の間に発生する熱起電力とその符号を測定する。n型の 場合、キャリアは電子であることから熱い電極から低い ほうへ電子の拡散現象のため熱い電極は正の符号とな る。また逆にp型なら、正孔がキャリアのため負となる ⁹。

3. 実験結果

3.1 真空蒸着

二元系材料(Ag₂Se、Ga₂Se₃)を用いて真空蒸着法によ り薄膜を作成した。その後試料を 100 ℃から 600 ℃ま で 10 分間、窒素ガス雰囲気中で熱処理を行った。熱処 理する前の試料については透過率測定ならびに抵抗測 定により、ほぼ同じ値が得られており真空蒸着での場 所依存はないものと考えられる。また、熱処理なしの 表面状態は光沢のある銀色をしている。100、200 ℃で は、ほぼ変化は見られない。300 ℃から 400 ℃の試料 は光沢の落ちた銀色をしており、500、600 ℃では光沢 のある青色をしている。しかしながら温度上昇ととも に若干膜が粒状にはがれている。

3.2 X 解回折

Fig. 1 に X 線回折実験結果を示す。参考として AgGaSe2と Agの JCPDS ピークもあわせて示す。図か らもわかるように熱処理なしの状態から 300 ℃まで は、アモルファス状の物質と銀のピークが検出されて いる。また400 ℃以上ではAgGaSe2のピークが出始め、 600 ℃では単層となった。300 ℃まででは成長した試 料は、アモルファス状のものが積層し、その表面にあ る銀がピークとして検出されたと考えられる。このア モルファス状の層が熱エネルギーを受けて、化学変化 を起こし AgGaSe2結晶へと成長したと考えられる。低 温域でのこのアモルファス状態については、他のカル コパイライト材料の真空蒸着でも同様の結果が得られ ており¹⁰⁾、各原子の融点の違いと蒸気圧の差によって 起こるものと考えられる。また、600 ℃以上の熱処理 についてはガラス基板の融点の問題により、Si 基板で 行ったが、Ga と Ga₂Se₃の成長が起こり AgGaSe₂ 単層の 成長は確認できなかった。これは Ag₂Se の融点が 720℃ であり気化したためと考えられる。熱処理の時間依存 については長時間の熱処理では基板と膜とがはがれや すくなり、Se 原子が飛んでしまうことが組成分析より 得られている。よって、時間依存もないと考え、温度 依存のみが考えられる。

次に Fig. 2 に (2) 式より求めた X 線回折のピーク位置から格子定数を求めた結果を示す。400 ℃では AgGaSe₂層のピークが 2 つのみであり、600 ℃では 7 本のピークのそれぞれから格子定数を求め平均をとっ



Fig.1 X-ray diffraction patterns of AgGaSe₂ thin films grown by evaporation method.

ている。参考として JCPDS の格子定数のデータ (a=5.9932 Å、c=10.8840 Å)を実線にて示す。これ によると熱処理温度を大きくすると、格子定数は JCPDS 値に近づき、600 ℃ではほぼ同じ値となってい る。このことからも熱処理温度 600 ℃の条件下での AgGaSe₂層の成長を確認することができる。

3.3 表面モホロジー

Fig. 3 に段差計によって観察した試料の表面モホロ ジーを示す。この図から、試料表面の荒さは熱処理温 度の上昇とともに小さくなっている。また粒径は 300 ℃までは減少傾向に見られるが、400 ℃以降大き くなってきている。また試料から見て膜厚方向の 400 ℃まではあまり差は見られないが、500 ℃以降約 40 nm と大きな粒が観察できた。次に Fig. 1の X 線回 折パターンの面(112)から(3)式のシェラーの式を用い て粒界を求め段差計の粒径と比較を行った(Fig. 4)。こ の結果から熱処理温度が上昇すると粒径は大きくなる 傾向にあることがわかる。これらの結果から真空蒸着 によって飛ばされた原子が積層し、これが熱処理のエ ネルギーを受けて、一部融解し平坦な中に 400 ℃以 上の条件で AgGaSe2 層の結晶成長が起こり、これによ って 400 ℃以上では表面の粒が大きくなっていったの ではないかと考えられる。



Fig. 2 Relationship between annealing temperature and lattice constants.



(a) As-deposition



(c) 500 °C



(b) 400 °C



(d) 600 °C



しかしながら、粒径について X 線回折の粒界と段差計 での粒径とでは大きな差がある。これは X 線回折が試 料の X 線の当たるところで試料の深いところまで測り その平均としているのに対し、段差計は試料のごく表 面しか測定できないことからに出た誤差なのではない かと考えられる。この表面と内部とでの粒界の差につ いては試料が比較的厚いことから、熱が内部にまで一 様に伝わらず、粒界の差が生じてしまったと考えられ る。

3.3 透過率反射率測定

Fig.5 に室温での透過率測定の測定結果を示す。温度 上昇とともに透過率の増加が観察される。また、600 nm 付近から長波長側に透過率の増加が見られる。これは AgGaSe₂の特徴の一つである赤外域での高い透過率を 示すことと一致している。

また反射率測定では 500 ℃、600 ℃以外はほとんど 反射が得られていない。通常透過率と反射率が 0 に近 ければ、すべて吸収したとなるが、本研究で測定した 反射率測定装置は散乱による反射まで測定はできない。 段差計の表面観察から全体は 400 ℃以前の低温熱処理 では、表面状態が荒いことがわかっている。このため 表面散乱がおこり反射を測定できなかったと考えられる。

以上の測定から吸収係数を求めた。 膜厚は走査型電 子顕微鏡より観側した値 1 μ m として計算している。吸 収係数は 1.79eV から 1.83 eV までで 10⁴ から 10⁵ cm⁻¹程 度まで変化している。これは多結晶 CuInS₂ や GaAs な どの一般的なバンドギャップ付近での吸収係数と同傾



Fig. 4 Dependence of annealing temperature of grain size on AgGaSe₂ thin films.

向にあり、カルコパイライトの特徴として知られる吸 収係数が10⁵ cm⁻¹以上と高い値であることがいえる¹⁰。 これは太陽電池の吸収層として期待できる結果が得ら れたと考えられる。また禁制帯幅付近では3×10³ cm⁻¹ という値が得られた。

Fig. 6 に(6)式より横軸エネルギー、縦軸αhυとして禁 制帯幅を算出するグラフを示す。この結果から禁制帯 幅は 1.787 eV を得た。文献と比較して、バルクの文献 では Eg=1.787 eV¹¹⁾、薄膜の文献では 1.6 eV から 1.75 eV⁶⁾ と報告されている。バルクの文献値とは非常に近 い値を示したが、薄膜の文献値とは少し異なる値を示 した。これは、フォノンの散乱や影響が考えられる。

3.4 四端針法

Fig. 7 四探針法の測定結果を示す。400 ℃までは抵抗 率の減少が観察されたが、500 ℃以上は高抵抗となり 測定はできなかった。本測定機器の高抵抗とは 10⁶ Q/ □以上である。400 ℃までは抵抗率の減少が観察され た事については、X 線回折の結果より熱処理なしでは アモルファス状態であり、熱処理すると結晶化成長し ていくことを考察した。この結晶化成長により抵抗率 が減少したと思われる。

またサーモプローブ測定より、試料はすべて n 型を 示した。この結果に関してはドナー性欠陥 Se 空孔 (V_{Se}) の影響と考えられる。これは AgGaSe₂の格子欠陥を考 えると、空孔がもっともおこりやすく、Ag 空孔(V_{Ag})、 Ga 空孔 (V_{Ga})、Se 空孔(V_{Se})がある。Ag 空孔(V_{Ag})、 Ga 空孔 (V_{Ga}) は、p型の要因となるアクセプター性 欠陥であり、Se 空孔(V_{Se})のみがドナー性欠陥であるた め、n型伝導の起源は Se 空孔(V_{Se})と推測される。

抵抗率が 500 ℃以上で増加することについては熱処 理により格子欠陥を生成したと考えられる。この場合 の考えられる欠陥としては格子間原子、原子空孔、置 換型原子の 3 つが考えられる。しかしながら CuInSe₂ では格子間原子と置換型原子は、原子空孔よりも深い 準位であると報告されている¹²⁾。よって AgGaSe₂にお いても同様の傾向であると思われ、原子空孔によるも のと考えられる。特にドナー性欠陥の銀空孔(V_{Ag})が、 ドナー性欠陥の Se 空孔(V_{Se})と補償しあうことにより キャリア濃度の減少を招き、結果として抵抗率の増加 を引き起こしたと考えられる。また抵抗率に関しては 文献値としては明記されておらず高抵抗とする報告が 多い¹³⁻¹⁴⁾。AgGaSe₂自体も高抵抗であると考えられる。

3. 結論

Ag₂SeとGa₂Se₃の二元系材料を用いて室温にてガラス 基板上に真空蒸着を行い、窒素ガス雰囲気中にて熱処 理を行った。熱処理条件としては同時に蒸着した試料 を 100 ℃から 600 ℃まで 10 分間行った。熱処理した 表面は 400 ℃までは銀色で 500 ℃、特に 600 ℃では 青色であった。

X 線回折では熱処理温度上昇とともにアモルファス 状態からの結晶化が観察された。また 600 ℃では



Fig. 5 Transmittance spectra at R. T. of AgGaSe₂ thin films in various annealing temperatures.



(hu) and $(\alpha h u)^2$.



Fig. 7 Dependence of annealing temperature of electrical resistivity on AgGaSe₂ thin films.

AgGaSe₂ 単層のピークが得られた。ピーク位置から算 出した格子定数も熱処理温度の上昇とともに JCPDS 値 に近づき、600 ℃ではほぼ一致した。

段差計の観察により、熱処理の温度を大きくすると 表面が平坦となり、粒界も大きく成長する。しかしな がら膜内での均一な成長はしていないことが、X 線回 折から求めた粒界サイズ算出より考えられる。

透過率測定では AgGaSe₂の特徴の一つである赤外域 での高い透過性が熱処理 600 ℃にて得られ、反射率測 定と透過率測定より吸収係数と禁制帯幅を求めた。禁 制帯幅は 1.787 eV であり、また吸収係数も多結晶 CuInS₂と同傾向の結果が得られた。

抵抗率に関しては 500 ℃以上で 10⁶Ω/□以上の高抵 抗となった。また、伝導型はすべて n 型であった。こ れは V_{Se} 格子欠陥のためと考えられる。抵抗率の増加 はキャリア濃度が下がったためと考えられ、原子空孔 のアクセプターとドナーが補償しあって抵抗率の増加 につながったと考えられる。 参考文献

- 1) 三宅 秀人, 杉山 耕一: 応用物理 **65**, 173 (1996).
- 2) B. M. Basol, A. Halani, C. Leidholm, G. Norsworthy, V. K. Kapur, A. Swartzlander and R. Matson : Prog. Photov. Res. Appl. 8, 227 (2000).
- K. Ramanathan, M. A. Contreras, C. L.Perkins, S. A. Falash, S. Hasoon, J. Keane, D. Young, M. Romero, W. Metzger, R. Noufi, J. Ward and A. Duda : Prog. Photvoltaics Res. Appl. 11, 225 (2003).
- 4) R. S. Feigelson and R. K. Route : J. Crystal Growth 104, 789 (1990).
- 5) V. S. Murthy, B. S. Naidu and P. J. Reddy : Vacuum 41, 4 (1990).
- 6) S. M. Patel and V. G. Kapale : Mater. Lett. 4, 3 (1986).
- 7) カリティ,松村 源太郎訳:新版 X 線回折要論 (アグネ,1980)
- 8) 権田 俊一: 薄膜作成応ブック (エヌ・ティー・ エス,1995).
- 9) K. Seeger: セミコンダクターの物理学(上)(吉岡書 店,1991).
- Y. Ema and N. Harakawa : Jpn. J. Appl. Phys. 34, 3260 (1995).
- 11) S. Hahn and W. Kim : Phys. Rev. 27, 8 (1983).
- 12) A. Zunger, S. B. Zhang and S-H Wei : Proc, 26th IEEE Photov. Specialists Conf. 313 (1997)
- 13) K. Yamada, N. Hoshino and T. Nakada: Ex. Abstract, PVSEC-14 118 (2004)
- 14). Tell and H. M. kasper : Phys. Rev. B 4, 4455 (1971)