ペロブスカイト半導体を用いた太陽光励起レーザの開発

Development of solar-pumped lasers by use of perovskite semiconductors

電気電子情報通信工学専攻 加藤 里咲

20N5100013H Risa Kato

1. 理論的背景・目的

現在, 化石燃料によるエネルギー生成により温室効 果ガスの増加が進行し, 地球温暖化が問題になってい る. 近年では, 化石燃料によるエネルギーから再生可 能エネルギーへの移行が進められている. その中でも クリーン且つ莫大なエネルギー量をもつ太陽光が特 に注目されており, 既に太陽光エネルギーを吸収して 電力に変換する太陽電池が開発製品化されている[1].

太陽電池の材料としては、従来はシリコンを用いる のが一般的であったが[1]、近年では更なるエネルギ 一変換効率の向上が期待されるペロブスカイト半導 体が注目されている.ペロブスカイト半導体を用いた 太陽電池のエネルギー変換効率は、2020年時点では 25.5%と、従来のシリコンを用いた太陽電池に匹敵し ており、更なる変換効率の向上が期待されている.ま た、シリコンに比べて、製造コストが低く、1µm以下 の厚さでも太陽光を吸収できるため、吸収効率が高い といった良い点が挙げられる.

本研究では、ペロブスカイト半導体の光吸収が高い 性質を用いれば、発振する光を強くでき、太陽電池よ りもエネルギー変換効率を高くできるのではないか と考えた.そこで、太陽光を一旦レーザ光に変換し、 このレーザ光を光起電力素子に照射して、高効率のま ま電力に変換する方法を用いたデバイスである太陽 光励起レーザを検討している.

そこで、本研究の目的は、小型かつ太陽光を高効率 にレーザ光に変換することの出来るペロブスカイト 半導体を含む導波路を備えた太陽光励起レーザ装置 を開発することである.

2. 太陽光励起レーザ

2.1 誘導放出

原子系は離散エネルギー状態でのみ存在できる.あ るエネルギー準位から他のエネルギー準位への移動 は、光子の放出または吸収が伴っている.放出または 吸収された光の波長は式(2.1)によって与えられる.

$$E_2 - E_1 = hv_{21}$$
 (2.1)

ここで, E₂と E₁は互いに異なるエネルギー準位, v₂₁ は周波数, h はプランク定数 (h=6.63×10⁻³⁴ Js) であ る.図 2.1 に誘導放出に関する模式図を示す.誘導放 出とは,エネルギーhv₂₁を持った光子が外部から原子 に入射することによって,励起状態にある原子が上準 位 E₂から下準位 E₁へ遷移する際に,入射した光子と 同じ位相,周波数,方向を持つ光子が放出される現象 のことである.その結果,エネルギーhv₂₁を持った光 子は 2 つに増加したことになる.



図 2.1 誘導放出の模式図

2.2 太陽光励起レーザ

本研究では、励起光として太陽光、レーザ媒質と してペロブスカイト半導体を用いる.図 2.2 に太陽 光励起レーザ装置の簡略図を示す.太陽光がペロブ スカイト結晶に当たることで、導波路内で誘導放出 が起こる.導波路の周囲をレーザ媒質よりも低い屈 折率にすることで、光が導波路内で全反射を繰り返 し、適切な反射率をもつミラー間を往復する.ミラ ーで反射されず透過した光の束がレーザとして発 振される仕組みである.



ここで、問題点として、導波路内に留まる光子の減 少とミラー間を往復する際に発生する導波路内の内 部損失より誘導放出が上回らなければならないこと が挙げられる.内部損失の主な原因は、レーザ媒質と 外部との全反射やレーザ媒質の結晶の境界部分によ る光吸収、散乱である.

図 2.3 に導波路型光共振器内の利得と損失の関係図 を示す.ここで, Ye1と Ye2はミラーの反射率である.導 波路の左端で強度 Ii の光が右方向に進むと考える. この光は増幅された後,ミラーで一部反射されて再び 導波路内に戻る.さらに,増幅と反射を繰り返して, 初期位置に戻り,その時の光強度を I とすると,式 (2.3)のように表される.

 $I=I_{i} \exp(2GL) \cdot (1-\alpha) \cdot \gamma_{e1} \cdot \gamma_{e2} \qquad (2.3)$

ここで、a はミラーや導波路内の散乱や吸収による 光の一往復あたりの損失率である.

レーザ発振するためには, I>Ii を満たせばよいため, 次の式が成り立つ.[2]

exp (2GL) · (1-α) · y_{e1} · y_{e2} > 1 (2.4) 式(2.4)を利得係数 G について解くと,

$$G \ge \frac{1}{2L(1-\alpha)} \ln\left(\frac{1}{Y_{e1} \cdot Y_{e2}}\right)$$
(2.5)

ただし,式(2.5)の左辺と右辺が等しい時の利得係数 を閾値利得と言う. 閾値利得よりも大きな利得係数が 得られた場合,利得が損失を上回り,レーザ発振する 条件を満たす.





本研究では、導波路損失測定を複数の導波路長を用 いて行うことで、導波路内の内部損失を見積もる.導 波路の片方の端面にペロブスカイト半導体に吸収さ れない波長をもつテスト用レーザを入射させて、もう 片方の端面から出てきたレーザの出力をディテクタ によって測定して、導波路損失を計算する.この過程 を複数の導波路長を用いて行うことで、単位長さ当た りの導波路損失を算出できる.次に、ペロブスカイト 半導体に吸収される波長をもつ緑色のレーザ光を導 波路に対して上から照射させ,誘導放出が起きること を確認し,利得係数を見積もる.以上の2つの結果を 用いて,利得係数が損失を上回るような最適な導波路 長を導き出す.

3. ペロブスカイト半導体の基礎物性

ペロブスカイト半導体は、図 3.1 のような結晶構造 を持つ半導体である. 中心にある2価の金属陽イオン M2+の周りにハロゲン化物陰イオンX が6配位した8 面体が規則的に配列しており、その隙間に1価陽イオ ン RNH₃+が入り込んだ構造になっている. 陽イオン にメチルアンモニウム陽イオン(CH₃NH₃+)などを用 いると、8 面体がその隣の8 面体と全ての頂点を共有 し、ペロブスカイト結晶格子が3次元的に広がった結 晶構造を形成する.本研究では、ハロゲンをヨウ素(I)、 2 価金属を鉛(Pb), 有機アミンをメチルアンモニウム 陽イオン(CH₃NH₃+)とするヨウ化鉛ペロブスカイト 薄膜(CH₃NH₃PbI₃)を用いる. その他の特性は, CH₃NH₃PbI₃の吸収端波長は約 770~790nm のため、 バンドギャップは $1.57eV \sim 1.6eV$ となる.又, CH₃NH₃PbI₃は水分により劣化しやすい性質を持っ ており、水分と反応すると CH₃NH₃PbI₃の黒色から PbI2 由来の黄色へと変色していく.



図 3.1 ペロブスカイト型物質の結晶構造

4. 昨年度の研究成果

4.1 導波路の加工

基板上に加工した導波路にペロブスカイト薄膜を 埋めていき,装置を完成させていく. 今後は,1mm 厚 のサファイア基板に加工された 1 μ m 厚の導波路に CH₃NH₃PbI₃ 薄膜が作製された基板を用いて測定を 行う予定である. サファイア基板の理由は,ガラス基 板よりも屈折率が大きい方が良く,熱伝導率は,常温 において高いからである. 1 μ m 厚の理由は, CH₃NH₃PbI₃ の吸収係数が約 10⁻⁴cm であり,吸収長 が 1 μ m となるためである. 設計図を図 4.1 に示す. リアクティブイオンエッチングという微細加工技術 を用いて, L=5mm,10mm,15mm,20mm,幅は 50 μ m

と100µmの2種類を2本ずつ用意した.





4.2 薄膜作製方法の検討

スピンコート法を行った. CH₃NH₃PbI₃ 前駆体を 基板に垂らし, スピンコータを 1000rpm で 10 秒間回 転させ, その後は 5000rpm で 40 秒回転させる. その 瞬間に貧溶媒を基板に垂らして, CH₃NH₃PbI₃析出さ せ, 基板をホットプレートで焼いた. トルエンの量を 変えて作製した薄膜の写真を図 4.2 に示す. その結果, (d)の湿度を下げた状態で, トルエン 100µL の時に薄 膜が透けていなかったため, しっかり積めていること が確認できたが, 作製した CH₃NH₃PbI₃ は 10 分も持 たずに分解してしまい黄色に変色してしまった.



4.3 ビーム径の測定

深さ 1µm の導波路に波長 790nm の半導体レーザの ビームを通すことが出来るようにする必要がある. そ のため,光学系を用いてレーザのビーム径を 1µm に 絞り,実際に対物レンズを通った後のビーム径がどの くらいまで絞られているかを直径 1µm のピンホール を用いて確かめた. 図 4.4 に測定系を示す.



横のビーム径が約 3.53μm, 縦のビーム径が約 5.85μm となった. 縦のビーム径は導波路幅より十分 小さく,又,横のビーム径は導波路の深さ 1μm より 少しはみ出てしまうが,十分導波路損失を測定できる 大きさになった.

5. スピンコート法を用いた薄膜作製の検討[3]

スピンコート法を用いて条件を変えて, 複数検討を 行った.まず, 1.3mol/L の CH₃NH₃PbI₃ 前駆体を 1000~2000rpm 程度で最大 30 秒間回転させたが, 基 板の 4 隅に菱形状の膜が形成された.原因は, 表面張 力が 4 隅で強く働き, 更に粘性が高いためと考えた.

そこで、4 隅に前駆体が溜まらず、均一かつ平坦な 薄膜作製方法として、前駆体の少量滴下、回転速度を 2 段階にして行う 2 ステップコーティング、粘性の比 較、貧溶媒を用いた2ステップコーティングを行った. その結果、貧溶媒を用いた2ステップコーティングは、 4 隅に前駆体は少し溜まったものの菱形が形成されな かった.菱形が形成されなかった原因は、貧溶媒を滴 下してことにより、4 隅に溜まっていた前駆体が内側 に移動できなかったためと考えられる.更に加熱後は、 目視で見ると、今までよりも薄膜がまだらになってい る部分が少なく、透けている部分も少なかった.その 後、滴下量や回転数、回転時間などのパラメータを変 化させて、現時点で最適な条件を見出した.作製結果 を図 5.1 に示す.



図 5.1 貧溶媒を用いた 2 ステップコーティングを 用いた薄膜作製結果

6. 膜厚測定

膜厚測定は, 膜厚制御が重要であることから, 薄膜 評価において重要なパラメータである. そこで, 膜厚 測定方法の1つとして, Zygoの干渉縞を利用した膜 厚測定を行った.

測定方法として, Zygo を用いて, ガラス基板上に現 れる干渉縞と薄膜上に現れる干渉縞のz方向の目盛を 測定し, その高低差からおおよその膜厚を見積もった. その様子を図 6.1 に示す. ガラス基板上の干渉縞が見 えるように, 薄膜をピンセットで傷つけた. より正確 な測定を行うために, 異なる場所で 3 回測定を行い, その平均値をとった. その結果, 1.3μm となった.



図 6.1 Zygo の干渉縞を利用した膜厚測定の様子

又, Zygo による表面状態の確認を行った. 10mm× 10mm の範囲の薄膜の表面状態を図 6.2 に示す. スピ ンコータの回転によって,前駆体が中心から渦状に広 がり,前駆体が溜まった部分を確認した. 手動で滴下 しているトルエンの滴下位置等の人為的誤差なくす ことで,平坦で均一な薄膜の作製に近づくと考えてい る.



図 6.2 薄膜表面状態 (10mm×10mm)

7. 透過率測定

7.1 白色光源を用いた透過率測定

作製した薄膜の評価方法として, Ocean Optics USB2000+を用いたスペクトル測定を行い, 透過率を 算出した. その結果を図 7.1 に示す. 1000nm で透過 率が一旦低下する原因として, 白色光源のスペクトル に依存したものと考えられる.



7.2 FT-IR を用いた透過率測定

白色光源では測定できなかった赤外領域の透過率 測定をフーリエ変換赤外分光光度計(FT-IR)を用い て行った.その結果を図 7.2 に示す. 波長 4µm ほどで 透過率が 60%程まで上昇した.近赤外付近の範囲で透 過率が低い原因は,表面粗さによる外部的損失や薄膜 内部の散乱などによる内部的損失が考えられる.



総括

本研究では、太陽光励起レーザ装置からレーザ発振 を可能にする最適な導波路を実現する前段階として、 導波路部分に平坦かつ均一な CH₃NH₃PbI₃ 薄膜を埋 め込む作製方法を模索した.そこで、原理が単純であ るヘラを用いた方法やスピンコート法などにより CH₃NH₃PbI₃ 薄膜作製を行い、薄膜を膜厚測定と透過 率測定により評価した.その結果から表面粗さと薄膜 内部における散乱が発生していると考えられた.

以上のことから,平坦かつ均一な CH₃NH₃PbI₃ 薄 膜作製の最適条件を見つけ,導波路を形成,評価し, デバイス作製に取り組む.

謝辞

本研究を取り組むにあたり, 庄司一郎教授より懇切 丁寧なご指導と多大なる助言を頂いたことを心より 感謝いたします. また, 様々な場面でご協力いただき ました庄司研究室の皆さまにも感謝申し上げます.

参考文献

- [1] 安藤達哉、太陽電池 一平成 24 年度特許出願技術 動向調査の紹介-、特技懇 269 号 84(2013)
- [2] 桜井彪, "レーザー[原理から応用まで]", 株式会社 パワー社, 24-26 (1984)

[3] Jon Griffin, Hadi Hassan, Emma Spooner, "Spin Coating: Complete Guide to Theory and Techniques", Ossila,2022-01-21,

https://www.ossila.com/pages/spin-coating#twostep-spin-coating-and-edge-corner-beadremoval(2022-01-21)