半導体デバイスのシミュレーション

森 伸也

半導体デバイスの設計にはデバイスシミュレータが広く用いられている。現在,主流のシ ミュレータは,経験的なパラメータが多く必要である。筆者らは,経験的なパラメータを必要 としない第一原理量子輸送デバイスシミュレータの開発を行っている。本稿では,半導体デバ イスのシミュレーションについて,半導体,電界効果トランジスタ,シミュレータの構成など を説明したのち,第一原理量子輸送デバイスシミュレータの現状を紹介し,将来展望を述べる。

キーワード:半導体、トランジスタ、集積回路、デバイスシミュレーション、量子輸送

1 はじめに

最近,半導体という言葉をテレビや新聞などで見聞 きする機会が多くなった。半導体から作られたデバイ スは、現在、私達の身の回りのありとあらゆる所で使 われている。スマートフォン, コンピュータなどの電 子機器はもちろん、太陽電池,照明機器やディスプレ イ、自動車や鉄道、現金自動預け払い機や電子決済端 末、冷蔵庫・炊飯器などの家電製品や子供のおもちゃ など、日頃、私達がよく目にするものだけでなく、 データセンターや通信基地局,発電所などの社会イン フラ, さらには、地球を離れて、宇宙ステーションや 人工衛星なども半導体デバイスに支えられている。筆 者は,大学の卒業研究以来,一貫して,半導体の電子 物性および半導体デバイスのモデリング・シミュレー ションに携わってきた。本稿では、半導体デバイスの シミュレーションについて,基本的なことからはじめ て、将来展望までを述べる。

2 半導体

半導体とは,辞書的な定義では,電気をよく通す金属などの導体と,電気をほとんど通さない絶縁体との中間的な電気伝導度を有する物質のこととされている。さまざまな物質の電気抵抗率(電気伝導度の逆数)を図1(a)に示す。代表的な半導体材料のシリコン(Si)

やゲルマニウム(Ge)などの抵抗率が、金属と絶縁体 の中間的な値であることがわかる。しかし、単に電気



図1 (a) さまさまな物質の拡抗率⁽¹⁾, および(b) さまさ まな半導体の禁止帯幅³⁾

Simulation of Semiconductor Devices

Nobuya MORI 大阪大学 大学院工学研究科 電気電子情報通信工学専攻 教授 工学博士 (〒565-0871 大阪府吹田市 山田丘 2-1)

を適度に通すだけでは、応用範囲は限られるはずであ る。半導体がこれほど多くの場面で用いられているの は、その電気伝導度が、電圧や温度など、外部からの 刺激により、大きく変化することがひとつの要因であ る。この性質を利用して、半導体デバイスをうまく設 計することで、スイッチやセンサーなどに応用できる ようになる。

半導体中の電気伝導は,負の電荷を帯びた自由に動 ける電子と後で述べる正の電荷を帯びた正孔とが担っ ている。この電子と正孔とはあわせてキャリアとよば れる。半導体では,半導体を構成する母体の原子とは 異なる,いわゆる,不純物原子を外部から導入するこ とができる。この不純物原子の個数分,キャリアの個 数が変化し,電気伝導度が変化する。さらに,導入に 際して,不純物を通さないマスクなどを利用すること により,不純物の導入量や原子種を,場所ごとに変え ることもできる。この不純物ドーピング技術により, 半導体中のキャリアの数を精密に制御できるようにな る。これも半導体の優れた特徴のひとつである。

シリコンはIV族の原子である。このシリコンに、 V族の原子,たとえば、リン(P)原子を不純物として 導入すると、導入したリン原子の個数分,自由に動け る電子の数が増える。一方、III族の原子,たとえば、 アルミニウム(Al)原子を1個導入すると、電子が1個 不足することになる。この電子の孔が空いた状態は、 半導体中では、正の電荷を持つ粒子のように振る舞 う。この粒子が正孔である。電子が多く存在する半導 体はn型,正孔が多く存在する半導体はp型とよばれ る。n型,p型の2種類の半導体を作り分けることが 可能なことも半導体の優れた特徴のひとつである。た とえば、n型半導体とp型半導体とを接合したデバイ スであるダイオードは、p型側からn型側へは電気を 通すが、逆向きには通さないという整流特性を示し、 電源回路や検波回路などに応用されている。

図2(i)に模式的に示したように、電子と正孔とが半 導体中で出会うと、結合して消滅してしまうことがあ る。このとき、もともと電子・正孔が持っていたエネ ルギーは、光や熱として放出される。光として放出す る現象を利用することにより、発光ダイオードや半導 体レーザーが実現されている。放出される光の色(波 長)は、半導体材料ごとに決まっており、適切な材料 を選ぶことにより、赤外から紫外にわたる広い波長範 囲で、発光波長を変えることができる。2014年のノー ベル物理学賞は「高輝度・低消費電力白色光源を実現 可能にした高効率青色発光ダイオードの発明」に対し て与えられた。この青色発光ダイオードには、窒化物



正孔のエネルギー

図2 半導体のエネルギーバンド図

横軸は場所,縦軸はエネルギー(電子に対しては上向きが正,正孔 に対しては下向きが正)を表す。電子が自由に動ける伝導帯と正孔 が自由に動ける価電子帯との間に,電子も正孔も存在できない禁止 帯がある。(i)電子と正孔とが結合して光子を放出する光放出過程 と,(ii)逆に光子を吸収して電子正孔対が生成する光吸収過程があ る。

半導体が用いられている。

2023年のノーベル化学賞は「量子ドットの発見と合成」に対して与えられた。直径がナノメートルスケールの非常に小さい半導体微粒子が量子ドットとよばれる構造である。これぐらいサイズを小さくすると、量子力学的な閉じ込め効果により、半導体中における電子のエネルギー準位が変化し、発光波長も変化する。サイズが小さくなると発光波長が短くなる。このように、材料を変えることなく、粒子サイズによって発光波長を選ぶことができるのが量子ドットの特徴のひとつで、その性質を利用して、ディスプレイなどに応用されている。

半導体中では、図2(ii)に模式的に示したように、 光子を吸収して電子正孔対が生成する過程も生じる。 これにより、光のエネルギーを電気のエネルギーに変 換することができる。この現象はスマートフォンのカ メラや太陽電池などに応用されている。現在、大面積 の太陽電池の多くは、発電層にシリコンが用いられて いるが、より優れた性質を持つ材料やデバイス構造の 探索も続けられている。たとえば、近年、ペロブスカ イトとよばれる結晶構造をとる半導体が、軽くて柔軟 な太陽電池材料として注目されている。

半導体材料を特徴づけるパラメータの一つに,禁止 帯幅もしくはバンドギャップとよばれるエネルギーの 次元を持つ物理量がある。図2に示したように,自由 に運動できる電子の最低エネルギー準位と正孔の最低 エネルギー準位との差が禁止帯幅である。先に述べた 発光の場合,放出される光子のエネルギーが禁止帯 幅と同程度になる。図1(b)にさまざまな半導体の禁 止帯幅を示す。シリコンの禁止帯幅は約1 eV であり, ゲルマニウムやヒ化ガリウム(GaAs)など多くの半導 体の禁止帯幅は1 eV 前後にある。一方,近年,ワイ ドバンドギャップ半導体とよばれる,禁止帯幅がより 大きな半導体材料が注目されている。窒化ガリウム (GaN)や炭化ケイ素(SiC)などがその代表例で,それ らの禁止帯幅は3 eV 以上ある。禁止帯幅が大きな半 導体は,絶縁破壊電界が高い傾向にあるため,電力変 換機器などに用いられるパワーデバイスへ応用するこ とにより,機器の小型化・低消費電力化が実現可能と なる。

半導体は, 電圧印加により, 電気伝導度を大きく変 化させることができる。一方,金属の場合,自由に動 ける電子の数が非常に多いため,外部から電界を印加 しても、その影響は、金属表面の極めて薄い領域にし か及ばない。その結果,金属全体の電気伝導度はほと んど変化しない。しかし、原子層レベルの薄い金属を 用意すれば、外部電界による電気伝導度の制御が期待 される。この方針のもと、グラファイト表面から、セ ロハンテープを用いて1原子層を剥がし取り、それ をチャネルに持つトランジスタ(後述)とよばれるデ バイスが実現された⁴⁾。単原子層のグラファイトはグ ラフェンとよばれ、2010年のノーベル物理学賞「2次 元物質グラフェンに関する革新的な実験|の受賞対象 となった。原子層1層もしくは数層からなる物質は、 2次元物質とよばれ、グラフェンの単離以降、単層の 二硫化モリブデン(MoS₉)など多くの異なる2次元物 質が見出され, デバイス応用に向けて, 盛んに研究が 進められている。

3 トランジスタ・集積回路

現在、最も数多く使われており、かつ、最も微細 化が進んでいる半導体デバイスは、金属・絶縁体・ 半導体(Metal-Oxide-Semiconductor, MOS)から構成 される電界効果トランジスタ(Field-Effect Transistor, FET)と呼ばれるデバイスである。シリコンから作ら れた多数の MOSFET を一枚の基板上に集積した回路 が、コンピュータの中央処理装置(Central Processing Unit, CPU)などに用いられている。トランジスタは、 1948年に、米国ベル研究所のバーディーン、ブラッ テン、ショックレーらによって発明された。彼らは、 「半導体研究とトランジスタ効果の発見」の業績により 1956年のノーベル物理学賞を受賞している。この最 初のトランジスタはゲルマニウム点接触型トランジス タとよばれるデバイスであり、現在の MOSFET とは 異なる材料・構造である。

MOSFETの模式図を図3に示す。MOSFETには, 電気伝導に関与するキャリアが電子であるnチャネ ル MOSFET と、正孔である p チャネル MOSFET の 2種類の構造がある。図3は、シリコンで作られたn チャネル MOSFET の例である。中央のチャネル領域 は、不純物濃度があまり高くない p型シリコンであ り、その上に、二酸化ケイ素(SiO₂)などの絶縁膜があ り、さらにその上にゲートと呼ばれる金属が乗ってい る。チャネルの左右には、不純物濃度が高いn型シリ コンの領域がある。片方がソース、もう片方がドレイ ンと呼ばれる。ソース・ドレイン領域はn型であり, 多数の電子がいる。しかし、チャネル領域はp型であ り、ゲートに電圧を印加していない状態では、自由に 動ける電子がほとんどいない。そのため、ゲート・ ソース間を電流は流れない。この状態はオフ状態とよ ばれる。一方,図3(b)に示したように、ゲートに正 の電圧を印加すると、それに引き寄せられて、チャネ ル領域に電子が誘起され、ソース・ドレイン間が繋が り、電流が流れるようになる。この状態はオン状態と よばれる。このように、MOSFETは、ゲート電圧に よりオン・オフするスイッチのように働く。この機能 を利用して多数の MOSFET を組み合わせることによ り、論理演算回路などを実現できる。このような回路 を一枚の基板上で実現したものは集積回路とよばれ, 2000年のノーベル物理学賞の受賞対象の一部「集積回 路の発明への貢献」となった。

MOSFET は、比較的簡単な構造をしている。さらに、微細化の指針を与える比例縮小則と呼ばれる考え



図3 MOSFET の模式図

(a) n チャネル Si MOSFET の断面図(図 5(a) も参照)。チャネル領 域に自由に動ける電子はいない。(b) ゲートにしきい値電圧 $V_{\rm th}$ よ り高い電圧を印加すると、チャネル領域に電子(反転電子とよばれ る)が誘起されオン状態となる。 方もあり、これまで精力的に微細化が進められてき た。半導体デバイス中の電子・正孔の流れは、デバイ ス中における電界分布で決まる。その電界分布は、電 磁気学のポアソン方程式に支配される。基本的な比例 縮小則は、このポアソン方程式の形から導かれる考え 方である。あるサイズのトランジスタが正しく動作し たとする。そのデバイスのサイズを半分にしたとき、 動作電圧・動作電流を半分、不純物濃度を倍にすれ ば、ポアソン方程式の形は元の大きなデバイスの場合 と等価であることがわかる。そこで、この小さなデバ イスも正しく動作するはずだと考える。

現実の微細化では、たとえば、回路設計側の要請か ら動作電圧を下げることが難しいとか、基板表面に 垂直な深さ方向のサイズは、イオン注入の条件など で決まるため、短くすることが困難などの技術的な 課題により, 単純な比例縮小則にしたがう微細化は 難しい。しかし、そのような多くの課題を解決する ことにより, MOSFET の微細化が成し遂げられてき た。MOSFET の大きさの目安に、ソース・ドレイン 方向に測ったゲート領域の長さであるゲート長があ る。図4に示したように、ゲート長は、1990年頃に は1µm 程度であったが、2000 年頃には100 nm を切 り、現在は10 nm 程度になっている。このように極 度に微細化が進んだ結果,図3および図5(a)に示し たような平面型とよばれるデバイス構造では、ゲート 電圧によるチャネル領域の制御を正しく行うことが困 難となり、現在は、図5(b)に示したようなFin状の チャネルを有する FinFET とよばれるデバイス構造が作 られている。さらに微細化を進めるために、図5(c)に 示した, FinFET のチャネルの一部を抜いたようなナ ノシートとよばれる構造が開発されている。



図4 Si MOSFET のゲート長の推移と将来予想⁵⁾

黒四角が、ゲート長を表す。比較のため、シリコンにおける電子の 平均自由行程と熱波長および格子定数の値を破線で示した。白丸で 示した技術ノードは、製造プロセスの技術世代を表す呼び名。



(a) 従来の平面型,(b) 現在の FinFET,(c) 次世代のナノシート構造。FinFET およびナノシートのソース・ドレインは,図の斜め前後方向にあり,図には描かれていない。

4 デバイスシミュレーション

半導体デバイスの設計には、デバイスシミュレー タと呼ばれるソフトウェアが用いられている^{6,7)}。 MOSFET などの電子デバイスの設計に用いられるデ バイスシミュレータは、図6のような構成になってい る。デバイスの幾何学的な構造、デバイス内部の不純 物分布、および外部から与える電圧などのバイアス条 件を入力し、電流電圧特性などのデバイスの応答や キャリア分布などの内部情報を出力する。デバイスシ ミュレータの内部では、輸送方程式とポアソン方程式 とを連立させて解いている。

キャリアは、電界分布にしたがって運動する。与え られた電界分布のもとで、どのようにキャリアが運動 し、その結果、デバイス内部で、キャリアがどのよう に分布するのかを、輸送方程式を解き求める。一方、 与えられたキャリア分布のもとで、どのような電界分 布になるかは、ポアソン方程式を解くことにより求め る。以上のように、輸送方程式とポアソン方程式の入 力・出力は互いに逆の関係にあるため、二つの方程式 を連立させて解く必要がある。

電子は、量子力学にしたがって運動する。また、波 のような性質も示し、その波長が、電子の運動を特徴 づける。半導体中の電子は、熱エネルギー程度の運動 エネルギーを持って運動している。その熱エネルギー に対応する電子の波長が熱波長である。図4に示した ように、シリコンの伝導電子の熱波長は10 nm 程度



図6 デバイスシミュレータ

である。デバイスのサイズが熱波長より十分大きい場 合は、電子を古典力学(ニュートン力学)にしたがって 運動する粒子と近似できる。それゆえ、従来のデバイ スシミュレータでは、輸送方程式として、気体分子の 運動を記述する際に考案されたボルツマン輸送方程式 が用いられてきた。現在も、産業界で利用されている シミュレータの多くは、ボルツマン輸送方程式を基礎 としたものである。

ボルツマン輸送方程式を直接解く計算手法,たとえ ば、モンテカルロ法などは計算負荷が大きいため,産 業界では、ボルツマン輸送方程式をモーメント展開し て導出される、流体モデルとよばれるモデルに基づく 計算手法が広く用いられている。特に、ドリフト拡散 とよばれるモデルが最も多く用いられている。ドリフ ト拡散モデルでは、キャリアの移動度が重要なパラ メータの一つであり、移動度をうまくモデル化するこ とにより、複雑なキャリアの挙動を表現することがで きる。なお、ボルツマン輸送方程式は、熱波長より小 さいデバイス構造における輸送現象など、量子力学的 な影響を無視できない領域を、原理的には扱うことが できないが、適切なモデル化や実測値とのキャリブ レーションなどを行うことにより、現在もデバイス設 計に広く用いられている。

5 量子輸送デバイスシミュレーション

図4に示したように、2000年ぐらいから、MOSFET のゲート長が伝導電子の平均自由行程に近づいてき た。その頃から、量子力学的な輸送方程式に基礎をお く量子輸送デバイスシミュレータの開発が大学などの 研究機関を中心に始まった。2001年に米国パデュー 大学のグループから、非平衡グリーン関数法(注1)と よばれる量子輸送方程式に基づくデバイス解析の結果 が報告された⁸⁾。筆者らのグループも、2004年に開 始された半導体理工学研究センター (STARC)のプロ ジェクト「ゲート長10 nm 世代を見据えた量子輸送デ バイスシミュレータの開発」から、STARC「量子輸送 シミュレータを用いた新構造・新材料デバイスの性能 予測」,科学技術振興機構・CREST「原子論から始ま る統合シミュレータ開発」,文部科学省・ポスト「京」 プロジェクト「新材料からの量子論デバイス創製シ ミュレータ開発」,文部科学省・「富岳」成果創出加速 プログラム「省エネルギー次世代半導体デバイス開発 のための量子論マルチシミュレーション」などの支援 を受けて量子輸送デバイスシミュレータの開発を行っ てきた^{9,10)}。

デバイスを連続体として扱い,電子状態を半経験的 なモデルで記述した,非平衡グリーン関数法に基づく 量子輸送デバイスシミュレータをはじめに開発した。 つづいて,デバイスを原子論モデルで扱うシミュレー タを開発し,その後,電子状態を実空間密度汎関数理 論で記述した第一原理量子輸送デバイスシミュレータ の開発に着手した。量子輸送方程式に基づくシミュ レータは,古典的な場合と比べて,さらに多くの計算 資源が必要になるため,高速計算手法の開発が重要な 課題である。筆者らは,R行列法^{11,12)}および等価モ デル^{13,14)}という計算手法を開発し,高速な量子輸送 デバイスシミュレータを実現した。原子論に基づく量 子輸送デバイスシミュレータは,現在,他の研究機関 でも開発されているが,それらの多くのプログラムで 等価モデルが用いられている。

非平衡グリーン関数法デバイスシミュレータでは, 電子の運動状態を表すグリーン関数を、通常、行列で 表現する。グリーン関数を表す行列を求めるために は、大規模な逆行列演算が必要となり、それが計算の ボトルネックとなる。R行列法では、デバイスを小さ な部分系に分割して、各部分系のR行列を順に伝搬 することにより系全体のR行列を求め、それからグ リーン関数を求める。一方, グリーン関数行列のサイ ズは、電子の状態を記述する基底系のサイズで決ま る。原子論に基づく基底系は、価電子帯深くの低い電 子エネルギー領域から, 伝導帯上部の高い電子エネル ギー領域までの非常に広いエネルギー範囲を記述でき る。しかし、電子デバイスでは、禁止帯付近の狭いエ ネルギー範囲のキャリアのみが電気伝導に関与する。 そこで、原子論に基づく基底系から、伝導に関与する 部分系を抽出し、グリーン関数行列のサイズを縮小し たモデルが等価モデルである。

実デバイスの電流電圧特性とそのシミュレーション 結果との比較の例を図7に示す。東北大学・遠藤哲郎 教授のグループが開発した縦型ナノワイヤトランジス タの実測値¹⁵⁾と,有効質量近似に基づくシミュレー



図7 縦型ナノワイヤトランジスタの伝達特性の実測値¹⁵⁾(a)と シミュレーション結果(b)との比較

タを用いた計算結果とを比較している。調整パラメー タを含まないシミュレーションが,測定結果を概ね良 好に再現することがわかる。なお,図7(b)の計算結 果は,散乱過程を考慮しない弾道輸送条件のもとで 行っているため,オン電流を若干多く見積もってい る。結晶原子の熱振動による散乱などを考慮すること により,オン電流が減少する。

6 おわりに

現在,第一原理量子輸送デバイスシミュレータは, プロトタイプが完成した段階であり,集積回路の設計 などに応用するためには,さらなる計算高速化,プロ セスシミュレータや回路シミュレータなどとの接続, 熱輸送シミュレータなどとの連立に向けたマルチフィ ジックス化などが必要である。

物質科学の分野では第一原理計算が広く用いられる ようになり,経験的なパラメータなしに,種々の材料 の物性を高い精度で予測できるようになってきた。商 用でないソフトウェアもいくつも公開されており,あ まり複雑な物質でなければ,パーソナルコンピュータ (PC)でも実行できる。筆者らが開発した第一原理量 子輸送デバイスシミュレータは,まだそのような段階 にはない。今後,さらなる高速計算手法の開発やモデ ル化を進めることにより,PC上で現実的なデバイス の性能予測を手軽に行える環境の構築を目指す。

一方,現在のPCは、ドリフト拡散シミュレータを 走らせるのに十分な性能を有しており、手軽にシミュ レーションを実行できるようになってきた。近年、半 導体技術者不足が問題になっているが、デバイスシ ミュレータは、半導体デバイスの教育に最も効果的な ツールのひとつであると言える。半導体デバイスの教 科書には典型的な電流電圧特性などが少数載っている だけである。一方、デバイスシミュレータを用いれ ば、バイアス条件やデバイス構造・不純物分布などを 変化させたときに、どのようにデバイス特性が変化す るのかを自由に試すことができる。また、多くのシ ミュレータは可視化プログラムと接続されているた め、キャリア分布などのデバイス内部の情報を、文字 通り、見ることができる。そのため、デバイスシミュ レータを併用すれば、半導体デバイスの教科書のみで 学んでいる場合と比べて、半導体デバイス動作の理解 がより深まると考えられる。

注

(注1) グリーン関数は、物理や工学の多くの分野で、
微分方程式や偏微分方程式の解を求めるとき
に利用されている。ポアソン方程式は、 €0 を
誘電率として、

$$\nabla^2 \phi = -\frac{1}{\epsilon_0} \rho \tag{1}$$

と表され、ポテンシャル ϕ を2階微分すると 電荷密度 ρ が得られる形をしている。しかし、 応用上は、 ρ を与えたときの ϕ が知りたいこ とがよくある。そのような場面では、次の式 のように、 ρ から ϕ が直接得られる式の方が 便利である(以下は形式的な式で、 $G\rho$ は単純 な積ではない)。 (2)

$$\phi = -\frac{1}{\epsilon_0} \mathcal{G} \, \rho$$

この式に現れるGの働きをする関数がグリーン 関数である。物理・工学の分野で用いられて いる微分方程式・偏微分方程式の多くは、ポ アソン方程式のように、(微分演算子)(応答)= (入力)という形をしているが、グリーン関数 を用いると、(応答)=(グリーン関数)(入力) という形にできる。さらに、グリーン関数は、 入力にはよらないので(境界条件にはよるが), どのような入力に対しても用いることができ る。この意味で、グリーン関数は、もとの方 程式の解の情報をすべて含んでいるといえる。 量子輸送デバイスシミュレータの場合, 電子 の量子力学的な運動を記述するシュレーディ ンガー方程式に関するグリーン関数を用いて おり、それには、電子の力学的な運動に関す る情報がすべて含まれているといえる。

グリーン関数は、英国ノッティンガムの ジョージ・グリーン(1793~1841)が考案し、 1828年に自費出版した論文(Essay)で発表し た。グリーンは、9歳の頃に1年半ほど学校 に通った記録があるのみで、その後は、家業 のパン屋の風車小屋で働いており、その間に、 グリーンの定理やグリーン関数を考案したと されている。グリーンが働いていた風車小屋 は、再建されて、見学することができる。グ リーンの風車や、グリーンの生い立ちなどは、 以下のWEBページが詳しい。

https://www.greensmill.org.uk/

なお、大阪大学附属図書館には、Essayの訳 本が所蔵されているが、その表紙には、長岡 半太郎の直筆と思われるサインがある。 (2024年6月28日受付)

文 献

- 1) 阿部龍蔵, "電気伝導", 3 (1969, 培風館).
- https://ja.wikipedia.org/wiki/ 電気抵抗率 (2024 年 7月 23 日現在).
- S. M. Sze, Y. Li, K. K. Ng, "Physics of Semiconductor Devices", p.891 (2021, Wiley).
- 4) K. S. Novoselov, A. K. Geim, S. V. Morozov, D. Jiang, Y. Zhang, S. V. Dubonos, I. V. Grigorieva, A. A. Firsov, *Science*, **306**, 666 (2004).
- 5) https://irds.ieee.org/ (2024 年 7 月 22 日現在).
- 6) 森伸也,応用物理,86,1075 (2017).
- 7)森伸也,応用物理,87,44 (2018).
- 8) Z. Ren, R. Venugopal, S. Datta, M. Lundstrom,D. Jovanovic, J. Fossum, IEDM Tech. Dig., 715 (2000).
- 9) 森伸也, 三成英樹, 応用物理, 78, 540 (2009).
- G. Mil'nikov, J. Iwata, N. Mori, A. Oshiyama, *J. Comput. Electron.*, **22**, 1181 (2023).
- G. Mil'nikov, N. Mori, Y. Kamakura, T. Ezaki, *Appl. Phys. Express*, 1, 063001 (2008).
- 12) G. Mil'nikov, N. Mori, Y. Kamakura, T. *Ezaki, J. Appl. Phys.*, **104**, 044506 (2008).
- 13) G. Mil'nikov, N. Mori, Y. Kamakura, *Phys. Rev. B*, 85, 035317 (2012).
- 14) 森 伸也, 岡田 丈, 美里劫夏南, 応用物理学会分 科会シリコンテクノロジー, No.236, 2 (2022).
- 15) T. Imamoto, Y. Ma, M. Muraguchi, T. Endoh, *Jpn. J. Appl. Phys.*, **54**, 04DC11 (2015).

— 280 —