インピーダンス分光法による銅フタロシアニン 薄膜のキャリア輸送特性の評価

樋元健人¹·大久保貴志^{1,3*}·前川雅彦²·黒田孝義¹

Carrier Transport Properties of Copper-Phthalocyanine Thin Films Based on Impedance Spectroscopy

Kento HIMOTO,¹ Takashi OKUBO,^{1, 3*} Masahiko MAEKAWA,² and Takayoshi KURODA-SOWA¹

 ¹ School of Science and Engineering, and ²Research Institute for Science and Technology, Kinki University, 3–4–1 Kowakae, Higashi–Osaka–shi, Osaka 577–8502, Japan
³ PRESTO, Japan Science and Technology Agency (JST), 4–1–8 Honcho Kawaguchi, Saitama, Japan E-mail address: okubo_t@chem.kindai.ac.jp

(Received, January 14, 2015)

Abstract

Impedance spectroscopy is one of the useful techniques to investigate carrier transport properties of materials such as electrical conductivity, carrier mobility and recombination time of the carriers. We estimated the carrier mobilities of copper phthalocyanine thin films by using the impedance measurements. The carrier mobilities were estimated to be $10^{-8} \sim 10^{-6}$ cm² / Vs.

1. 緒言

現代社会において半導体素子は我々の 生活から切り離せないものとなっている。 現在普及している半導体素子はシリコン に代表される無機半導体を用いたものが 一般的であるが、近年有機半導体材料を 用いた新しい素子も注目され活発に研究 開発が行われている。ここで半導体素子 を開発する上で避けて通れないのが材料 の特性評価である。半導体の場合、電気 の流れやすさを示す電気伝導度よりも、 電子や正孔といったキャリアがどれだけ の速度で移動できるかを示すキャリア移 動度というパラメータで評価される場面 が多い。キャリア移動度 μ [cm²/Vs]と電 気伝導度 σ [S/cm]は

 $\sigma = en\mu \tag{1}$

の関係をもつ。ここで e は電気素量、n はキャリア密度[/cm³]である。キャリア密 度は半導体素子においてはデバイスの環 境(例えばトランジスタにおいてはゲー ト電圧の変化)により変化するが、キャ リア移動度はその様なデバイス環境によ って変化せず分子固有のパラメータであ ると考えられるため、材料そのものを評 価する場面でよく用いられる。キャリア 移動度の単位は cm²/Vs であり、単位電界 あたりのキャリアの移動速度であると定 義されている。

このキャリア移動度は有機半導体を評 価する上で極めて重要なパラメータとな っている。すなわち、有機半導体デバイ スは将来的にインクジェットやロール・ ルー・ロールなどの塗布プロセスを利用 することで、より安価な半導体素子を開 発できる可能性があることから次世代半 導体材料として期待されているが、実際 キャリア移動度は無機半導体材料に比べ て極めて小さく、このキャリア移動度を いかに大きくするかが有機半導体材料を 開発する上で一つの鍵となっている。こ こで、実用化に向けての有機半導体材料 のキャリア移動度として1 cm²/Vs という 値が一つの目安となっている。これは、 現在液晶ディスプレイの薄膜トランジス タとして使われているアモルファスシリ コンのキャリア移動度であり、それと同 程度のキャリア移動度を持つ有機半導体 であれば、その材料でトランジスタを作 製することで液晶ディスプレイを動作さ せる程度の性能を得ることができるため である。

有機半導体の実用化には、キャリア移 動度など材料特性の向上が不可欠である が、そのためには条件にあった測定法が 必要である。キャリア移動度の測定方法 としても数種類提唱されているが、何れ も方法も一長一短がある。例えば、レー ザー光により電極近傍に発生したキャリ アが外部電場によって半導体内を通過す る時間を測定する TOF (Time-of-Flight)法 や、電界効果型トランジスタを作製し、 その飽和電流領域や線形領域からドリフ ト移動度を算出する FET (field effect transistor)法、高電圧を印加することに より電極界面付近の半導体内に空間電荷 領域を形成し、蓄積されたキャリアが流 れることで発生する空間電荷制限電流か らキャリア移動度を見積もる SCLC (space charge limited current) 法等があ

るが、TOF では厚膜な試料が必要なため 実際のデバイスに近い条件での測定には 不向きであり、FET は多くの場合横型の 素子であるため、これも太陽電池等縦型 の素子に向けた材料の評価が行いにくい。 SCLC は太陽電池や有機 EL など、実際の 素子のスケールで測定可能であるが、ア ンバイポーラな素子だと両キャリアを同 時に流してしまい移動度の区別がつかな くなる。最近では、キャリア移動度の測 定方法としてインピーダンス分光(IS)法 を用いたものが報告されており、これは キャリア移動度だけでなく、再結合時間、 局在状態分布等様々なパラメータを得ら れる[1]。この方法では、直流電圧に重畳 して微小正弦波電圧信号($V = V_0 \exp(i \omega t)$) を加えることで得られる応答電流信号(I = $I_0 \exp[i(\omega t + \phi)])$ の位相差、電流振幅か ら半導体内のバルク抵抗、粒界抵抗、電 極半導体界面抵抗のインピーダンスを算 出する[2]。求めたインピーダンスからキ ャリア移動度を算出するには、電流の式、 Poisson の式、電流連続の式を用いる。こ のとき拡散電流及び捕獲準位は無視する ものとする。これらの方程式より

$$Y_1 = G_1 + jB_1 \tag{2}$$

が得られ、この時の G_1 、 B_1 はそれぞれ

$$G_{1} = \frac{g\theta^{3}}{6} \frac{\theta - \sin\theta}{\left(\theta - \sin\theta\right)^{2} + \left(\frac{\theta^{2}}{2} + \cos\theta - 1\right)^{2}}$$
(3)

$$B_1 = \omega C_1 = \frac{g\theta^3}{6} \frac{\frac{\theta^2}{2} + \cos\theta - 1}{\left(\theta - \sin\theta\right)^2 + \left(\frac{\theta^2}{2} + \cos\theta - 1\right)^2}$$
(4)

である^[3]。gは微分コンダクタンス(低周 波領域のコンダクタンス)であり、 $\theta(\omega$ t_1)は走行角である。gは次式で表される。

$$g = \frac{9}{4}\varepsilon\mu\frac{V_0}{d^3}\tag{5}$$

上記のことから、単一キャリア注入素子 である場合の等価回路は RC 並列回路に なることがわかる。このような条件下に おいて、高周波域から低周波域にかけて コンダクタンスは増加し、キャパシタン スは減少する。これは、高周波域におい ては直流電圧により注入されたキャリア による空間電荷が微小交流電圧に追従で きなくなるためである。この時の周波数 から走行時間を求めることによりキャリ ア移動度の測定が可能となる⁽⁴⁾。今回、 有機太陽電池や有機トランジスタの半導 体材料として広く使われている銅フタロ シアニン(Copper Phthalocyanine; CuPc) の蒸着膜に関してインピーダンス分光測 定によりキャリア移動度の評価を行った ので報告する。

2. 実験方法

本実験ではあらかじめ ITO 透明電極 (Indium Tin Oxide; $10\Omega/sq.$) がパター ニングされたガラス基板を使用した。こ の ITO 電極パターニング基板上に導電性 高 分 子 で あ る PEDOT:PSS (Poly (3,4-ethylenedioxythiophene)-poly(styrene sulfonate); CLEVIOS P AI4083) を 3000 rpm、10 s の条件でスピンコートし、 160 °Cで 20 分熱アニールを行った。その 後、真空蒸着により CuPc (150 nm) / Ag (50 nm) / Au (50 nm)の順に成膜した(Fig. 1)。この素子の交流インピーダンス分光 測定を行い、キャリア輸送特性の解析を 行った。今回の実験では、DC を印加し ない状態から8Vまで1V間隔で測定を 行った。

3. 結果と考察

素子のインピーダンス分光測定の結果、 Fig.2 のような Cole-Cole plot(インピーダ ンスの虚部 Z"をインピーダンスの実部 Z'に対してプロットした図) が得られた。 Cole-Cole plot における半円の直径は素 子の抵抗成分に相当するため、印加電圧 が大きくなるにつれて素子抵抗が減少し、 このことからこの素子内部にキャリアが 注入されていることがわかる。また、周 波数に対するインピーダンスの虚部 Z" (Fig. 3(a)) およびモジュラスの虚部 M" (Fig. 3(b))のプロットを見ると、両者と も近い周波数領域に緩和応答が観測され たことから、これらの応答は同一成分に よるものであることが示唆される(複素 モジュラス M*と複素インピーダンス Z には $M^* = M' + jM'' = 1/e^* = j\omega C_0 Z^*$ の関係 がある)。ここで、M"(Fig.3 (b))に着目す



Fig.1 (a)測定に用いた素子構造 (b)CuPc の構造 (c)PEDOT:PSS の構造



Fig. 2 CuPc 蒸着膜の Cole-Cole plot (a)印加電圧 0~8 V (b)印加電圧 4~8 V((a)の拡大)



Fig.3 CuPc の(a)インピーダンス虚部 (b)モジュラス虚部 の周波数特性



Fig.4 *M*"から算出した静電容量の 周波数特性

ると、緩和周波数は印加電圧が大きくな るにつれ高周波側にシフトしている。こ のとき、ピークトップの値にほとんど変 化がないことから静電容量は変化してお らず、単一キャリア素子であることがわ かる。ここで、静電容量とモジュラスの 虚数部 *M*"との間には

$$M'' = C_0 / 2C \tag{6}$$

の関係があることから、M"の値より静電 容量を算出した(Fig. 4)。この結果を用い て

$$-\Delta B = \omega \left(C - C_0 \right) \tag{7}$$

の関係より- ΔB に変換し、その周波数特 性をプロットしたものが Fig. 5 である。 このとき、最も低周波側で- ΔB が極大値



Fig.5 $-\Delta B$ の周波数特性

をとる周波数と走行時間 t,には次のよう な関係がある。

$$t_t \approx 0.72 f_{\rm max}^{-1} \tag{8}$$

ここで、空間電荷制限領域における走行 時間とキャリア移動度には

$$\mu = \frac{4}{3} \frac{d^2}{tV} \tag{9}$$

の関係があることから、導出した走行時間から各 DC 印加電圧時のキャリア移動 度を算出した。その結果、それぞれ印加 電圧 3 V で 1.7×10^8 cm² / Vs、4 V で 5.2 × 10^8 cm² / Vs、5 V で 1.5×10^7 cm² / Vs、 6 V で 4.9×10^7 cm² / Vs、7 V で 1.7×10^6 cm² / Vs と見積もられた(fig. 6)。これらの キャリア移動度は印加電圧の増大に従っ て大きくなっており、印加電圧の 1/2 乗





に対して $\ln \mu \epsilon \sigma^2 \mu \nu \rho \delta \delta c$ 、 $\ln \mu \mu$ 印加電圧の 1/2 乗に比例していることか ら、キャリア移動度が電界に対し依存性 をもつとする Poole-Frenkel モデル^[5]でフ ィッティングできる(Fig. 7)。関係式は以 下の通りである。

$$\mu(F) = \mu(0) \exp\left(\beta F^{\frac{1}{2}}\right) \tag{10}$$

上式において、Fは電界、μ(F)は電界に 依存するキャリア移動度、μ(0)は電界が ない状態での移動度を示す。βは比例定 数である。このことから、今回測定した CuPc 蒸着膜が、有機半導体に多く見られ る分子性固体の性質を示していると考え られる。

以上、今回インピーダンス分光測定よ り CuPc 薄膜のキャリア移動度を算出し

た。しかしこれらの値は、実際これまで 報告されている CuPc 薄膜のキャリア移 動度 (例えば TFT を用いて測定された例 では0.02 cm²/Vs^[6]) に比べて極めて小さ い値にとどまった。これは、今回作製し た銅フタロシアニン薄膜の成膜性の違い、 DC によるキャリア注入や測定機器の測 定限界幅、根本的に測定法の原理の違い など複数の理由が考えられる。しかし、 基本的には半導体層を電極で挟んでイン ピーダンス分光測定を行うだけでキャリ ア移動度が算出できるこの手法は、有機 薄膜太陽電池など様々な電子デバイスに 利用可能な半導体材料を探索するうえで 極めて有用である。特に、近年本研究室 では、金属錯体を用いた新しい薄膜太陽 電池の開発を目指しており、以上の手法 は従来半導体材料として着目されてこな かった新しい材料系にも十分応用可能な 手法であることから、今後様々な金属錯 体に関しても測定を行っていくことを予 定している。

謝辞

この研究は文部科学省科学研究費補助 金基盤研究(c) (No. 25410077)を用いて 一部行ないました。

参考文献

- T. Okachi, T. Nagase, T. Kobayashi, and H. Naito, *Appl. Phys. Lett.*, 2009, 94, 043301.
- [2] E. Barsoukov and J. R. Macdonald, Impedance Spectroscopy: Theory, Experiment, and Applications, John Wiley & Sons, Hboken (2005)
- [3] T. Nagase, K. Kishimoto, and H. Naito, J. Appl. Phys., 1999, 86, 5026.
- [4] T. Okachi, T. Nagase, T. Kobayashi, and H. Naito, J. Appl. Phys., 2008, 47, 8965
- [5] P. W. M. Blom, M. J. M. de Jong, and M. G. van Munster, *Phys. Rev. B*, 1997, 55, R656.
- [6] Z. Bao, A. J. Lovinger and A. Dodabalappur, *Appl. Phys. Lett.*, 1996, 69, 3066.