最近の研究から

高い時間・空間分解能を持つ表面X線回折を活用した構造物性研究

若林裕助¹, 白澤徹郎²

1大阪大学基礎工学研究科(現所属:東北大理),2產業技術総合研究所

Structural materials science study based on surface X-ray scattering having high temporal- and spatial-resolution

Yusuke WAKABAYASHI¹, Tetsuroh SHIRASAWA²

¹ Division of Materials Physics, Graduate School of Engineering Science, Osaka University (present address: Tohoku University), ² National Metrology Institute of Japan, National Institute of Advanced Industrial Science and Technology (AIST)

Abstract

放射光共同利用実験課題 2015S2-009 で我々は多様な機能材料の表面・界面に注目し、その静的構造、あるいは動的構造を観測することで表面・界面の物性を微視的に理解する事を目的として研究を行った。その過程で表面構造に対する空間分解測定、時間分解測定の技術向上を達成しつつ、静的な遷移金属酸化物界面構造や有機半導体の表面構造、秒の時間分解能での燃料電池の電極反応、ミリ秒分解能での電気化学的な金属の析出過程の測定など、広い時空間範囲の現象を構造の視点で見通す事に成功した。本稿ではこの S2 課題で得られた代表的な成果を紹介する。

1. はじめに

物質の構造を見る事で、その物質の性質・機能の起源を 理解しよう、という研究のアプローチを構造物性研究と呼 ぶ。PF のユーザーにはなじみのある研究の方向性であろ う。古くは単結晶の構造解析や粉末回折による結晶の平均 構造に基づく議論がなされてきたし、平均構造からの小さ なズレに着目した超格子反射、あるいは散漫散乱を通じた 研究も行われてきた。特に微弱な超格子反射を見る研究は 実験室線源ではしばしば困難であり、放射光の威力が充分 に発揮された例でもある。2015S2-009 では、この考え方 を様々な性質を示す表面や界面に適用する事で、表面の構 造物性研究を推進する事を目指した。

試料表面が原子レベルで平滑な面で断ち切られている 場合、逆空間では表面に垂直な方向にロッド状に延びた 散乱が観測される。このような表面起因の散乱を Crystal Truncation Rod (CTR) 散乱と呼び,表面構造の研究に利 用されてきた [1]。表面からの散乱強度はブラッグ反射近 傍で強く、単位胞に一つしか原子が無い場合にはブラッグ 反射からの距離の2乗に反比例して弱くなる[2,3]。これ は CTR 散乱の散乱振幅が階段関数のフーリエ変換で与え られることを考えれば理解できる。単位胞に複数の原子を 持つ複雑な構造の物質では、ここに構造因子が乗ぜられ、 さらに表面近傍で特殊な構造が実現する場合には、その分 の散乱振幅が別に加えられる事となり、表面から内部まで の構造情報がロッド状の強度分布として記録される。得ら れる構造情報の精度は、重元素であれば 0.1 Åを容易に上 回る。原理的にはいわゆる構造解析と同様に、高いOま で測定すればその分だけ高い空間分解能が得られる。

このような表面構造測定に時間分解能を持たせるのはな かなか困難である。単色X線による回折実験で逆空間のあ るロッドに沿った測定をしようとした場合,どうしても回 折計を機械的に動かす事が要求される。表面では様々な質 量移動を伴う現象が生じており,そこで期待される現象の タイムスケールは,フォノンの時間スケールであるピコ秒 から,液体中での物質拡散の時間スケールである1秒程度 と大きな幅を持つ。物性研究に役立つ時分割測定を目指し た場合,1秒を割る時間分解能は一つのマイルストーンと 言えよう。これは元施設長の故松下正先生が2012S2-001 で開発した波長角度同時分散型回折計で実現された[4]。 高い時間・空間分解能を用いた表面構造物性研究が可能に なったので,ここに新しい研究分野があると見込んで研究 を開始した。

2. 高い空間分解能を活用した研究

時間分解測定の前に静的な測定がきちんとできる必要が ある。解析技術の開発も進んでおり,一般的な最適化問題 に適用できる手法は一通り試されている。表面に特徴的 な手法として,既知の基板構造を用いた表面ホログラフ ィ [5,6] が挙げられる。表面の研究をする際,結晶構造は 既にわかっているのが普通である。そこで,既知の結晶構 造をある面で断ち切った構造からの散乱振幅を参照波とし て,そこに表面近傍の未知構造からの散乱振幅(これを物 体波と扱う)が干渉した結果が観測されていると考えると, CTR 散乱とはホログラフィが撮影されたのと同様の物で あると見ることができる。これを用いて表面近傍の電子密 度解析を行う研究が多く行われている。この手法の利点は,

11



Figure 1 Crystal structures of (a) [5]phenacene, (b) [7]phenacene, and (c) [9]phenacene. Figure is reproduced from ref.[8]. (c)[2018] ACS publications.

かなり複雑な構造の物質に対する解析でも手間が変わらな い点にある。一方、表面近傍の構造がバルクの構造(ある いは想定した表面構造)から大きく異なってくると、うま く位相回復ができなくなる点が欠点である。我々はこの手 法を有機半導体に適用し,非常に複雑な構造を持つ分子性 固体でも表面構造の情報が得られることを 2010 年に確認 した [7]。2015S2-009 ではこの手法を利用して, 分子サイ ズを系統的に変えた際に表面構造緩和がどうなるかを実験 的に知るため、[n] フェナセン (n=5, 7, 9) に対する CTR 散 乱測定を行い,電子密度解析を行った [8]。[n] フェナセン は Fig. 1 に示したような構造を持つ分子で、六員環の数 n が増えるに連れて移動度が高く、半導体としての性能が高 くなると報告されている [9]。n=5 ではしっかりした単結 晶が得られ、

通常の単結晶構造解析の結果が報告されてい る。一方, nが6以上では単結晶構造解析ができるような 厚みを持った結晶が得られていない。そこで今回、第一原 理計算によって決めたバルクの結晶構造を用いた解析を試 みた。

有機半導体は無機半導体と異なる特性を持つ。軽量・柔 軟であり、また作製に高温のプロセスが必要なく、印刷法 でデバイスを作る事も可能である[10]。このような有用な 特性を持つ有機半導体であるが、当然ながらシリコンほど きちんと理解されているわけではない。電気伝導の機構に ついても研究が進められている段階である。有機半導体で 電界効果トランジスタなどのデバイスを作製した際に電流 が通る領域は、結晶表面の数分子層の領域であり、ここで 我々が調べた表面構造は、まさに機能が出ている場所を見 ていることに対応する。

実験結果と解析結果をFig. 2(a), (b)に示す。z=0が表面で, z が正の側が結晶内部, 負の側が結晶外部である。第一原 理計算で得た構造から少し分子を傾けるような補正を加え たバルクの結晶構造を用いることで,表面付近から結晶内 部までの電子密度解析ができた。n=7 については z<0 の領 域でやや大きめの電子密度が残っており,もしかしたら 計算で得た結晶構造が現実とやや異なるのかもしれない。 n=9 はうまく解析ができているように見える。テトラセン では表面一層目のみ大きな構造緩和が見られた。やや古い



Figure 2 (a) CTR scattering intensity profiles of [n]phenacenes (n=5, 7 and 9). Open symbols show the measured profiles, and gray closed symbols show the scattering intensity from the substrate. Red curves show the calculated profiles from the ideal surfaces, the red dashed curve shows that from a modified bulk structure, and skyblue curves show the intensity profiles calculated from our COBRA analysis. (b) Electron density profiles of [n]phenacenes and tetracene as a function of depth. Figure reproduced from ref.[8]. (c)[2018] ACS publications.

ルブレン試料では表面1層目のみに大きめの原子変位パラ メタが見られ[7,11],[5]フェナセンでも同様な傾向が見 られた。n=7,9ではそのような傾向が見られなかった。全 体として,何か構造に変化があるとしたら第一分子層のみ であり,フェナセンに関しては分子サイズが大きくなるに 連れて表面の構造安定性が増しているような結果が得られ た。

有機半導体に対しては CTR 散乱によるホログラフィが 極めて有効であった。一方で,酸化物に対して同様の解析 を行った場合,極めて強い拘束条件をかけない限り物理的 に妥当な解が得られないという事を我々は経験してきた。 例えば酸素の位置に電子が 15 個いる,というような解が しばしば得られてしまう。そこで,自然に拘束条件をつけ るために,具体的な構造モデルを作り,原子座標・原子変 位パラメタ・占有率をベイズ推定によって最適化するソフ トウェアの開発を行った [12]。2 nm 厚程度のペロブスカ イト酸化物のエピタキシャル膜に関する構造解析を行う場 合,通常の最小二乗法では無数にある局所解に落ちてしま い,正解が発見できない。我々が [12] で報告した手法では, モンテカルロ法によって局所解を回避している。計算時間 は数時間から一晩程度かかるものの,かなり大雑把に決め た初期構造からでも正解の構造を見出すことができる。このように本 S2 課題の中で,静的な表面 / 界面構造解析についてかなり有用な道具立てを用意でき,実際に多数の膜の構造を比較する研究 [13] に用いている。

3. 高い時間分解能を活用した研究

メタノールと水を CH₃OH + H₂O → CO₂ + 6H⁺ + 6e⁻と二 酸化炭素に分解しつつ発電を行う直接メタノール燃料電池 は、可搬型電源として既に商品化されている。その燃料極 では多くの場合、白金電極表面でメタノールが酸化分解さ れる。実際の反応では、Pt + CH₃OH → (CO)_{ad} + 4H⁺ + 4e⁻と、 CO が Pt 表面に強く吸着した状態が中間状態(CO 被毒) になり、表面吸着した OH などの酸素種と反応して CO₂ となって脱離する((CO)_{ad} + (OH)_{ad} → CO₂ + H⁺ + e⁻) まで、 反応が進行しない。白金表面に CO が吸着した状態と脱離 した状態とでは、白金からどれだけ電子を吸い出すかが異 なるため、白金表面の原子間距離は前者の方が 0.05 Åだ け後者より長くなる。この面間隔の変化を利用して白金の 表面状態を測定した。

Fig. 3(a) に,白金の電位を 0.0 V, 0.6 V, 1.0 V にした際 の CTR 散乱プロファイルを示した。003 ブラッグ反射周 辺の CTR 散乱を見ることで,白金表面の面間隔の変化 Δz を見ることができる。この部分に着目した時分割測定を行 い,電位を 0.0V と 1.0V の間で三角波の形に掃引した際の Δz と電流の時間発展を同図 (b) に示した。ある電位で Δz が CO 吸着状態から CO 脱離状態(あるいはその逆)にス イッチし, CO 脱離状態のときにのみ電流が流れている, すなわち電池の出力が得られていることが解る。この電位



Figure 3 (a) Measured (symbols) and calculated (lines) 00*l* profiles of the Pt(111) electrode at 0.0, 0.6, and 1.0 V in a 0.5 M CH₃OH/0.1 M HClO₄ solution. (b) Vertical displacement of the surface atomic layer of the Pt(111) electrode during a repeated cyclic potential sweep (0.0-1.0 V).

掃引速度を速くすると Δz のヒステリシスが大きくなる様 子を観測した。すなわち, CO 吸着状態へ移行する電位は 掃引速度にあまり依存せず, 脱離状態へ移行する電位が高 い掃引速度に追随できない様子が見られた。これは後者の 移行にのみ kinematic な律速段階がある事を意味している。

CO 被毒が問題なのは専門家の合意がある事項であった が、定常状態の測定しか無く、「COが取れて行く過程」 を見た人がいなかった。本測定で出力電流と構造変化を同 時測定し, CO 解離過程について調べた。Fig. 4 は, 0.0 V から 0.8 V に電位ステップした後の Δz および酸化電流の 変化であり、電位ステップ後に数10秒かけて CO 吸着層 が脱離することを示している。他方、逆方向の電位ステ ップ (0.9 V → 0.0 V) では CO 被毒層が数秒内に形成する [14]. 電位ステップ直後の変化を詳しく見ると、興味深い ことに,最初の約5秒間では Δz は減少せず,むしろわず かに増大している. この変化は, CO 脱離とともに CO 被 毒面積が単調に減少するという単純なモデルでは説明がつ かない. なぜなら, Δz は表面の平均情報であるため, CO 被毒層の面積とともに減少するはずだからである。第一 原理計算によると、CO-CO分子間には斥力相互作用が働 き、CO密度が小さくなると CO-Pt 相互作用は大きくなる [15]。すなわち、Δzの増加は CO 密度の小さな被毒層の形 成を示唆している. 表面のステップ端など OH が吸着しや すいサイトにおいて、COとの反応が優先的に起きること [16] を勘案すると, Fig. 4 の挿入図に示すモデルが考えら れる。すなわち、CO酸化脱離が表面ステップ端などの反 応活性サイトで始まり、これにより生じた CO 被毒層の密 度勾配を無くすようにテラス上の CO 分子が拡散すること で、CO密度が小さくかつ Pt 表面に強く吸着した被毒層が 平均場的に形成する、というモデルである。

さらに速い反応過程を知るには,統計精度の問題もあ り、シングルイベントでの測定は不可能になり,繰り返し



Figure 4 Vertical displacement of the surface atomic layer of the Pt(111) electrode in a methanol solution after the potential scan from 0.0 to 0.8 V. Figure reproduced from ref. [14]. (c) [2017] ACS publications.

蓄積型の実験を行う事になる。金(111)表面上に金属単原 子層を電気化学的に成長させることができる事が知られ ているが,本課題の中では,その単原子膜の成長過程を 0.5 ms時間分解能の繰り返し蓄積型測定によって調べた。 Cu, Ag, Bi等様々な金属の成長過程を調べた結果,多くの 金属は水和物が金表面に一度吸着してから脱水和する,と いう中間体を経る事がわかった。こちらの詳細は紙面の都 合上,文献[17]を参照頂きたい。

4. まとめと将来展望

本 S2 課題を通して,静的・動的な表面構造観測を通し た物性研究の道具立てを揃え,また物質の研究への適用例 を示す事ができた。表面や界面は,触媒,電池,鉄骨など の構造材料の腐食など,物質移動を伴う様々な機能を担う 場である。これらの現象について,多くの教科書は各状 態(始状態,終状態,中間状態)の自由エネルギーを軸に 説明を行っているが,なぜそのような自由エネルギーにな るのかを知るためにはきちんとした構造の情報が必要であ る。コヒーレント光による表面回折が充分に実施できるよ うになれば,より詳細な界面の動きが見えてくるはずであ る。今後の光源の発達を期待しつつ,それに対応できる解 析法の開発,並びにその機能性界面への適用研究はユーザ ー側の責任として進めていきたい。

謝辞

この研究は科研費 26105008 の補助を受けて行われま した。2015S2-009 の実験は PF BL-3A, 4C, AR-NE7A, NW2A で行いました。ビームライン担当の先生方をはじ め, PF 関係の皆様の支援に感謝します。

引用文献

- Y. Wakabayashi, T. Shirasawa, W. Voegeli, and T. Takahashi, J. Phys. Soc. Jpn. 87, 061010 (2018).
- [2] S. Andrews and R. Cowley, J. Phy. C: Solid State Physics 18, 6427 (1985).
- [3] I. Robinson: Phys. Rev. B **33**, 3830 (1986).
- T. Matsushita, T. Takahashi, T. Shirasawa, E. Arakawa, H. Toyokawa, and H. Tajiri, J. Appl. Phys. 110, 102209 (2011).
- [5] T. Takahashi, K. Sumitani, and S. Kusano, Surface Science 493, 36 (2001).
- [6] Y. Yacoby, M. Sowwan, E. Stern, J. Cross, D. Brewe, R. Pindak, J. Pitney, E. Dufresne, and R. Clarke, Nature Materials 1, 99 (2002).
- [7] Y. Wakabayashi, J.Takeya, and T. Kimura, Phys. Rev. Lett. 104, 066103 (2010).
- [8] Y. Wakabayashi, M. Nakamura, K. Sasaki, T. Maeda, Y. Kishi, H. Ishii, N. Kobayashi, S. Yanagisawa, Y. Shimo, and Y. Kubozono, J. Am. Chem. Soc. 140, 14046 (2018).
- [9] Y. Shimo, T. Mikami, S. Hamao, H. Goto, H. Okamoto, R. Eguchi, S. Gohda, Y. Hayashi, and Y. Kubozono, Sci. Rep.

6, 21008 (2016).

- [10] H. Minemawari, T. Yamada, H. Matsui, J. Tsutsumi, S. Haas, R. Chiba, R. Kumai and T. Hasegawa, Nature 475, 364 (2011).
- [11] H. Morisaki, T. Koretsune, C. Hotta, J. Takeya, T. Kimura, and Y. Wakabayashi, Nature Commun. 5, 5400 (2014).
- [12] M. Anada, Y. Nakanishi-Ohno, M. Okada, T. Kimura and Y. Wakabayashi, J. Appl. Cryst. 50, 1611 (2017).
- [13] M. Anada, K. Kowa, H. Maeda, E. Sakai, M. Kitamura, H. Kumigashira, O. Sakata, Y. Nakanishi-Ohno, M. Okada, T. Kimura and Y. Wakabayashi, Phys. Rev. B 98, 014105-1-8 (2018).
- [14] T. Shirasawa, T. Masuda, W. Voegeli, E. Arakawa, C. Kamezawa, T. Takahashi, K. Uosaki, and T. Matsushita, J. Phys. Chem. C 121, 24726 (2017).
- [15] J. A. Steckel, A. Eichler, and J. Hafner, Phys. Rev. B 68, 085416 (2003).
- [16] J. Inukai, D. A. Tryk, T. Abe, M. Wakisaka, H. Uchida, and M. Watanabe, J. Am. Chem. Soc. 135, 1476 (2013).
- M. Nakamura, T. Banzai, Y. Maehata, O. Endo, H. Tajiri,
 O. Sakata and N. Hoshi, Sci. Rep. 7, 914 (2017).

(原稿受付日:2019年3月22日)

著者紹介

若林裕助 Yusuke WAKABAYASHI



東北大学大学院理学研究科 教授 〒 980-8578 宮城県仙台市青葉区荒巻字 青葉 6-3

TEL: 022-795-7750

e-mail: wakabayashi@tohoku.ac.jp

略歴:2001年慶應義塾大学理工学研究 科博士課程修了,2001年千葉大助手,2002年物質構造科 学研究所助手/助教,2008年大阪大学基礎工学研究科 准 教授,2019年4月より東北大理学研究科 教授。博士(理学)。 最近の研究:情報科学による界面構造の新解析法の開発, 及びその応用による界面物性研究が近頃は多い。 趣味:剣道

白澤徹郎 Tetsuro SHIRASAWA



産業技術総合研究所 主任研究員 〒305-8565 茨城県つくば市東 TEL: 029-861-5371 FAX: 029-861-4622 e-mail: t.shirasawa@aist.go.jp 略歴: 2006 年九州大学大学院物質理工 学研究科博士後期課程修了, 2007 年東

京大学物性研究所助教,2016年産業技術総合研究所主任 研究員。博士(理学)。

最近の研究:表面X線回折法の高速化とエネルギー界面への応用。

趣味:音楽鑑賞,野球。