

「高度微細構造解析に関する観察支援事業」 ~文部科学省ナノテクノロジープラットフォーム微細構造解析事業体の紹介~

QST 微細構造解析プラットフォームが提供する 放射光利用技術(量子科学技術研究開発機構)

片山芳則^{*}」高橋正光^{**}佐々木拓生^{*} 綿貫 徹^{*}3 町田晃彦^{*}4 齋藤寛之^{*}4

1. はじめに

兵庫県にある大型放射光施設 SPring-8 では,高いエネル ギー(短い波長)の強力な X 線を利用できる⁽¹⁾. 2016年4月 1日に発足した量子科学技術研究開発機構(量研/QST)は SPring-8 に 2 本の専用ビームラインを設置し,放射光利用 技術の開発を行うとともに,微細構造解析プラットフォーム の一員として,その技術を広く産官学の研究者に提供してい る⁽²⁾. 表1に QST 微細構造解析プラットフォームの登録装 置を示す.日本原子力研究開発機構(JAEA)の一部が移管さ れて発足した経緯から,一部の装置は JAEA の専用ビーム ライン BL22XU に設置されている.これらの登録装置で は,特色ある先端的な計測が可能となっている⁽³⁾.

以下の節では,表面 X 線回折計,ダイヤモンドアンビル セル回折計,高温高圧プレス装置の3つの装置について,

表1 QST 微細構造解析プラットフォームの登録装置.

 BL11XU(QST ビームライン) 放射光メスバウアー分光装置 共鳴非弾性 X 線散乱装置 表面 X 線回折計
 BL14B1(QST ビームライン) 高温高圧プレス装置
 BL22XU(JAEA ビームライン) ダイヤモンドアンビルセル回折計 大型 X 線回折計 その概要と支援例を紹介する.ここでは,それ以外の装置に ついて簡単に説明しておく.

放射光メスバウアー分光装置は,核ブラッグ分光器を備 え,鉄を対象に RI 線源による測定と同様なドップラー効果 を利用したメスバウアースペクトルを測定することできる. 全反射法を用いた薄膜試料,さらには鉄の同位体置換を利用 した原子層1層毎の観察など,磁性・スピントロニクス材 料に応用可能な測定が可能である⁽⁴⁾⁽⁵⁾.

共鳴非弾性 X 線散乱装置は、入射 X 線のエネルギーと散 乱された X 線のエネルギーの違いを測定できる. 高温超伝 導体における電子励起の解明など、物性物理の分野で活用さ れる手法であるが⁽⁶⁾,現在では、装置の特色を活かして高分 解能 X 線吸収分光測定などにも使われている. この手法 は、燃料電池の白金ナノ粒子のオペランド観察に活用され た⁽⁷⁾.

大型X線回折計は,共鳴X線回折による物性研究,応 力・ひずみ測定,コヒーレントX線を利用したメゾスケー ルの構造解析など多目的に用いられてきた.2019年度に移 設が予定されており,2020年度からは,限られた手法の利 用が再開される見込みである.

2. 表面 X 線回折計による量子構造観察

表面 X 線回折計は、半導体の原子層レベルの結晶成長過 程をリアルタイムで観察することを目的に、分子線エピタキ シー(MBE)装置と X 線回折計を一体として組み合わせた複

Synchrotron Radiation-Based Techniques Available at QST Advanced Characterization Nanotechnology Platform (National Institutes for Quantum and Radiological Science and Technology); Yoshinori Katayama, Masamitu Takahasi, Takuo Sasaki, Tetsu Watanuki, Akihiko Machida, Hiroyuki Saitoh(Quantum Beam Science Research Directorate, National Institutes for Quantum and Radiological Science and Technology, Sayo-gun, Hyogo)

Keywords: X-ray diffraction, synchrotron radiation, crystal growth, molecular beam epitaxy, pair distribution function, charge glass, high pressure, high temperature, in-situ observation

2019年7月31日受理[doi:10.2320/materia.58.770]

国立研究開発法人量子科学技術研究開発機構 量子ビーム科学部門(〒679-5148 佐用郡佐用町光都 1-1-1)

^{*} 関西光科学研究所 放射光科学研究センター;1)センター長 2)主幹研究員 3)次長 4)上席研究員

^{**} 次世代放射光施設整備開発センター:グループリーダー

合システムである⁽⁸⁾⁻⁽¹⁰⁾. MBE 装置としては, GaAs 系用 と GaN 系用の2 台があり,回折計に載せ替えることでそれ ぞれの材料の測定を行うことができる. X 線回折計は4 軸 で試料を回転し,2 軸で検出器の位置を調整するいわゆる 4S+2D 型である.

ある結晶の上に別の結晶の薄膜を,結晶面をそろえて成長 (エピタキシャル成長)させることは半導体デバイスの作成で 重要なプロセスである.しかし,結晶の格子定数が違う場 合,ひずみや欠陥が発生する.良質な薄膜を作るためには, これらをコントロールする作成条件を見出さなければならな い.そのためには,半導体の結晶成長をリアルタイムで観察 する手法が有用である.一般的に使われている RHEED は 結晶成長初期の表面構造や表面の凹凸など表面に敏感であ る.しかし,結晶内部の状態を見ることが難しいことに加 え,プローブである電子線と物質との相互作用が強いため, 多重散乱効果の影響で定量的な解析が難しいといった問題点 がある.その点,X線は,物質との相互作用が比較的弱い

ため,試料の内部を観察することができるとともに,定量的 な解析ができる利点がある.

本装置の担当者である高橋と佐々木は、結晶ひずみや結晶 性を評価できる X 線回折の逆格子マッピングという手法に 注目し、この手法による結晶成長のその場観察を実現し た⁽¹¹⁾. 基板の上に薄膜を成長させる場合,格子定数が異な ると回折条件を満たす X線の入射角と出射角の両方がずれ る. さらに, 格子にひずみがある場合にはスポット自体が広 がりを持つようになる. このような情報を得るためには, 試 料と検出器の両方を角度スキャンして注目する回折スポット の周りの回折 X線強度分布を測定する逆格子マッピングが 必要となる. 強力な放射光の利用と2次元検出器の利用等 の測定上の工夫により、現在ではある回折スポットの周りの 逆格子マッピングを10秒以下で測定できる. MBE による結 晶の成長速度と比較した場合,これは原子層レベルでの観察 ができることを意味する.この手法を用いて,GaNの結晶 成長初期の特異な緩和過程, InGaAs/GaAs のひずみ緩和過 程や,太陽電池を想定した多層構造などが研究されている. 本装置の詳細とこれら薄膜の成果については、高橋と佐々木 の解説⁽⁸⁾⁻⁽¹⁰⁾に譲ることとして、本解説では、豊田工業大学 の神谷教授のグループによって行われた量子ドットにキャッ プ層を成長させたときの量子ドットのひずみの変化を調べた 研究について紹介する⁽¹²⁾.

量子ドットや量子ワイヤは光電デバイスへの応用が期待されることから、多くの研究が行われている.中でも自己組織 化によって GaAs 基板上に作成される InAs 量子ドットは、 近赤外域の発光素子として研究が行われている. InAs 量子 ドットに GaAs あるいは GaInAs のキャップ層を付けるとフ ォトルミネッセンスの波長が変化する.この変化は、キャッ プ層による量子ドット中のひずみの変化と関連づけられて議 論されてきたが、これまで、それを直接観測した研究はなかった.そのため、本装置を用いて、MBE によりキャップ層 を成長させたときの量子ドットのひずみの変化のその場観察 が行われた.

実験にはエネルギー10keVのX線を使い、入射角0.2°と いう非常に小さな角度で試料に入射した. 全反射の臨界角付 近でX線を入射すると、反射する成分と屈折する成分に分 かれる. 屈性した成分は試料表面のごく浅い部分を進む. よ って、表面に垂直な格子面で回折がおき、回折条件を満たす 角度で、小さな出射角で回折 X 線が観測される.通常の対 称反射を利用したX線回折では、表面に平行な格子面の間 隔を調べることになるが、この微小角入射X線回折法で は、表面ごく近傍で表面に垂直な格子面の間隔を調べること ができる.実験では,GaAsの001面の上にInAsの量子ドッ トを作成した試料の上に GaAs のキャップ層を成長させてい きながら測定が行われた.このとき CCD 検出器によって 220回折スポット付近で観測されたイメージを図1に示す. (a)はキャッピングを行う前, (b)から(d)はそれぞれ, (b) 6 nm, (c) 12 nm, (d) 20 nm のキャップ層を付けたときのイ メージである.縦軸はバルクの GaAs の格子定数で規格化さ れた[110]方向の格子定数を示す. バルクの InAs ではこの 値は1.072となる. 横軸は、全反射の臨界角で規格化された 出射角である.成長前にはX線強度は広い範囲に広がって いるが、成長が始まると規格化された格子定数が大きな部分 の強度が顕著に減少していることがわかる.この研究では, 縦軸を0.01ごとに区切り、その区間でX線強度を積分した 値が成長とともにどのように変化していくかが調べられた.



図1 InAs 量子ドットに GaAs キャップ層を成長させたときの220回折スポット付近の X 線回折イメージ. (a)成長前, (b) 6 nm, (c) 12 nm, (d) 30 nm 厚. Reprinted with permission from K. Shimomura, *et al.*, J. Appl. Phys., **118**(2015), 185303. Copyright 2015 American Institute of Physics. (オンラインカラー)

キャップ層成長の初期では、規格化された格子定数が1.01か ら1.03の範囲では強度が増加したのに対し、1.04以上の強度 は減少した. さらにキャップ層を成長させるとすべての範囲 で強度が減少するようになり、キャップ層が4nmになった ところで、減少の割合が緩やかになった. これは量子ドット の平均の高さと同程度であり、量子ドットがキャップ層によ っておおわれたことを示唆している.

上記の結果から、キャップ層が成長する過程での InAs 量 子ドットとキャップ層の構造について考察が行われた. キャ ップ層の成長前は、X線強度の広い分布が示すように、量 子ドットの格子が GaAs に近い場所では圧縮される一方,ド ットの頂点に行くに従い次第にひずみが小さくなっていくと 考えられる.キャップ層の成長の初期では、前述のように規 格化された格子定数が1.01から1.03の範囲の回折強度が増加 する一方,1.04以上の強度は減少する.これは, InAs 量子 ドットの格子がキャップ層によって圧縮される一方、キャッ プ層の GaAs の格子は引き延ばされるため、ある範囲の格子 定数の強度が増えたのだと考えられる. さらにキャップ層が 成長すると,量子ドットの間が埋まっていき,量子ドットを 圧縮するため規格化された格子定数のすべての領域でX線 強度が減少する. すなわち量子ドットのひずみが大きくな る. ここでは紹介できなかったキャップ層の組成を変えた測 定や、キャップ層の組成を途中で変えた測定によって、In と Ga の相互混合が起きていることも示唆された. これらの 結果は、キャップ層の構造が量子ドットのひずみや組成分布 にどのような影響を及ぼすか示すものであり、量子ドットの 発光特性の制御に向けて有益な情報を与えるものである.

3. ダイヤモンドアンビルセル回折計による原子2体 分布関数解析

本装置の名称に使われているダイヤモンドアンビルセル (DAC)は、超高圧発生のための小型の装置である.2個の 単結晶ダイヤモンドにガスケットと呼ばれる金属片を挟み、 両側から力を加えることによって数 GPa から数十 GPa の超 高圧力を発生させることができる. 先端の形状を工夫したダ イヤモンドを用いることにより100 GPa を超える圧力も実 現されている. 試料はこの金属片にあけた数百から数十µm 程度の小さな穴の中に封入され、金属片とともにダイヤモン ドにより加圧される. 一般に, DAC を用いた高圧下の結晶 構造解析には粉末X線回折法が使われることが多いが、本 装置は、高圧下の単結晶 X 線回折実験もできるよう工夫さ れている. 最近の高圧下測定の支援例としては,物理的圧力 と化学的圧力(原子半径の違う同族元素の置換による効果)の 組み合わせにより鉄系超伝導体で新しい超伝導相が出現する ことを,純良な単結晶を用いた実験により結晶構造の観点か ら検証した成果が挙げられる(13).

本装置は、400 mm×400 mm という大型の2次元検出器 (読み取り装置付きのイメージングプレートおよび大型フラ ットパネル検出器)を備えている. さらにビームライン BL22XUには通常の分光器の他に高エネルギー用の分光器 が設置されており,70keV(波長 0.177Å(0.0177 nm))まで の高エネルギーの強力な単色 X線を使うことができる.こ の二つを組み合わせることによって,本装置は高圧下の測定 だけでなく,原子2体分布関数(pair distribution function, PDF)法に適した回折データを迅速に測定することにも活用 されている.

PDF 法は、もともとガラスや液体など構造が不規則な系 で用いられてきた手法であるが、結晶においても、局所構造 を調べる手法として注目されている.通常のX線結晶構造 解析では、同じ単位胞が3次元的に積み重なった理想的な 結晶を前提とする.しかし,現実の結晶では,局所構造のひ ずみや、長距離まで発達しない短距離の秩序など、平均構造 からのずれが存在し、さらにそれがその物質の性質に大きな 影響を及ぼしている場合がある. PDF は、実空間におい て,ある原子から距離rのところにどれだけの他の原子が存 在するかを示す関数であり、これによって、一般のX線結 晶構造解析ではとらえることが困難な平均構造からのずれを 調べることができる. PDF は回折線だけでなく散漫散乱も 含んだ粉末X線の全散乱データをフーリエ変換することに よって得られる. 実空間の分解能はデータの散乱ベクトルの 大きさQの上限で決まるので,強力な高エネルギー(短波 長) X 線の利用と大型検出器による高い回折角までの高精度 な測定は大きなメリットとなる.

本装置を用いた PDF 解析は産業技術総合研究所の Kim 主任研究員らによる水素貯蔵材料の研究から開始され た⁽¹⁴⁾.ここでは、本手法によって、鉛系ペロブスカイト酸 化物であるクロム酸鉛 PbCrO3 が「電荷ガラス」という特異 な状態となっていることを解明した東京工業大学、東教授の グループのYuらの研究を紹介する⁽¹⁵⁾. PbCrO₃は古くから 知られている物質で,平均的な結晶構造としては A サイト に Pb, A サイトが作る立方体の体心の位置にある B サイト に Cr,同じく面心の位置に O が存在する.Pb は価数とし て2価と4価をとり得るが、この化合物では同じ構造をと る CaCrO₃ や SrCrO₃のように Pb²⁺Cr⁴⁺O₃ と 2 価のイオン となっていると長らく考えられていた.しかし,同じ結晶構 造を持つ SrCrO₃ と比較した場合, SrCrO₃ が金属的なのに 対し PbCrO₃ が絶縁体的であることや, Sr²⁺ と Pb²⁺ が同様 のイオン半径を持つのに PbCrO3の格子定数が 5%近く大き いことの原因が不明であった. さらに近年, 高圧下で大きな 体積収縮を伴う同型転移、すなわち、同じ立方晶から立方晶 への相転移が発見された. また,構造の面からは,X線や 中性子回折のブラッグピークがブロードで、何らかの欠陥構 造の存在が示唆されていた.実際,高分解能透過電子顕微鏡 によって原子間距離の変調が観測されたが、これまで提案さ れた Pb 欠損のモデルでは、他の現象を統一的に説明するこ とができなかった. このような背景のもと, PbCrO₃の構造 および電子状態を解明するために、様々な手法を駆使した研 究が行われた⁽¹⁵⁾.

まず,粉末X線回折実験により,高温高圧合成法で作成

特

された試料が不純物を含まず、立方晶であることが確かめら れた. さらに、3 倍周期の変調構造の位置に散漫散乱が観測 されるとともに、リートベルト法による解析では、Pbの原 子変位因子が異常に大きいことがわかった.一方,硬X線 光電子分光から Pb²⁺ と Pb⁴⁺ が共存していることが明らか になった.更に並行して行われた PDF 解析によって, Pb の短距離構造が解明された.図2に本装置で測定されたX 線全散乱データから得らえた PDF と構造モデルから計算し た PDF とを比較した図を示す.一番上の Pb が立方体の単 位胞の中心に存在するモデルでは、実験データを再現できて いないことがわかる.一方,Pbの位置を立方体の中心から 110方向に等価な12の方向にランダムに 0.44 Å(0.044 nm)だ けずらしたモデルでは、測定データとの一致が格段に良くな った.しかし,まだ12Å(1.2 nm)以下の領域で不一致が残 っていた. 12Å(1.2 nm)は格子定数 $a_0 = 4.0$ Å(0.4 nm)の3 倍である.そこで、 $3a_0 \times 3a_0 \times 3a_0$ の格子を考え、その中で Pb²⁺ と Pb⁴⁺ が岩塩構造をとるように配置し, Pb 原子の x, y.z座標のそれぞれに対しサイン型の縦波の変位を仮定し, 実験値を再現するように周期と位相をフィットした. その結 果を下段に示す.実験結果との一致が非常によくなったこと



図2 クロム酸鉛 PbCrO₃ の原子 2 体分布関数 PDF の 実験結果とモデル計算の結果の比較および残差. 右側にモデルを示す.大きな丸は鉛,小さな丸は クロムを表す.酸素は省略されている. Reprinted with permission from R. Yu, *et al.*, J. Am. Chem. Soc., **137** (2015), 12719. Copyright 2015 American Chemical Society. (オンラインカラー)

が見て取れる.このほかに、様々なモデルを試したが、この モデルが最も良い一致を示した.27個の単位胞を含むこの 超構造は、Pb²⁺ と Pb⁴⁺ が同数入ることができない.ま た、隣の超構造との界面に A-A あるいは B-B の配置ができ る.これらの理由で、この超構造は長距離に成長することが できない.上記の結果から、クロム酸鉛の価数分布は Pb²⁺0.5Pb⁴⁺0.5Cr³⁺O₃であり、電荷の分布が不規則な「電荷 ガラス」という状態になっていることが結論づけられた.こ の PDF 解析については、本装置の担当者の一人である綿貫 の解説に詳しい⁽¹⁶⁾.

4. 高温高圧プレス装置と高温高圧合成

高温高圧プレス装置は、10 GPa(約10万気圧)までの圧力、 1000℃を超える温度を発生することができる装置である. キュービックマルチアンビル型という方法を採用し、立方体 形状の固体の圧力媒体を、先端に正方形の平面を持つ超硬合 金製のピストンで6方向から等方的に圧縮することで圧力 媒体中の試料に超高圧を発生させる.立方体圧力媒体の面の 大きさは、ピストン先端の平面より大きいため、圧縮に伴い 圧力媒体が変形してピストンとピストンの間の隙間に入り、 ピストンとの摩擦によって中身が封じ込まれる.このピスト ンとピストンの間の狭い隙間を通して、放射光 X 線を入射 するとともに、試料からの回折 X 線あるいは透過 X 線を取 り出す.

試料は圧力媒体や容器あるいは加熱のためのヒーター材な どに包まれているが、物質を透過する能力が高い高エネルギ ーX線を用いることで内部の観察が可能となる.さらに、 粉末X線回折を測定する方法として、偏向電磁石から発生 する連続的にエネルギーが分布するX線(白色X線)を試料 に入射し、検出器としてエネルギー分解能を持つゲルマニウ ム半導体検出器を用いて測定する、いわゆるエネルギー分散 型が採用されている.これによって、高温高圧下であっても 数十秒といった短時間で粉末X線回折測定を行うことが可 能である.

本装置は、結晶の圧力誘起構造相転移や、液体やガラスの 構造変化の研究に使われてきたが、最近は、主に物質の高温 高圧合成条件の効率的な探査のために活用されている.高温 高圧合成法は、ダイヤモンドなど超硬物質の合成だけでな く、常圧では合成が困難な様々な物質を得るための強力な手 法である.しかし、合成条件を見出すためには、一般に、温 度や圧力、反応時間などを変えて実験を行い、常温常圧下に 回収した試料を分析・評価するという作業を繰り返すことが 必要となる.そのため新規物質探査への応用は、まだ限られ ているのが現状である.それに対し、放射光を使ったその場 観察手法を用いると、高温高圧下で試料の構造変化や反応を 観察しながら目的の物質を合成することが可能になり、合成 条件を効率的に見出すことができる.ここでは、東北大学の 折茂教授らのグループが行ったペロブスカイト型の水素化物 合成のその場観察の例を紹介する⁽¹⁷⁾⁽¹⁸⁾.

化学式 ABX₃ で表されるペロブスカイト化合物は様々な 分野で重要な研究対象となっている.これは,強誘電体,銅 酸化物高温超伝導体、さらには新しい太陽電池など優れた性 質を示す材料がペロブスカイト構造あるいはそれを基礎とし た構造を持つためである.一方、ペロブスカイト構造を持つ 水素化物の報告例は少なかった.水素を多く含む化合物は優 れた特性、例えば高い温度での超伝導を示す可能性があるこ とから、ペロブスカイト構造を持つ水素化物の探査は、その 候補となる物質を増やすという観点から大きな意義がある. 金属的な性質を持ち、水素量が多い化合物として、これまで 報告例がないアルカリ金属と遷移金属からなるペロブスカイ ト型水素化物の合成に向け、第一原理計算が高木らによって 行われた⁽¹⁷⁾.それにより、中でもLiNiH₃が熱力学的に安 定であること、リチウムの水素化物 LiH と Ni の混合物を水 素化させた場合,LiNiH₃に向けた反応が起こりうることな どが予測された. これらの予測を元に, 佐藤らが高温高圧合 成に取り組んだ⁽¹⁸⁾.出発物質として、LiH と Ni を用い、高 温で水素を発生する水素源とともに試料容器に入れ, 圧力3 GPa まで加圧した. その後, 600℃まで加熱し, 水素流体中 に保持しながら,水素化反応の放射光X線によるその場観 察を行った.図3に粉末X線回折プロファイルの時間変化



図3 LiH と Ni の混合物の3 GPa, 600℃での水素化反応のX線回折その場観察結果. Reprinted with permission from T. Sato, *et al.*, Appl. Phys. Lett., **102**(2013), 09190. Copyright 2013 American Institute of Physcs. (オンラインカラー)

を示す.エネルギー分散法を用いているため、横軸はX線 のエネルギーである.測定時間は1分で、10分ごとのプロ ファイルがプロットされている. 600℃に到達直後には, fcc 構造の Ni からのブラッグピークが観察された.一方,軽元 素からなる LiH の回折線は非常に弱いため観察されていな い.時間がたつにつれて、Niからの回折線が低エネルギー 側にシフトしていく. これは、Ni が作る結晶格子が次第に 膨張していることを示しており、水素が Ni に侵入して Ni と水素の固溶体 NiH_x ができていることを示している. 15分 を経過したころから,NiH_xの回折線の低エネルギー側に別 の fcc 構造からの回折線が観察され始めた.時間の経過とと もに、この回折線は低エネルギーにシフトするとともに、強 度を増していった. この回折線は Li と Ni の固溶体合金の水 素化物, Li_vNi_{1-v}Hの生成を示すものと考えられる.70分後 には,全く新しい回折線が観察され始めた.これらの回折線 は単純立方格子で指数付けが可能であり、LiNiH₃の生成を 示すものである. 250分後にはほぼ LiNiH₃の単相となっ た.この相は、常温常圧に回収可能であった.その格子定数 は, a = 3.266 Å (0.3266 nm)と理論予想の値a = 3.25 Å (0.325 nm)と非常に良い一致を示し、LiNiH₃の生成が裏付 けられた.

これらの変化から、以下のような、3段階の生成機構が考 えらえる.ステップIでは水素のみの拡散が起き、ステップ IIではLiとNiの相互拡散が、ステップIIでは、LiとNiの 秩序化が結晶格子の変形とともに起きていると考えられる. その場観察によって本試料の合成条件が明らかになっただけ でなく、生成機構が解明されたことで、類似の組成を持つ新 しい水素化物の合成に向けた指針も得ることができた.本装 置ならびに水素化物合成の詳細については、本装置の担当者 である齋藤による解説を参照していただきたい⁽¹⁹⁾⁽²⁰⁾.

5. ま と め

QST 微細構造解析プラットフォームでは、上記のように 材料開発への応用を目指して開発された特色ある放射光利用 技術を提供している. SPring-8の運転に合わせて、定期募 集は毎年5月と11月に行っているが、利用相談は随時受け 付けている. こんな測定はできないだろうか、というご質問 があれば、ぜひお気軽にお問合せいただきたい⁽²⁾.

文 献

- $(\ 1\)\ \ http://www.spring8.or.jp/ja/$
- (2) http://www.kansai.qst.go.jp/nano/
- (3) 片山芳則:金属, 86(2016), 1091-1096.
- (4) 三井隆也, 瀬戸 誠: 放射光, **25**(2012), 166-175.
- (5) T. Mistui, K. Mibu, M. Seto, M. Kurokuzu, S. P. Pati, T. Nozaki and M. Sahashi: J. Phys. Soc. Jpn., 85(2016), 063601.
 (6) 石井縣司:田休/// 田 51(2016), 70-02.
- (6) 石井賢司:固体物理, 51(2016), 79-92.
- (7) Y.-T. Cui, Y. Harada, H. Niwa, T. Hatanaka, N. Nakamura, M. Ando, T. Yoshida, K. Ishii, D. Matsumura, H. Oji, H. Ofuchi and M. Oshima: Sci. Rep., 7(2017), 1482.

- (8) 佐々木拓生, 高橋正光:応用物理, 87(2018), 409-415.
- (9) 高橋正光:日本結晶成長学会誌, 42(2015), 201-209.
- (10) M. Takahasi: Jpn. J. Appl. Phys., 57 (2018), 050101.
- (11) T. Sasaki, H. Suzuki, A. Sai, J.-H. Lee, M. Takahasi, S. Fujikawa, K. Arafune, I. Kamiya, Y. Ohshita and M. Yamaguchi: Appl. Phys. Express, 2(2009), 085501.
- (12) K. Shimomura, H. Suzuki, T. Sasaki, M. Takahasi, Y. Ohshita and I. Kamiya: J. Appl. Phys., 118(2015), 185303.
- (13) K. Matsuura, et al.: Nat. Commun., 8(2017), 1143.
- (14) H. Kim, K. Sakaki, H. Ogawa, Y. Nakamura, J. Nakamura, E. Akiba, A. Machida, T. Watanuki and T. Proffen: J. Phys. Chem. C, 117 (2013), 26543–26550.
- (15) R. Yu, et al.: J. Am. Chem. Soc., 137 (2015), 12719–12728.
- (16) 綿貫 徹,町田晃彦, H. Kim, R. Yu,東 正樹,水牧仁一 朗:放射光, 31(2018), 202-211.
- (17) S. Takagi, H. Saitoh, N. Endo, R. Sato, T. Ikeshoji, M. Matsuo, K. Miwa, K. Aoki and S. Orimo: Phys. Rev. B, 87 (2013), 125134.
- (18) R. Sato, H. Saitoh, N. Endo, S. Takagi, M. Matsuo, K. Aoki and S. Orimo: Appl. Phys. Lett., **102**(2013), 091901.
- (19) 齋藤寬之, 高木成幸, 青木勝敏, 折茂慎一: 放射光, 27 (2014), 10-19.
- (20)齋藤寛之,高木成幸,佐藤豊人,折茂慎一:高圧力の科学と 技術,28(2018),291-298.

★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★★

1990年 京都大学大学院理学研究科博士課程单位取得退学

1990年 慶応義塾大学理工学部助手

1997年 日本原子力研究所研究員

2016年4月-現職

専門分野:高圧構造物性,液体・非晶質,放射光利用技術 ◎液体・非晶質の圧力誘起構造変化の研究に従事.



綿貫 徹





佐々木拓生

高格





町田晃彦

齋藤寛之