## 解 説

## 二体分布関数を用いたバルク,ナノ,薄膜材料の局所 構造解析

Kim Hyunjeong<sup>1</sup>, 榊浩司<sup>1</sup>, 浅野耕太<sup>1</sup>, 中村優美子<sup>1</sup>, 前島尚行<sup>2</sup>, 町田晃彦<sup>3</sup>, 綿貫徹<sup>3</sup>

<sup>1</sup>産業技術総合研究所 〒305-8569 茨城県つくば市小野川16-1
 <sup>2</sup>立教大学 〒171-8501 東京都豊島区西池袋3丁目34-1
 <sup>3</sup>量子科学技術研究開発機構 〒679-5148 兵庫県佐用郡佐用町光都1-1-1

要旨 全散乱実験データを使った二対分布関数(PDF)解析は、バルク結晶の原子配列にみられる長周期規則性を必要としない短距離から中距離範囲の構造解析技術である。そのため、PDF解析は長周期規則性が欠如した液体やアモルファスの構造解析手段として長年利用されてきた。近年開発されている技術的に重要な材料の一部では、原子配列の規則性がナノスケールの領域に限定され、その局所的な構造が魅力的な材料特性に重要な役割を果たしている。この材料物性発現メカニズムを解明するためにPDF解析による構造解析が行われる機会が増えている。本稿では、強くひずんだバルク材料、メソポーラス材料中に埋め込まれたナノ材料、非混合性元素の組み合わせで製膜した薄膜に対して、放射光 X 線全散乱データを使った PDF 解析の適用事例を紹介する。

#### 1. はじめに

魅力的な材料特性が発現する起源を理解するために初め に行う実験は,材料物性と密接に関連する構造についての 情報を取得することである。結晶状態の固体の原子配列を 決定する実験科学である結晶学がこれまでの材料科学の目 覚ましい進歩に対して重要な役割を果たしてきたことは言 うまでもない。しかしながら,近年開発されている技術的 に重要な材料は構造に不規則性やひずみを含んでいること が多く,またそれらの中には長周期の構造規則性が欠如し ているものさえある。さらに,このような材料はナノメー トルサイズの粒子で合成されたり,ナノメートルスケール での構造的な特徴を示したりする場合もある。原子配列の 長距離規則性を前提とした結晶学に基づいて,このような 特徴的な構造の材料に対する構造情報を得ることは容易で はなく,長距離規則性に依存しない構造解析手法が必要と いえる<sup>1</sup>。

長距離規則性に依存しない構造解析手法の一つとして, 全散乱データから得られる二体分布関数(PDF)法があ る<sup>2)</sup>。PDF は原子の結合距離の分布を示すものであり, 参照原子から距離 r だけ離れた単位厚さの球殻内の原子の 数の情報を得ることができる。簡単な例として, Fig. 1(a) には1種類の原子が2次元格子上に配列した図を示す。 図の中央のXマークが付いた原子に注目すると, Fig. 1(b) に示す PDF にはXマークの原子と他の原子の原子間距離 に相当する距離にピークが現れる。たとえば,この原子配 列では最近接原子間距離は2Åであるため,初めの PDF ピークは2Åに現れる。PDFの第2,第3ピーク位置は それぞれ第二近接,第三近接距離に相当する。この原子配 列では第一近接,第二近接,第三近接距離にはそれぞれ原 子が4個存在しているため,これらのピーク面積はすべ



Fig. 1 (a) The arrangement of atoms in a square lattice with lattice constant 2 Å and (b) the corresponding PDF.

て等しくなる。PDFのピーク面積は配位数と密接に関係 があるため,原子数が8個である4.47Åの第4近接に起 因するピーク面積は第1ピークの2倍となる。もし格子 欠陥や格子ひずみが導入されると,ピーク幅の広がり, ピーク分裂等が生じる。平均構造モデルから求めた PDF と実験から得られた PDFの違いから,局所的にどのよう な構造変化が生じたかを知ることができる。

PDF は X 線や中性子粉末回折データから得られる。従 来の結晶学的手法との違いは,PDF ではブラッグピーク だけでなくブラッグピークの裾の散漫散乱データも含めて 利用することである。このことが全散乱法と呼ばれる理由 である。平均構造解析ではブラッグピークだけを解析し, 散漫散乱データは無視される。一方で,PDF 解析では, 局所構造に関する価値ある情報を含んだ散漫散乱強度も併 せて解析するため,平均構造からのずれや局所構造の評価 が可能となる<sup>2)</sup>。さらに,PDF は長距離秩序を必要とし ないため,適用材料は結晶性材料に限定されない。実際, PDF は液体やガラスのような非結晶性材料の構造研究に 長年使われてきた<sup>3)</sup>。最近では結晶性材料やナノ結晶材料 の研究にも使われている<sup>4)</sup>。

PDF にはいくつかの定義がある $\delta^{2,3}$ ,著者らが使う PDF はG(r)と呼ばれるもので,式(1)に示すように全散 乱構造因子 S(Q)の正弦フーリエ変換で得られる。

$$G(r) = \frac{2}{\pi} \int_0^{Q_{max}} Q[S(Q) - 1] \sin(Qr) dQ \tag{1}$$

Qは散乱ベクトルの大きさ、 $Q_{max}$ はフーリエ変換に使われる最大のQである。実空間の分解能は $\delta r \sim \pi/Q_{max}$ となる<sup>2)</sup>。このことは大きな散乱ベクトルQまでの全散乱データを取得することで高い空間分解能のデータが得られることを意味する<sup>2,4,5)</sup>。また、より大きなQでの高い統計数のデータを取得することで、良質なPDFデータを得ることが可能となる。最近PDFはナノサイズのドメイン構造の材料<sup>6,7)</sup>やナノ粒子<sup>8,9)</sup>の研究によく利用されている。このような材料の局所構造を評価するには、長い距離相関までのPDFを得る必要がある。そのためには、高いQスペースでの良好な分解能を持った全散乱データを取得しなければならない。このような条件を満たすためには、高エネルギーで高い流束が得られる放射光X線や核破砕中性子源での全散乱実験を行うことが最適である。

結晶性材料やナノ結晶材料のPDF データの構造解析で は様々な構造情報を抽出することができる。例えば、リー トベルト解析から得られた平均構造モデルで近距離領域の PDF をフィッティングすることで局所構造に歪みがある かを確認できる。結晶性材料でみられる局所構造の歪みは 平均構造より低い対称性の構造モデルで説明できることが 多い。回折パターンのリートベルト解析のように、パター ンフィッティングプログラムの一つである PDFgui<sup>10</sup>を用 いることですべての距離相関の PDF に対して,フィッテ ィングを行うことが可能である。このプログラムを使って 解析することで格子定数,原子変位パラメータ,原子位 置,占有率等の様々な構造パラメータを精密化することが できる。別の方法としてリバースモンテカルロ(RMC) 法もある<sup>11)</sup>。この方法では,構築した構造モデルに対し て,占有率を変化させる,原子位置をランダムに置換する 等によって,実験で得られた PDF とモデルから求められ る PDF の残差を最小とすることで,実際の原子配列を評 価 する。代表的な RMC 解析 プログラム として, RMCProfile と呼ばれるプログラムが存在する<sup>12)</sup>。本稿で は強くひずんだバルク材料,メソポーラス材料中に埋め込 まれたナノ材料,非混合性元素の組み合わせで製膜した薄 膜に対して,PDFguiプログラムを用いて局所構造解析を 行った結果を紹介する。

#### 2. 強くひずんだバルク材料:V<sub>0.8</sub>Ti<sub>0.2</sub>H<sub>2</sub>

バナジウムは室温近傍でも繰り返し水素を吸蔵・放出で き、水素貯蔵密度も高いことから、水素貯蔵材料として期 待されている。しかしながら、バナジウムは原材料コスト が高いため、実用上は安価な材料との合金化が必要であ る。一方で、合金化すると繰り返し耐久性が悪くなること が知られている。Fig. 2(a)に一例として、Ti で置換した V<sub>0.8</sub>Ti<sub>0.2</sub>の耐久性評価の結果を示すが、サイクル数の増加 とともに有効水素貯蔵量が低下する。この原因を究明する ために数多くの研究が行われ、耐久性の悪い体心立方 (BCC)構造のバナジウム系合金では水素化により回折 ピークに顕著なピーク幅の増大(ブロードニング)を示す ことが報告されている<sup>13)</sup>。それゆえ、ピークブロードニ ングの原因を特定することで、BCC 合金の耐久性改善に 向けた知見が得られる。

そこで水素吸蔵・放出サイクル数の異なる4種類の完 全に水素化した V<sub>0.8</sub>Ti<sub>0.2</sub>H<sub>2</sub> を作製し, PDF 解析のために 放射光 X 線全散乱実験を SPring-8 の BL22XU ビームラ インで実施した<sup>14)</sup>。Fig. 2(b)には得られた PDF を示す。 観察された顕著な特徴は原子間距離rの増加とともに PDF の強度が急速に減衰することである。また PDF の減 衰挙動はサイクル数が増加するとより顕著になっている。 このような PDF の強度の急速な減衰や、サイクル数によ る変化は良好な耐久性を示す純バナジウムの水素化物  $(VH_2)$ では観られなかった<sup>14)</sup>。 $V_{0.8}Ti_{0.2}H_2$ のPDFを詳 細に調べると, Fig. 2(c), (d)に示すように, 距離の短い ところ(近距離領域)では15サイクル後でもピークが比 較的シャープであるのに対して、距離の長いところ(長距 離領域)では15サイクル後のピークが明らかにブロード になっていることがわかった。つまり、距離に伴う見かけ 上の強度の減衰は、ピーク強度そのものの減衰よりは、 ピーク幅の増加(距離依存性のピークブロードニング)に



Fig. 2 (a) The reversible hydrogen storage capacity of V<sub>0.8</sub>Ti<sub>0.2</sub> at 413 K as a function of cycle number. (b) The X-ray PDFs of V<sub>0.8</sub>Ti<sub>0.2</sub>H<sub>2</sub> samples after several hydrogen absorption and desorption cycles and their (c) low- and (d) high-r regions. (e) Q<sub>broad</sub> values obtained from the PDF refinements of V<sub>0.8</sub>Ti<sub>0.2</sub>H<sub>2</sub> data. (f) The calculated X-ray PDFs using models with different dislocation densities (in cm<sup>-2</sup>) and their (g) low- and (h) high-r regions. Modified from Ref. 14.

よるものといえる。PDF のピークのブロードニングは原 子位置の規則性の低下を反映している。したがって,水素 の吸蔵・放出を繰り返す際に,中距離~長距離の構造規則 性を大きく乱すような格子欠陥や格子歪みが導入された可 能性が高い。

バナジウム系 BCC 合金には空孔,積層欠陥,双晶,転 位など様々な格子欠陥が水素吸蔵・放出時に導入されるこ とが報告されている。そこで、今回観察された距離依存性 のピークブロードニングによる PDF の急速な減衰を引き 起こす欠陥の種類を特定したいと考え, 1 種類の格子欠陥 を含む構造モデルをつくり、欠陥の形成が PDF の形状に 及ぼす影響を調べた。ランダムに配列した原子空孔を含む 場合,空孔濃度を高くしても PDF の急速な減衰は起こら なかった。積層欠陥を含むモデルでは、PDF の減衰傾向 およびピークブロードニングは見られたものの、この場合 は特定のピークはシャープなまま残ることから、実際に観 察された PDF とは挙動が異なっていた<sup>14)</sup>。一方,転位を 含むモデルは、非常に興味深い結果を示した。Fig. 2(f)に bcc 構造をもつ V の転位を導入した場合の PDF を示す。 転位のある場合は、転位のない場合に比べて明らかに PDFの減衰が顕著になっている。さらに、近距離(Fig. 2 (g)) と長距離(Fig. 2(h)) 領域を拡大して見ると、この 減衰が距離依存性のピークブロードニングによるものであ ることがわかる。これは, Fig. 2(c)および(d)に示した実 験結果と全く同じ傾向である。転位密度が高くなると減衰 傾向も顕著になり、3.3×10<sup>12</sup> cm<sup>2</sup> では V<sub>0.8</sub>Ti<sub>0.2</sub>H<sub>2</sub> と同程 度の距離依存性のピークのブロードニングが見られた。平 均構造モデルを用いた PDF フィッティングによりこの距 離依存性のピークブロードニングの評価を行った。

PDFgui プログラムでは Qbroad と呼ばれるパラメータによ り距離依存性のピークブロードニングを再現できる<sup>15)</sup>。 Fig. 2(e)には PDF のフィッティングにより求めた Qbroad のサイクル数依存性を示す。Fig. 2(a)に示した V<sub>0.8</sub>Ti<sub>0.2</sub>の 第一サイクルの有効水素貯蔵量で規格化した有効水素貯蔵 量の変化と比較すると、興味深いことに、Qbroad と有効水 素貯蔵量には相関性が見られた。5 サイクル目まで Qbroad が急激に増加すると有効水素貯蔵量は顕著に減少した。そ の後のサイクルでは、Qbroad と有効水素貯蔵量のどちらも 変化が小さくなった。この Qbroad と有効水素貯蔵量の相関 から、V<sub>0.8</sub>Ti<sub>0.2</sub>には水素吸蔵・放出時に転位が形成し、サ イクルを重ねるとともに転位密度が増加し、それが水素貯 蔵量の低下につながるという劣化メカニズムが強く示唆さ れる。

#### メソポーラス材料中に埋め込まれた ナノ材料:NH<sub>3</sub>BH<sub>3</sub>-MCM-41

アンモニアボレイン(NH<sub>3</sub>BH<sub>3</sub>)は水素含有量が多いこ とから水素貯蔵用材料として注目されている。低温ではこ の分子性結晶は斜方晶構造であるが、225 K以上で斜方晶 から正方晶に相変態し、343 K以上で液相のような状態に なる<sup>16,17)</sup>。また、373 K付近で水素放出が開始し、423 K では約15 wt%の水素がアンモニアボレインから放出され る。これだけ多くの水素が放出されるにもかかわらず、燃 料電池用途として使用するにはいくつかの課題を克服しな ければならない。たとえば、水素放出温度の低温化、水素 放出が開始するまでの時間(潜伏期)の短縮、燃料電池の 劣化を引き起こすボラジンなどの副生成物の抑制などであ る。これら課題を克服するための一つの有力な手段とし て、メソポーラスシリカの空隙へのアンモニアボレインの 挿入によるナノコンポジット化がある<sup>18)</sup>。この手段で潜 伏期の短縮と水素放出温度の低温化に成功するだけでな く、ボラジンの形成が飛躍的に抑制された。ナノコンポジ ット化によるアンモニアボレインの水素放出特性の改善は 目覚ましいものであったが、特性向上のメカニズムは不明 であった。メソポーラスシリカ内部のナノスケールのアン モニアボレインの構造情報の欠如がその理由の一つであ る。ナノスケールのアンモニアボレインの構造の長周期規 則性の欠如やメソポーラスシリカに対してアンモニアボレ インの散乱強度が非常に弱いことから、電子顕微鏡や回折 法を使った結晶学的手法による構造決定は成功していない。

PDF 法を使った目的はアンモニアボレイン分子がメソ ポーラスシリカ (MCM-41)の中でどのように配列して いるのか,バルクに比べてナノサイズ化により結晶構造の 熱的安定性がどのように変化するのかを明らかにすること である。過分極したキセノン NMR からアンモニアボレイ ンと MCM-41の比率の最適化を行い,これらの質量比が 1:2のときすべてのアンモニアボレインがメソ孔に挿入さ れることを確認した<sup>19)</sup>。そこで,この最適化した質量比 1:2のナノコンポジット材を用いて80 K から300 K までの 温度範囲で全散乱実験をアルゴンス国立研究所の APS の 11-ID-B ビームラインで行い,構造情報の取得に挑戦し た<sup>20)</sup>。

Fig. 3(a)にはアンモニアボレインと MCM-41単体を質 量比1:2 で充填したナノコンポジット材の PDF を示す。 どちらの試料でも短い距離相関領域でだけシャープなピー クが現れた。また、PDFの形状には明瞭な差は見られな かった。このことはナノコンポジット試料のシグナルでも MCM-41からの寄与が大きいことを示している。ここか ら非常に弱いアンモニアボレインの構造情報を引き出すた め、2種類のPDFの差分スペクトルを抽出した。この データ抽出イメージを Fig. 3(b)に示す。ナノメートルサイ ズのアンモニアボレインの構造情報およびアンモニアボレ インと MCM-41の構造相関はこの方法により抽出した差 分スペクトルに現れる。Fig. 3(c)にはその例として240 K と300 K のデータに対する差分スペクトルを示す。240 K では MCM-41のメソ孔サイズである40 Å 程度までピーク が表れているが, 300 K では25 Å 程度以上の領域のピー クが消滅した。このことは240Kで存在する構造相関が 300 K で失われたことを示す。一連の PDF の差分スペク トルから得られたことは次のとおりである。バルクのアン モニアボレインは225K以下で斜方晶構造を示し、225K 以上で正方晶へ相変態する。一方で, MCM-41に埋め込 まれたアンモニアボレインは225K以下でも斜方晶への相 転移を示さず、高温相である正方晶が低温でも安定化され た。高温域においてバルクのアンモニアボレインは343 K で構造相関が消滅し液相のような相になるが, MCM-41



Fig. 3 (a) A comparison of the X-ray PDFs of  $NH_3BH_3$ -loaded MCM-41 with the weight ratio of  $NH_3BH_3$ :MCM-41=1:2 and empty MCM-41. (b) A scheme for obtaining structural features of  $NH_3BH_3$  embedded in pores of MCM-41. (c) The selected PDFs of  $NH_3BH_3$ :MCM-41=1:2 after MCM-41 PDF is subtracted. Modified from Ref. 20.

に埋め込まれたアンモニアボレインでは270 K で液相のような相となった。

今回の PDF 実験により, MCM-41に埋め込まれたアン モニアボレインの温度に対する構造安定性がバルクとは明 らかに異なることを示した。メソポーラスシリカを使用し たナノコンポジット化により分子間相互作用が大きく変化 し,低温で高温相である正方晶を安定化させ,アンモニア ボレインの脱水素特性を変化させることを強く示した。

#### 非混合性元素の組み合わせで製膜した 薄膜: Mg<sub>0.7</sub>Ti<sub>0.3</sub> 薄膜

マグネトロンスパッタ法で作製した Mg 濃度が高い Mg<sub>x</sub>Ti<sub>1-x</sub> 薄膜は,水素を吸収することで興味深い光学特 性の変化を示す。水素を吸収する前のこの金属膜は高い反 射率を示す一方で,水素を吸収すると熱放射率が低い強力 な日射吸収体に変化する<sup>21)</sup>。このような薄膜は,ソー ラーコレクター用の切り替え可能なスマートコーティング や水素センサー等への用途展開が期待されている。どのよ うな構造に由来してこのような魅力的な特性が発現するの

かは興味深い。X線回折や制限視野回折法によると、こ の Mg<sub>x</sub>Ti<sub>1-x</sub> 薄膜は六方晶 (HCP) 構造の全率固溶体であ り、水素吸収により面心立方 (FCC) 構造の水素化物に 相変化することが示されている22)。しかしながら,2元系 状態図によると Mg と Ti は非混合性であり、さらに単純 な全率固溶体モデルでは水素化した薄膜の光学特性や電気 特性を説明することができない。特に高い光吸収は Fig. 5 (g)に示すように誘電体である MgH2 中に金属的性質を持 つ TiH<sub>2</sub> が整合界面をもって存在していることを示唆して いる<sup>22)</sup>。広域X線吸収微細構造(EXAFS)や陽電子消滅 法でも Mg 濃度が高い Mg<sub>x</sub>Ti<sub>1-x</sub> 薄膜中に TiH<sub>2</sub> のクラス ターが存在することを示唆している。しかしながら,この ような整合界面をもったクラスターの存在, クラスターサ イズ等を示す直接的な構造情報は報告されていない。この ことは薄膜が主に強い配向性を示す材料であることに起因 している。

そこで、Mg 濃度が高い  $Mg_xTi_{1-x}$  薄膜の水素化に伴う 局所構造変化および  $TiH_2$  クラスターの構造情報を取得す ることを目指し、カプトン箔に400 nm の厚みの  $Mg_{0.7}$  $Ti_{0.3}$ を製膜し、Fig. 4(a)、(c)に示すような透過法により回 折 X 線の計測を行った。テスト実験として薄膜に垂直方 向から入射した Fig. 4(a)の実験条件で X 線回折パターン を取得した。 $Mg_xTi_{1-x}$ を蒸着していないカプトン箔のX 線回折パターンとの差分を取ることで、カプトン箔の影響 を取り除いた  $Mg_xTi_{1-x}$  薄膜のみからの回折パターンを Fig. 4(b)に示す。金属 Mg や Ti と同じ HCP 構造の (010)、(-120)面に起因した回折ピークしか現れなかっ た。このことは薄膜が強く配向していることを示してい る。上述したように、一般的な PDF 解析では粉末 X 線回 折のように等法性の高い散乱データが必要である。そのた め、Fig. 4(b)のように強い配向性を示す回折データから正 確な構造情報を得ることができない。このような配向性に 由来した不正確性は配向性の強い材料の PDF 解析に対す る障壁となっている。配向性の強い材料に対して 3 次元 PDF 解析<sup>23)</sup>は理想的な方法ではあるが,粉末試料の PDF 解析と比較すると実験的にもデータ処理としても複雑であ る。そのため, $Mg_{0.7}Ti_{0.3}$ 薄膜から粉末回折のような回折 パターンを得る簡便な方法として,薄膜を小片に切断し, カプトンキャピラリーに充填し,回折パターンを取得した (Fig. 4(c)参照)。Fig. 4(d)に示すように小片を充填したこ とで, HCP 構造に由来した多くの回折ピークが得られた。

Mg<sub>0.7</sub>Ti<sub>0.3</sub> 薄膜中の Ti クラスターの構造情報を得るに あたり, HCP 構造の Ti クラスターが HCP 構造の Mg 中 に整合界面をもって存在する場合(Fig. 5(c)), Mg<sub>0.7</sub>Ti<sub>0.3</sub> 薄膜の PDF だけから Ti クラスターの存在を示すことは 難しいかもしれない。それは Mg と Ti の界面でのひずみ に起因したピークのブロードニングにより、得られた PDF から Ti クラスターと母相の Mg に由来したピークに 分離できない可能性があるためである。Ti クラスターの 存在を明確に分離するために、過去の研究22)で示された 水素化実験を行った。Ti と Mg の水素化物の安定性を考 慮すると、水素ガスを導入すると、初めに Ti クラスター が水素を吸蔵し FCC 構造の TiH2 が形成される。さらに 水素を導入すると、母相のMgも水素を吸蔵しMgH2に 変態する。もし、この水素化反応プロセスの描像が正しけ れば, Fig. 5(e) に示すように Ti クラスターのみを水素化 させることで、母相の Mg から TiH2 クラスターの情報が 得られるはずである。

**Fig. 5(a)**には Mg<sub>0.7</sub>Ti<sub>0.3</sub> 薄膜の水素吸蔵過程に取得した 水素圧力下での全散乱データの拡大図を示す。放射光 X 線全散乱実験は SPring-8の BL22XU ビームラインで実 施した<sup>24)</sup>。この範囲において,水素導入前は HCP の



Fig. 4 (a) When a Mg<sub>0.7</sub>Ti<sub>0.3</sub> thin film was measured in transmission geometry, (b) two Bragg peaks were observed.
 (c) When the film was cut into small pieces, packed in a Kapton capillary, and measured like a powder sample, (d) many Bragg peaks were observed. Modified from Ref. 24.

(010), (002), (011)面に起因した3本の回折ピークを確 認できる。これらの回折ピークから求めた格子定数はバル クの金属 Mgの格子定数に比べて小さく, Tiの格子定数 より大きい。水素吸蔵反応が開始するとすぐに水素が格子 間に侵入し、回折ピークの位置が僅かに低角度側にシフト した。さらに水素吸蔵反応が進展すると、これらの回折 ピークの強度は徐々に低下し、20が3.8°および4.37°の付 近に新たなピークが現れた。これらの新しいピークは FCC 構造の(111)および(002)面に相当する。HCP の回折 ピークが消滅するまで、FCC 構造の回折ピークの強度は 徐々に増加した。バルクの Mg と Ti は HCP 構造である が、MgH2とTiH2はそれぞれルチルタイプの正方晶と蛍 石タイプの FCC 構造である。Fig. 5(a) に示した回折パ ターンの変化(HCP=>FCC)は、Mg<sub>0.7</sub>Ti<sub>0.3</sub>薄膜の水素 化反応がバルクの Ti の水素化反応と類似であることを示 す。そのため、回折データから Ti クラスターの存在に関 する明確な手がかりは見つからなかった。

**Fig. 5(b)**, (d), (f) は  $Mg_{0.7}Ti_{0.3}$  薄膜の水素化反応中に 得られた PDF の変化を示す。水素化前の PDF は1.5 < r < 80 Å の幅広い相関距離に対して HCP 単相モデルで解析 することができた。ただし、このフィッティングで得られ た等方性原子変位パラメータはかなり大きな値で、試料中 に大きなひずみが存在することを示唆した<sup>25)</sup>。上述した ように1 MPa の水素ガスを導入すると,まず水素固溶体 が形成された。その後,Fig.5(d)に示すように,時間の経 過とともに30 Å 以下の領域に HCP モデルでは説明でき ない新たなピークが出現し,徐々にそのピーク強度が大き くなった。一方で,30 Å 以上の領域では PDF の形状にほ とんど変化が見られなかった。PDF 解析の結果,30 Å 以 下の領域は HCP 構造とナノサイズの蛍石型の FCC 構造 からなる2相モデルで説明可能であることがわかった。 つまり,Fig.5(e)に示すように,この段階での Mg<sub>0.7</sub>Ti<sub>0.3</sub> 薄膜は水素化反応において HCP 構造から FCC 構造に変 態した Ti 濃度の高い平均サイズ30 Å 程度の領域(Ti ク ラスター)と HCP 構造を持つ Mg 濃度の高い80 Å 以上 のサイズの領域から構成された組織であることが明らかと なった。この描像は参考文献22で提案されたものと一致 する。

すべてのTiクラスターがFCC構造のTiH2に変態する と、蛍石型のFCC構造の特徴を有したピークが30Å以上 の領域にも表れた。このことは母相のMgの水素化物へ の変態に起因している。この遷移過程において、金属相の Mgと蛍石構造のFCC構造の水素化物に加えて面心正方 晶(FCT構造)の水素化物が共存していることが明らか となった。このFCT構造は蛍石型のFCC構造に近く、1 軸の格子定数が他の軸の格子定数に比べてわずかに短くな



**Fig. 5** (a) Low- $2\theta$  part of X-ray total scattering data of the Mg<sub>0.7</sub>Ti<sub>0.3</sub> thin film collected during the hydrogenation process. The X-ray PDFs obtained (b) before hydrogenation, (d) when only Ti-clusters were fully hydrogenated, and (f) when both Ti-clusters and the Mg-matrix were fully hydrogenated were fit with HCP, HCP, and FCC models, respectively. (c), (e), (g) Schematic drawings of these states suggested in Ref. 22. (h) Phase fraction of hcp Mg, fct MgH<sub>2</sub>, and fcc MgH<sub>2</sub> during hydrogenation of the Mg matrix as a function of reaction time. Modified from Ref. 24.

ったものである。Fig. 5(h)は母相の Mg が水素を吸蔵する 際のHCP構造のMg相, FCTのMgH<sub>2</sub>相, FCCの MgH2相の相分率の変化を示す。FCT相はFCC構造の MgH<sub>2</sub>相の形成と同時に現れた。これら2種類の水素化物 の相分率は相変態の間は同程度の値で変化し、反応の最終 段階で金属 HCP 相とともに FCT 相は消滅し, FCC 相の 単相となった。FCTの $MgH_2$ 相はFCCの $MgH_2$ 相と HCPのMg相が共存している間だけ存在していた。その ため, FCC の MgH<sub>2</sub> 相と HCP の Mg 相の間の格子のミ スマッチにより生じるひずみエネルギーを軽減するため, FCT 相がこれらの間の界面に形成されると考えられ る26)。一般的なバルク材料では水素吸蔵での体積変化が 大きいため微粉化が発生するが, Mg<sub>0.7</sub>Ti<sub>0.3</sub> 薄膜では FCT の MgH2 相が界面に形成されるため微粉化が抑制され, 繰り返しの水素吸蔵・放出を行っても薄膜の構造を維持で きていると考えている。

Fig. 5(f)は完全に水素を吸蔵した状態での PDF を示す。 30 < r < 80 Å の相関距離の PDF は蛍石型の FCC 構造の単 相モデルでうまく再現できる。すなわち,母相の Mg は 完全に水素を吸蔵した。バルクの Mg は正方晶の水素化 物を形成するが,今回の Mg<sub>0.7</sub>Ti<sub>0.3</sub> 薄膜では FCC の水素 化物が形成されたことを改めて強調しておく。なぜ水素化 で FCC 構造の水素化物が形成されたのかは明らかになっ ていないが,ナノサイズの Ti クラスターないしは TiH<sub>2</sub> クラスターの存在が FCC 構造の水素化物の形成に影響を 与えていると推測している。

#### 5. おわりに

高エネルギーで高い流束をもつ放射光 X 線や核破砕中 性子源の開発により, PDF 解析の適用範囲が結晶性のバ ルク材料に拡大してきた。その結果、様々な材料で平均構 造からの局所的な構造のずれが報告されている。さらに、 PDF 解析は従来の結晶学だけでは評価・解析が困難であ った不規則結晶やナノ結晶材料に対する構造情報を得るた めの有益な解析手法となっている。ここでは放射光X線 全散乱データの PDF 解析でどのように局所構造の情報を 抽出・評価できるのかを3つの異なるタイプの材料を例 として紹介した。また,現在では様々な他の材料系でも同 様に局所構造解析の適用例は報告されている。最近開発さ れている技術的に重要な材料はますます構造が複雑にな り、この複雑な構造を解析するには理論計算と組み合わせ た様々な構造解析手法が必要である。統計精度の高い放射 光X線によるPDFはこの解説記事でも示したように他の 技術ではとらえることが困難なシグナルを抽出することが できる。それゆえ、近年の複雑な構造を有する機能性材料 の研究において、放射光 X線 PDF 技術は今後も重要な役 割を果たすと考えている。

#### 謝辞

ここで紹介された実験はアルゴンヌ国立研究所の APS の11-ID-Bビームラインおよび SPring-8の BL22XU ビームラインで実施した。本研究の一部は文部科学省委託 事業ナノテクノロジープラットフォーム課題(課題番号: JPMXP09A12AE0038, JPMXP09A14AE0042, JPMXP09A15AE0017およびJPMXP09A16QS0015) と してJAEA 微細構造解析プラットフォームの支援を受けて 実施した。放射光実験は、高輝度光科学研究センターの承 認(JASRI 受付番号2011A3703, 2011B3784, 2013B3783, 2014B3703, 2014B3784, 2015A3703, 2015A3784, 2016A3753, 2016A3788)のもと, SPring-8のJAEAビー ムライン BL22XU で JAEA の装置を用いて行われた (QST課題番号2011B-E09, 2013B-E21, 2014B-E20, 2015A-E17, 2016A-E23)。また、本研究を遂行するにあ たり、デルフト工科大学の Herman Schreuders, Bernard Dam, ロスアラモス国立研究所の Thomas Proffen, パシ フィックノースウェスト国立研究所の Abhi Karkamkar, Tom Autrey, アルゴンヌ国立研究所の Peter Chupas, 産 業技術総合研究所の小川浩氏、日本重化学工業株式会社の 中村仁氏,九州大学の秋葉悦男氏に多大なる協力を得たこ とを深く感謝いたします。

#### 参考文献

- 1) S. J. L. Billinge and I. Levin: Science **316**, 561 (2007).
- T. Egami and S. J. L. Billinge: Underneath the Bragg Peaks: Structural Analysis of Complex Materials, Pergamon Press Elsevier, Oxford, England (2003).
- 3) B. E. Warren: X-ray diffraction, Dover, New York (1990).
- S. J. L. Billinge and M. G. Kanatzidis: Chem. Commun. 2004, 749 (2004).
- V. Petkov, I. K. Jeong, J. S. Chung, M. F. Thorpe, S. Kycia and S. J. L. Billinge: Phys. Rev. Lett. 83, 4089 (1999).
- X. Y. Qiu, T. Proffen, J. F. Mitchell and S. J. L. Billinge: Phys. Rev. Lett. 94, 177203 (2005).
- 7) H. Lin, E. S. Bozin, S. J. L. Billinge, E. Quarez and M. G. Kanatzidis: Phys. Rev. B 72, 174113 (2005).
- B. Gilbert, F. Huang, H. Z. Zhang, G. A. Waychunas and J. F. Banfield: Science 305, 651 (2004).
- M. A. Newton, K. W. Chapman, D. Thompsett and P. J. Chupas: J. Am. Chem. Soc. 134, 5036 (2012).
- 10) C. L. Farrow, P. Juhás, J. W. Liu, D. Bryndin, E. S. Božin, J. Bloch, T. Proffen and S. J. L. Billinge: J. Phys: Condens. Matter 19, 335219 (2007).
- M. G. Tucker, M. T. Dove and D. A. Keen: J. Appl. Cryst. 34, 630 (2001).
- 12) M. G. Tucker, D. A. Keen, M. T. Dove, A. L. Goodwin and Q. Hui: J. Phys.: Condens. Matter. 19, 335218 (2007).
- H. Itoh, H. Arashima, K. Kubo, T. Kabutomori and K. Ohnishi: J. Alloys Compd. 404-406, 417 (2005).
- 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, 26543 (2013).
- 15) C. L. Farrow, P. Juhás, J. W. Liu, D. Bryndin, E. S. Božin, J. Bloch, T. Proffen and S. J. L. Billinge: PDFgui user guild (2009).

- 16) C. F. Hoon and E. C. Reynhardt: J. Phys. C: Solid State Phys. 16, 6129 (1983).
- 17) N. J. Hess, G. K. Schenter, M. R. Hartman, L. L. Daemen, T. Proffen, S. M. Kathmann, C. J. Mundy, M. Hartl, D. J. Heldebrant, A. C. Stowe and T. Autrey: J. Phys. Chem. A 113, 5723 (2009).
- 18) A. Gutowska, L. Li, Y. Shin, C. M. Wang, X. S. Li, J. C. Linehan, R. S. Smith, B. D. Kay, B. Schmid, W. Shaw, M. Gutowski and T. Autrey: Angew. Chem., Int. Ed. 44, 3578 (2005).
- 19) L.-Q. Wang, A. Karkamkar, T. Autrey and G. J. Exarhos: J. Phys. Chem. C 113, 6485 (2009).
- 20) H. Kim, A. Karkamkar, T. Autrey, P. J. Chupas and T. Proffen: J. Am. Chem. Soc. 131, 13749 (2009).
- 21) R. A. H. Niessen and P. H. L. Notten: Electro. Chem. Solid-

State Lett. 8, A534 (2005).

- 22) D. M. Borsa, R. Gremaud, A. Baldi, H. Schreuders, J. H. Rector, B. Kooi, P. Vermeulen, P. H. L. Notten, B. Dam and R. Griessen: Phys. Rev. B 75, 205408 (2007).
- 23) P. Schaub, T. Weber and W. Steurer: J. Appl. Cryst. 44, 134 (2011).
- H. Kim, H. Schreuders, K. Sakaki, K. Asano, Y. Nakamura,
  N. Maejima, A. Machida, T. Watanuki and B. Dam: Inorg. Chem. 59, 6800 (2020).
- 25) V. Petkov, I–K. Jeong, J. S. Chung, M. F. Thorpe, S. Kycia and S. J. L. Billinge: Phys. Rev. Lett. 83, 4089 (1999).
- 26) O. Blaschko, G. Krexner, J. Pleschiutschnig, G. Ernst, C. Hitzenberger, H. P. Karnthaler and A. Korner: Phys. Rev. Lett. 60, 2800 (1998).



Kim Hyunjeong 産業技術総合研究所 エネルギープロセス 研究部門 主任研究員 E-mail: hj.kim@aist.go.jp 専門: 固体物理学

[略歷] She received her PhD in Physics from Michigan State University in 2007. She worked as a postdoctoral research associate at Los Alamos National Laboratory. Since 2011, she has been a staff member at National Institute of Advanced Industrial



#### 榊浩司

Science and Technology.

産業技術総合研究所 エネルギープロセス 研究部門 研究グループ長 E-mail: kouji.sakaki@aist.go.jp 専門:水素吸蔵合金,各種量子ビームを活 用した研究 [略歴]

2004年3月大阪大学大学院工学研究科マ テリアル科学専攻博士課程修了(博士(工 学))。2004年4月産業技術総合研究所入 所。



**浅野耕太** 産業技術総合研究所 エネルギープロセス 研究部門 主任研究員 E-mail: k.asano@aist.go.jp 専門:水素貯蔵材料,金属水素化物,固体 中の原子の拡散

#### [略歴]

2005年東北大学大学院工学研究科材料物 性学専攻博士課程修了,博士(工学)。同年 より産業技術総合研究所エネルギー技術研 究部門入所。2020年4月より現職。

#### 中村優美子

産業技術総合研究所 エネルギープロセス 研究部門 副研究部門長 E-mail: yumiko.nakamura@aist.go.jp 専門:材料科学,X線・中性子を用いた構 造解析 **[略歴]** 

1992年京都大学理学研究科修士課程修了, 2002年博士(工学),1998年通産省工業技 術院物質工学工業技術研究所(現 産総研) 入所,2020年より現職。



著者紹介

### 前島尚行

立教大学 理学部 化学科 助教 E-mail: maejima@rikkyo.ac.jp 専門:薄膜・表面界面物性 [略歴]

2014年 奈良先端科学技術大学院大学 物 質創成科学研究科物質創成科学専攻博士課 程修了,博士(理学)。2014年 奈良先端 科学技術大学院大学 博士研究員。2015 年 日本原子力研究開発機構 量子ビーム 応用研究部門 博士研究員。2016年 量 子科学技術研究開発機構 量子ビーム科学 部門 博士研究員。2017年 名古屋大学 物質科学国際研究センター 博士研究員。 2018年9月より,現職。

#### 町田晃彦

量子科学技術研究開発機構 量子ビーム科 学部門 関西光科学研究所 放射光科学研 究センター 上席研究員 E-mail: machida.akihiko@qst.go.jp 専門:構造物性 [略歴]

2002年 名古屋大学大学院工学研究科結 晶材料工学専攻博士課程修了,博士(工学)。 2002-2005年 日本原子力研究所放射光科 学研究センター 研究員。2005-2011年 日本原子力研究開発機構量子ビーム応用研 究部門 研究員。2011-2015年 同研究副 主幹。2015-2016年 同研究主幹。2016年 4月より,現職。

#### 綿貫徹

量子科学技術研究開発機構 量子ビーム科 学部門 関西光科学研究所 放射光科学研 究センター センター長 E-mail: watanuki.tetsu@qst.go.jp 専門:固体物理学 **[略歴]** 

1997年 東京大学大学院理学系研究科物理 学専攻博士課程修了,博士(理学)。日本 学術振興会未来開拓学術研究推進事業研究 プロジェクト・博士研究員,日本原子力研 究所,日本原子力研究開発機構勤務を経て, 2016年より量子科学技術研究開発機構勤 務,2021年4月より現職。

# Local structural analysis of bulk, nano, and thin film materials using atomic pair distribution function

## Hyunjeong KIM<sup>1</sup>, Kouji SAKAKI<sup>1</sup>, Kohta ASANO<sup>1</sup>, Yumiko NAKAMURA<sup>1</sup>, Naoyuki MAEJIMA<sup>2</sup>, Akihiko MACHIDA<sup>3</sup>, Tetsu WATANUKI<sup>3</sup>

<sup>1</sup>National Institute of Advanced Industrial Science and Technology, 16–1 Onogawa, Tsukuba, Ibaraki 305–8569, Japan

<sup>2</sup>Department of Chemistry, Rikkyo University, 3–34–1 Nishiikebukuro, Toshima-ku, Tokyo 171–8501, Japan

<sup>3</sup>National Institutes for Quantum and Radiological Science and Technology, 1–1–1 Kouto, Sayo, Hyogo 679–5148, Japan

Abstract The atomic pair distribution function (PDF) analysis of total scattering data is a short-to-medium range structural probing technique that does not require long-range structural order. Because of this reason, the PDF technique has been used for studying the structure of liquid and amorphous materials for a long time. Recently, it is often applied to emerging functional materials where atomic order limited to the nanoscale plays an important role for their fascinating properties. In this article, we introduce some of PDF studies using synchrotron X-ray total scattering data. These includes heavily disordered bulk crystals, species embedded in mesoporous materials, and thin films of immiscible elements.