ノート

金属水素化物用交流磁束計の構築とその性能評価

赤丸悟士、岡崎圭祐、原 正憲、松山政夫 富山大学水素同位体科学研究センター 〒930-8555 富山市五福 3190

Construction of Alternating-Current Magnetometer for Metal Hydride and Its Performance Tests

Satoshi Akamaru, Keisuke Okazaki, Masanori Hara, and Masao Matsuyama

Hydrogen Isotope Research Center, University of Toyama, Gofuku 3190, Toyama 930-8555, Japan

(Received November 21, 2011; accepted March 9, 2012)

Abstract

An alternating-current magnetometer was assembled to measure the magnetic susceptibility of metal hydride in hydrogen atmosphere, and its performance tests were carried out. The magnetometer was designed to be integrated into the conventional pressure-composition-temperature (PCT) measurement system without any reconstruction. Calibration of the magnetometer was performed using a paramagnetic Gd_2O_3 powder, and it gave a linear relationship between the output signal and the magnetic moment of Gd_2O_3 powder. The magnetic susceptibility of PdH_x ($0 \le x \le 0.7$) was measured simultaneously with the PCT curve. The magnetic susceptibility of Pd hydride decreased with increasing hydrogen concentration in Pd and finally reached zero at the hydrogen concentration above 0.65. The behavior of magnetic susceptibility and PCT curves quantitatively agreed with the previously reported values.

1. 緒言

金属水素化物は水素貯蔵材料としての応用が期待されており、多種多様な材料開発及び その水素吸収放出特性に関する基礎研究が盛んに行われている。一方で金属水素化物の物 性(電磁気、熱、光物性など)を利用した応用研究[1,2]も行われているが、水素貯蔵材料関 連の研究と比較すると少ない。その一つの要因として、金属水素化物の物性に関する基礎 研究が少ないことが考えられる。

金属の磁気特性は、古くから様々な工業製品に応用されている。また、現在においても 磁性材料の性能向上を目指した開発研究が行われている。材料開発の観点から見ると、金 属水素化物は結晶の構造変化を引き起こすことから、磁気特性の制御或いは新たな特性の 発現に利用できると考えられる。しかし、金属水素化物は水素吸収により多くが微粉化し、 大気中に取り出す際に表面酸化の影響を受けるため、金属水素化物に対する磁気特性の正 確な測定が困難であった。

そこで本報告では、水素吸収放出特性の評価に用いられている、圧力-組成-温度特性 (PCT)測定装置から金属水素化物を取り出すことなく、水素ガス雰囲気中にて、水素化物 の磁気特性を測定するため、PCT 測定装置に容易に組み込める交流磁束計の構築を行い、 その性能評価を Pd 粉末を用いて行った。

2. 交流磁束計の原理と装置の構築

2.1. 複素磁化率

はじめに交流磁場下での磁化率について簡単に説明する[3]。磁場の方向が周期的に変化 する交流磁場下に試料がある場合、試料の磁化率 χ (m³/kg)は複素磁化率 $\hat{\chi}$ として以下のよ うに記述される。

$$\hat{\chi} = \chi' - j\chi'' \qquad \dots (1)$$

ここで、jは虚数単位を表す。一般に χ' は磁気応答の周波数依存性を示し、 χ'' は磁性体内の共鳴・緩和現象による磁気応答の遅れを示している。なお、ここでは SI 単位系(*E-B* 対応)を用いて全ての式を記述する。交流磁場 $\hat{H}(Am^{-1})$ 下での磁化率 $\hat{\chi}$ 、試料中の磁束密度 $\hat{B}(Wb/m^2)$ 、及び試料の質量磁化 $\hat{M}(Am^2/kg)$ との関係は静磁場下での関係と変わらず、

 $\hat{B} = \mu_0 (1 + \hat{\chi}) \hat{H}$ 、 $\hat{M} = \hat{\chi} \hat{H}$...(2,3) となる。ここで、 μ_0 は真空中の透磁率を示す。交流磁場 \hat{H} の角振動数を ω (2 π /sec)とする と、 \hat{H} 及び \hat{B} は以下のように記述される。

$$\hat{H} = H_0 \exp \omega t \qquad \dots (4)$$
$$\hat{B} = B_0 \exp(\omega t - \delta) \qquad \dots (5)$$

 H_0 及び B_0 はそれぞれの振幅の大きさであり、t(sec)は時間である。 \hat{B} に入っている δ は、 H_0 からの位相の遅れを示す。上記したように、位相の遅れは χ'' に関連する項であり、 ω が 小さければ δ はほぼ 0 となる。つまりこの状況下では、 χ' は静磁場下での磁化率 χ と一致 することが知られている。(2)-(5)式を用いると、 χ' 及び χ'' は以下のように記述される。

$$\mu_{0}(1+\hat{\chi}) = \frac{B}{\hat{H}} = \frac{B_{0}\exp(\omega t - \delta)}{H_{0}\exp\omega t} = \frac{B_{0}}{H_{0}}\exp(-\delta) = \frac{B_{0}}{H_{0}}(\cos(-\delta) + j\sin(-\delta)) \quad \dots (6)$$
$$\chi' = \frac{B_{0}}{\mu_{0}H_{0}}\cos\delta - 1 \qquad \dots (7)$$

$$\chi'' = \frac{B_0}{\mu_0 H_0} \sin \delta \qquad \dots (8)$$

つまり、 χ' 及び χ'' は試料中の磁束密度 \hat{B} の交流磁場 \hat{H} と同じ位相を持つ成分と、90°だけ 位相の遅れた成分を測定することで求めることができる。

2.2 交流磁束計の原理

交流磁束計では、交流磁場下での試料中の磁束密度の変化をソレノイドコイルへの誘導 起電力として検出する。その原理を以下に説明する[4]。交流磁場発生用として用いる半径 a、 長さ l、線巻き数 N_l の中空のソレノイドコイル l (リアクタンス L_l)に以下の交流電圧 $\hat{V_l}$ を 印加する。

$$\hat{V}_1 = V_0 \exp j\omega t \qquad \dots (9)$$

 V_0 は交流電圧の振幅である。このときソレノイドコイル1に流れる電流 I_1 は、

$$\hat{I}_{1} = \frac{V_{1}}{\hat{Z}_{1}} = \frac{V_{0} \exp j\omega t}{R_{1} + j\omega L_{1}} = \frac{V_{0}}{\sqrt{R_{1}^{2} + (\omega L_{1})^{2}}} \exp j(\omega t - \theta_{1}) \quad \dots (10)$$

但し、
$$\theta_1 = \tan^{-1} \frac{\omega L_1}{R}$$
 ...(11)

となる。ここで、 \hat{Z}_1 はソレノイドコイル1の複素インピーダンス、 R_1 はソレノイドコイル 1の電気抵抗である。この電流 \hat{I} により、ソレノイドコイル1の端から距離xの場所に発生 する磁場 \hat{H}_1 は、空のコイル中の磁束密度 \hat{B}_1 より以下のように書ける。

$$\hat{H}_{1} = \frac{\hat{B}_{1}}{\mu_{0}} = \frac{N_{1}\hat{I}}{2l} \left(\frac{x}{\sqrt{a^{2} + x^{2}}} - \frac{l - x}{\sqrt{a^{2} + (l - x)^{2}}} \right)$$

$$= \frac{N_{1}}{2l} \left(\frac{x}{\sqrt{a^{2} + x^{2}}} - \frac{l - x}{\sqrt{a^{2} + (l - x)^{2}}} \right) \frac{V_{0}}{\sqrt{R_{1}^{2} + (\omega L_{1})^{2}}} \exp j(\omega t - \theta_{1})$$
...(12)

この交流磁場の下でソレノイドコイル1の中心部 (x = l/2)に複素磁化率 $\hat{\chi}_1$ の試料を密につめた場合、試料中の磁束密度 \hat{B}_{1n} は以下のように書き表される。

$$\hat{B}_{1in} = \mu_0 (1 + \hat{\chi}_1) \hat{H}_1$$

= $\mu_0 (1 + \hat{\chi}_1) \frac{N}{2\sqrt{4a^2 + l^2}} \frac{V_0}{\sqrt{R_1^2 + (\omega L_1)^2}} \exp j(\omega t - \theta_1)$...(13)

この磁束密度の変化により、ソレノイドコイル 1 に重ねて巻いたソレノイドコイル 2 には 以下の誘導起電力 \hat{V}_{2m} が発生する。

$$\hat{V}_{2in} = -S_2 \frac{d\hat{B}_{1in}}{dt} = (1 + |\hat{\chi}_1| \exp(-j\delta)) \frac{\mu_0 NS\omega}{2\sqrt{4a^2 + l^2}} \frac{V_0}{\sqrt{R_1^2 + (\omega L_1)^2}} \exp j\left(\omega t - \theta_1 - \frac{\pi}{2}\right) \dots (14)$$

この式は先頭の括弧中の二つの項に分けられ、前の項は交流磁場が起こす(試料が無い場合の)誘導起電力、後の項は試料中の磁束密度の変化に起因した誘導起電力となっている。 これより、試料を詰めた際の誘導起電力から、試料が無い場合の誘導起電力を引くことに より、試料の複素磁化率の大きさ $|\hat{\chi}_1|$ 及び位相のずれ δ (或いは χ' 及び χ'')に関する情報 を得ることができる。

2.3 交流磁束計の概要

測定装置の概略を図 1 に示す。図中の破線で囲まれた部分が、今回構築した交流磁束計 であり、その他の部分は既存の PCT 測定装置である。交流磁束計を既存の水素吸収放出測 定装置に組み込む際は、試料管以外は装置の改造を必要としない。また、交流磁束計と PCT 測定装置は互いに独立に使用可能である。

交流磁束計は交流信号発信機(DF1906, NF 回路設計ブロック)及びロックインアンプ (Model 5210, SEIKO Instruments)、そして内径 8 mm、外径 10 mm の石英管に巻いた 3 つ のソレノイドコイルより構成される。図 1 中に記載した交流磁束計のソレノイドコイルの うち、左側のソレノイドコイル 1 が交流磁場発生用であり、右側の 2 つのソレノイドコイ ル2、3 が試料の誘導起電力測定用である。

ソレノイドコイル2と3は、交流磁場発生 時にコイルの中が空の状態でほぼ同じ出 力が得られ、両者の出力の差分がほぼ0に なるように巻き数を調整してある。つまり 試料測定時は、片方のソレノイドコイルに 試料を配置し、もう片方の空のソレノイド コイルから発生する出力を差し引くこと で、試料の磁化率に起因した誘導起電力の みを取り出す。しかし実際には、空の状態 でのソレノイドコイル2及び3の出力は完 全に一致せず、結果として両者の差分の出 力をロックインアンプで測定すると、一定 の誘導起電力 Vback が検出される。つまり実 際に試料を測定した場合、ソレノイドコイ ル2に試料を設置しソレノイドコイル2の 出力からソレノイドコイル3の出力を差し



Fig. 1. Schematic view of alternating current susceptometer and conventional PCT measurement system.

引いた誘導起電力 V_{2in}を測定すると、

$$V_{2in} = V_{back} + V_{sample} \qquad \dots (15)$$

となる。つまり、 V_{2in} は試料に起因した誘導起電力 V_{sample} に V_{back} が加わった値となる。この V_{back} を取り除くため、 V_{2in} を測定した後、試料をソレノイドコイル 3 に移動し、 V_{2in} を測定 した場合と同じように、ソレノイドコイル 2 の出力からソレノイドコイル 3 の出力を差し 引いた誘導起電力 V_{3in} を測定する。

$$V_{3in} = V_{back} - V_{sample} \qquad \dots (16)$$

(15)式及び(16)式より、 V_{2in} から V_{3in} を引いた値 ΔV は V_{sample} のみの出力となることがわかる。 本測定では以上の手法を用いて ΔV を測定した。その際、試料位置の移動はソレノイドコイ ル全体を移動することにより行った。また、今回誘導起電力の検出に用いるロックインア ンプでは、交流電圧の振幅及び参照信号(ここではソレノイドコイル 1 により発生する交 流磁場)からの位相のずれを同時に測定可能であり、この機能を用いて、 χ' に比例する参 照信号と同位相の出力 ΔV_x 、および χ'' に比例する 90⁰遅れた位相の出力 ΔV_y を求めた。 2.4 交流磁束計の校正

測定した誘導起電力から磁化率への変換は、予め磁化率が既知である標準試料により得 られる誘導起電力と磁化率の関係を用いておこなった。今回は標準試料として Gd2O3 粉末 を用いた。所定の重量の Gd₂O₃ 粉末をつめた長さ 10 mm 程度のテフロン製の筒を、Gd₂O₃ 粉末の重量を変えて5種類作成し、それぞれの誘導起電力を測定した。測定例としてGd2O3 粉末 45.4 mg の測定時の誘導起電力の変化を図2に示す。図2に示した誘導起電力はソレノ イドコイル2からソレノイドコイル3の出力を差し引いた値であり、更にロックインアン プにより交流磁場と同位相のVx、及び位相が90°遅れたV、を分離して測定した結果である。 また、図2の①の領域がソレノイドコイル2に試料を配置した場合の出力((15)式の V2mに 相当)、②の領域がソレノイドコイル3に試料を配置した場合の出力((16)式の V_{3in}に相当) である。これより、 V_{hack} として V_x で-510 μ V、 V_v で 280 μ V 程度の出力があることがわかる。 これがソレノイドコイル2及び3のアンバランス分の出力となる。試料の磁化率に対応す る、①と②の差分 ΔV は、 ΔV 、で 14.1 μ V 出力されるのに対して、 ΔV 、ではほとんど 0 となる。 つまり、今回用いた周波数では、位相のずれはほぼ 0 となり、 V_x より求める χ' の値は静磁 場下での磁化率γにほぼ一致するといえる。このΔVと Gd₂O₃の重量の関係を測定した結果 を図3に示す。測定は各重量で5回行った。この結果より、ΔV,はGd,O,の重量に対して直 線関係、ΔV,は全領域でほぼ0であるとわかる。ΔV,の直線を最小二乗法により近似するこ とで、図3中に示す式が得られた。Gd₂O₃の磁化率は室温で1.74×10⁻⁶ m³/kg であることが 知られており[5]、この値と最小二乗法により得られた直線の式から、下記の誘導起電力AV, (μV) と磁化率 χ (m³/kg)の関係式を得た。



Fig. 2. Typical measurement result of in-phase and out-of-phase output voltage for $45.4 \text{ mg } \text{Gd}_2\text{O}_3$ powder.



Fig. 3. Gd_2O_3 weight dependence of output signal, ΔV_x and ΔV_y . The dashed line shows the result by least squared fit to ΔV_x .

$$\chi = \frac{\left(\Delta V_x - 0.10386\right)}{0.31292} \times 1.74 \times 10^{-6} \times \frac{1}{W} \qquad \dots (17)$$

ここで、W (mg)は測定試料の重量を示す。Pd 水素化物の測定により得られた ΔV_x はこの式を用いて磁化率に変換した。また、各重量で測定した 5 点の標準偏差を求めると、最大で 0.208 μ V であった。標準偏差の 2 倍を分解能とすると、Pd 測定時での装置の分解能は上式 より 2.17×10⁻⁹ m³/kg と見積もられた。

(5) Pd 水素化物の測定

測定試料である Pd (99.9%、ニラコ) は、板状のものをセラミックやすりで粉末状に加 工したものを用いた。その後、PCT 測定装置に取り付けた石英セル中に、約1gの粉末 Pd をいれ、セル中を 5×10^{-5} Pa 以下まで排気した。その後、活性化処理として 523 K で 2 h の 加熱排気を行い、冷却後の状態を水素濃度[H]/[Pd] = 0 とした。ここから Pd に一定量の H₂ ガスを導入し、Pd 水素化物と気相の H₂ガスが平衡に達したのちに、上記装置により Pd 水 素化物の誘導起電力を測定した。これを、平衡圧が 0.1 MPa 程度になるまで繰り返し行った。 誘導起電力の測定は、295~300 K の室温にて、ソレノイドコイル 1 に周波数 487 Hz、交流 振幅 Vp-p(最大値と最小値の差)10 V の交流電圧を印加することで行った。

3. 実験結果

図4に交流磁束計を用いて測定した Pd 水素化物の ΔV_x 及び ΔV_y の水素濃度依存性、及び平衡圧の水素濃度依存性を示す。Pd の平衡圧は[H]/[Pd] = 0.05 以上 0.6 未満でほぼ一定の値を示し、[H]/[Pd] > 0.6 で急激に増加した。この傾向は過去に測定された結果[6]とよく一致した。

平衡圧と同時に測定した ΔV_x および ΔV_y については、 ΔV_x は水素濃度が高くなるに従い単調に減少し、[H]/[Pd] = 0.65 ではほぼ 0 に到達した。また、それ以上の水素濃度では ΔV_x は



Fig. 4. Hydrogen concentration dependence of output signal and equilibrium pressure for Pd hydride. The dashed line for equilibrium pressure is guide to the eye.



Fig. 5. Hydrogen concentration dependence of magnetic susceptibility of Pd hydride. The figure includes the data reported by Hara et al.[5]

変化しなかった。一方、 ΔV_y は[H]/[Pd] = 0.2 程度までほぼ一定であり、0 ではない有限の値 を示した。[H]/[Pd] > 0.2 では、 ΔV_y は[H]/[Pd]の増加に従い単調減少し、 ΔV_x がほぼ0となる [H]/[Pd] = 0.65 以上においても単調減少し0 にはならなかった。前述したように、今回実験 で用いた交流磁場の振動数は十分小さいと考えられ、また Pd は Pauli 常磁性であり大きな 磁気モーメントを持たないことから、 ΔV_y =0を示すはずである。この ΔV_y が有限の値を示す 原因として、交流磁場中において試料中に発生する誘導電流による影響が考えられる。つ まり、Pd 水素化物の水素濃度が増加することで Pd 粉末が膨張し粉末同士の結合が改善され るため、誘導電流のパスが長く構築できるようになり、結果として誘導電流により発生す る磁束が大きくなるためではないかと推察できる。但し、これらの解析は更なる詳細な測 定及び解析が必要となるため、現時点ではこれ以上の検討は行わない。

図 5 に(17)式を用いて*AV*_xの値を磁化率 χ に変換した結果を示す。あわせて SQUID 磁束 計を用いて測定された過去の測定結果[7]を示した。今回測定された結果と、過去に測定さ れた結果は、定量的によく一致した。以上より、今回構築した交流磁束計により水素化物 の磁化率が測定可能であることが示された。

4. まとめ

金属水素化物測定用交流磁束計を作製し、その性能評価を行った。作製した交流磁束計 は、試料を水素雰囲気より取り出すこと無く測定ができるよう、既存の PCT 測定装置を改 造せずに取り付けられるよう設計した。Gd₂O₃ 粉末を用いて磁束計の校正を行ったところ、 測定電圧と Gd₂O₃ 重量の間でよい直線関係が得られ、これより、測定電圧から磁化率への 変換式及び磁束計の分解能 2.17×10⁻⁹ m³/kg が得られた。本装置を用いて Pd 水素化物の磁 化率測定を行った結果、過去に報告された値と定量的によく一致した。以上より、交流磁 束計を用いた金属水素化物の磁化率測定が十分可能であることが示された。

Reference

- [1] K. Fukamichi, A. Fujita, and S Fujieda, *Journal of Alloys and Compounds* **408-412** (2006) 307-312.
- F. J. A. den Broeder, S. J. van der Molen, M. Kremers, J. N. Huiberts, D. G. Nagengast, A. T. M. van Gogh, W. H. Huisman, N. J. Koeman, B. Dam, J. H. Rector, S. Plota, M. Haaksma, R. M. N. Hanzen, R. M. Jungblut, P. A. Duine, and R. Griessen, *Natute* **394** (1998) 656-658.
- [3] 日本化学会編、新実験科学講座3 基礎技術2 磁気(丸善、1976) p.97-109.
- [4] M. Nikolo, American Journal of Physics 63 (1995) 57-65.
- [5] L. Sagnotti, P. Rochette, M. Jackson, F. Vadeboin, J. Dinarès-Turell, A. Winkler, and "Mag-Net" Science Team, *Physics of the Earth and Planetary Interiors* 138 (2003) 25-38.
- [6] E. Wicke and H. Brodowsky: G. Alefeld and J. Völkl (Eds.), *Hydrogen in Metals II. Application-oriented Properties*, (Springer-Verlag, Berlin, 1978).
- [7] M. Hara, J. Sakurai, S. Akamaru, K. Watanabe, K. Nishimura, K. Mori, M. Matsuyama, *Materials Transactions* 47 (2006) 2373-2376.