交付決定額(研究期間全体):(直接経費) 12,600,000 円

砑

砑

科学研究費助成事業

研究成果報告書



	平成	2 9	9	年	5	月	26	日現在
関番号: 1 6 1 0 1								
究種目: 基盤研究(B)(一般)								
究期間: 2014~2016								
題番号: 26289066								
「究課題名(和文)テラヘルツ周波数領域二重変調型エリプソメータ及び褚	官偏光	解析	i手	法の	開発			
究課題名(英文)Development of a double-modulation terahertz ellip synthesized polarized light	osomete	r ar	nd	analy	vsis	of	the	
究代表者								
岩田 哲郎(Iwata, Tetsuo)								
徳島大学・大学院理工学研究部・教授								
研究者番号:5 0 3 0 4 5 4 8								

研究成果の概要(和文):通常の可視・紫外波長領域及び赤外波長領域では不透明で測定が行えない工業材料や 生体関連試料の精密な評価を目的として、「二重変調型タンデムロックイン検出方式テラヘルツ周波数領域エリ プソメータ」の提案と製作,及び評価を行った。最終的に,当初の目的の装置を完成させ,論文としてまとめ た。さらに,金属面上の塗装膜の膜厚測定が行えることを実証し,二層膜の測定の可能性を解説論文としてまと めた。また,テラヘルツ周波数領域での幾何学的位相の直接測定の可能性を示唆した後,可視光領域ではある が,幾何学的位相の非線形挙動を用いた旋光分散の新規な測定手法を提案した。

研究成果の概要(英文):We constructed a double-modulation, reflection-type terahertz (THz) ellipsometer for precise measurement of the thickness of a paint film that was coated on a metal surface, which was not transparent to the visible and the mid-infrared light. The double-modulation technique enabled us to obtain two ellipsometric parameters directly as a function of angular frequency with a single measurement, while reducing flicker noise due to a pump laser. In the THz frequency region, we carried out direct measurement of the geometric phase. We also proposed a high-sensitive measurement method of optical rotatory dispersion (ORD) of optically active samples by taking advantage of a nonlinear behavior of the geometric phase.

研究分野:光応用計測

キーワード: テラヘルツ エリプソメエータ 薄膜計測 光計測 分光計測 幾何学的位相

1.研究開始当初の背景

テラヘルツ波関連の研究が急速に進展していた(例えば,応用物理81,No.4,2012.). THz 波は光波と電波の周波数境界に位置し, 自由空間伝搬,良好な物質透過性,極低侵襲性といった特長のため,物性研究のみならず 工業材料の非破壊検査など,様々な分野で応 用が期待できたからである.身近な例として は,自動車などの塗膜の膜厚測定や含有物の インライン非接触計測の強い要求があった. また,液晶などの工業材料の生産管理,生体 関連材料の物性情報の収集,創薬分野ではL 体(左旋性物質),D体(右旋性物質)分子の識 別などにも期待が寄せられていた.

装置としては,テラヘルツ時間領域分光法 (THz-TDS; terahertz time-domain spectroscopy) が,全帯域の周波数情報を一度に取得できる 点で有望であったが,塗膜測定においては単 純な時間領域パルスエコー法が一般的で,そ の改良手法も提案されていた[1].さらに多 変量解析手法の導入で,膜厚検出下限 5μm が 報告されていた[2] . 従来は , X 線 , 超音波 , 接触式膜厚計などが利用されていたが,安全 性,測定精度の点で問題もあった.THz 波の 導入で,ある程度は緩和されたが,さらに薄 い膜への対応と物性計測の強い要求が課さ れていた。この要求に応えられる装置は光領 域ならばエリプソメータであり,これを THz 領域に移行するのが合理的と考えられた. THz-TDS ではモノサイクル THz 電場波形を 直接測定するため,フーリエ変換によってエ リプソメータのパラメータである △, Ψの周 波数依存性が直ちに得られ,分光情報にも直 結しているからである。先駆的な仕事が Hangyo らによって報告されていたが[3],高 精度化のために装置,解析手法の両面でさら なるブレークスルーが必要とされていた.

2.研究の目的

(1) 以上のような背景を鑑みて,本研究 の主目的は,新規な二重変調方式のTHz 周波 数領域エリプソメータの提案と製作を行い, 基礎性能評価を行うことであった.

(2)そして,実際に金属基板上の塗装膜の 厚さ測定を試みることが第2の目的であった. (3)一方で,偏光解析の手法として,偏光 に関する幾何学的位相(GP;geometric phase) という量に着目し [4,5],THz 周波数領域で GP の直接測定が行えることを初めて示すこ とも視野に入れていた.THz-TDS では,可 視・紫外波長領域とは異なり,電磁波の振幅 と位相スペクトルが直接取得できる.このこ とは,可視波長領域では干渉測定によってし か得られない GP が直接取得できる可能性を 意味するからである.さらに進んで,不透明 散乱媒質中でのキラリティを有する巨大分 子を分析するという狙いもあった.

(4) 一連の研究の過程で, GP の非線形挙 動を利用した試料の旋光分散測定手法の高 感度測定手法の着想を得た.したがって,サバール板を用いた空間的にインターフェログラムを作成する方式のマルチチャネルフーリエ分光器(MC-FTS; multichannel Fourier-transform spectrometer)[6]を構築し,その着想を実証する装置の構築と実証とが,後半の研究の目的の1つにもなった.

3.研究の方法

(1) 図1に二重変調方式反射型 THz 周 波数領域エリプソメータの構成を示す. TiS レーザ(中心波長 800 nm, パルス幅 80 fs, 繰 り返し周波数 80 MHz)をビームスプリッタ (BS)でパワー比 9:1 でポンプ光とプローブ 光に分けた後,ポンプ光は櫛形電極光伝導ア ンテナ(PCA) に集光させて THz パルス光を 発生させる .ここで PCA に 20 Vpp ,100 kHz , duty 比 50%の矩形波を印加して両極性バイ アス変調させた . PCA からの THz パルス光 は、THz レンズ(L1) によりコリメートし,ワ イヤーグリッド偏光子1(WGP1)により方位 45°の直線偏光とした.WGP1 通過後,軸外し 放物面鏡(OAP)によって試料に入射角 30°で 集光させた.ここでは試料として金属面上の 塗装薄膜を想定した. 試料から反射した THz 光は,OAP でコリメートされ、周波数 100 Hz で回転するワイヤーグリッド偏光子(RWGP) を通過することにより, 偏光変調周波数 200 Hz となる. 偏光変調された THz 光は, WGP2 で方位 0°の偏光成分のみを透過させる.方位 0°(紙面に平行)が p 偏光, 90°(紙面に垂直) が s 偏光である.本システムでは, THz パル ス光検出のために EO サンプリング法を採用 した. THz レンズ(L2)により, WGP4 を透過 した THz パルス光を EO 結晶(ZnTe)に集光さ せた.EO 結晶中では,THz パルス光の電場強 度に応じたポッケルス効果が生じ、上述の BS を反射し偏光子を透過したプローブ光が EO 結晶を通過する際, THz パルスの電場強度に 応じてその偏光状態が変化する.その偏光状 態の変化をバランス検出器で検出した.



図1 二重変調方式反射型 THz 周波数領域エ リプソメータの構成 . PCA;光伝導アンテナ, WGP1-4;ワイヤーグリッド偏光子, RWGA; 回転検光子,QWP; λ/4 板, ZnTe; EO 結晶, PR;ロッションプリズム;OSC;発振器, LA1-2;ロックインアンプ.

バランス検出器からの出力は,PCAの変調 信号を参照信号とするロックインアンプ (LA1)に入力した.LA1からの出力は RWGP での偏光変調信号(200 Hz)に同期した LA2 で 同相(in phase)及び直交(out of phase)検波した. LA2の同相出力には、WGP2 直後の THz パル ス光電場の, RWGP の方位 0°の時と 90°の時 の通過電場強度の差に比例する信号が現れ る.直交出力では,45°の時と45°の時の差が 現れる.それら同相成分と直交成分の出力を 時間ステージによる光学的な遅延時間の関 数として記録した、これらの波形をフーリエ 変換することで,同相と直交成分の周波数領 域複素電場スペクトル $E^{\text{in}}(\omega)$ と $E^{\text{out}}(\omega)$ が得 られる。ここで, は角周波数を表す.光学 的時間遅延ステージの掃引範囲は 27.3 ps, 1 ステップ当たりの時間分解は 53.4 fs/step であ る.本システムの測定周波数範囲は WGP の 透過周波数帯域で制限され,0.1~1.5 THz と なる.また LA1 と LA2 の時定数は, それぞ れ τ_1 =300 µs , τ_2 =300 ms とした.

図2は二重変調方式反射型 THz 周波数領域 エリプソメータの動作タイミング図である. TiS レーザからの 80 MHz 出力光(a)は,PCA に印加した 100 kHz 両極性変調信号(b)で,(c) に示すような THz パルス光を放射し, RWGP で変調され(d)のようになる.そして WGP 透 過後は(e)のような波形となり,LA1 からの出 力信号(f)に対して,(g),(h) に示す同相,異 相信号で直交検波する.これらの情報からエ リプソパラメータの算出を行った.



図2 二重変調方式反射型 THz 周波数領域エ リプソメータの動作タイミング図.(a) TiS レ ーザからの出力光(80 MHz),(b) PCA の両極 性変調信号(100kHz),(c) PCA からの放射 THz パルス光,(d) RWGP で変調された THz パル ス光,(e) WGP 透過後の THz パルス光,(f) LA1 からの出力信号,(g) LA2 へ印加する in-phase と(h) out-of-phase 参照信号.

(2) THz 周波数領域で GP の直接測定の目 的のため,厚さ 2.0mm のアルミニウム平板上 に 1.0φ, ピッチ 0.25mm の 5×5 の周期的ネ ジ穴構造を設けた.比較のためにストレート 穴, 左ネジと右ネジ半分ずつの構造の試料も 用意した.図3はそのための測定光学系のブ ロック図である.通常の THz-TDS の光学系 に45度方位のQWPを挿入し,検光子の方位 角θを変化させながら波形取得を行い,位相 スペクトルから GP を直接取得するというシ ンプルな構成である.



図3 THz-TDS で GP の直接測定のためのシ ステムブロック図.

(3)図4は QWPを追加した改変型 MC-FTS の構成を示す.フーリエ変換レンズLの前側 焦点面に配置した白色光源から出射された 光は 45°方位の偏光子 P を通過後, サバール 板 SP によって,空間的に互いに変位した水 平偏光と垂直偏光に分離される.この2つの 直線偏光は,試料がない場合には進相軸方位 *φ*=45°の QWP にそのまま入射する .したがっ て QWP からの透過光は,その設計波長 λ=632.8 nm では,それぞれ右回り,左回り円 偏光となる.設計波長以外では QWP の LB 量に応じて左右の楕円偏光となる.これら2 つの楕円偏光は,方位角θの検光子 A を通過 後, L の後側焦点面に配置した面検出器上に 干渉縞を形成する.これをフーリエ変換して 光源の振幅スペクトルと位相スペクトルを 得る.このようにして得られる位相は,干渉 に寄与した2つの光束の偏光状態の軌跡をポ アンカレ球面上にプロットして得られる2つ の球面三角形の面積の差に相当する量であ り,幾何学的位相 GP と解釈できる.これに よって試料の GP の波長依存性を一度に得る。



図 4 サバール板(SP)を用いた偏光干渉に基 づく改変型 MC-FTS の光学系.QWP;零次 /4 板,W-LED;白色 LED,A;検光子,L;フ ーリエ変換レンズ,PDA;フォトダイオード アレー,φ;QWP の進相軸方位,θ;検光子 の方位角,;試料による旋光角.





図 5 Al 基板上に厚さ 170 μ m でコートした 黒のラッカーのエリプソパラメータ $\Psi(\omega)$, $\Delta(\omega)の測定結果.$

次に、より薄い膜の測定を行った。膜厚 102 μ m, 74.1 μ m, 41.5 μ m, 20.0 μ m の場合の測定 結果を図 6 に、膜厚 10.4 μ m, 5.3 μ m, 4.3 μ m, 0 μ m (Al 基板のみ)の場合の測定結果を図 7 に 示す。以上の膜厚参照値は渦電流式膜厚計で 検証した。これらの結果から、膜厚 10 μ m 以上の試料については、 $\Psi(\omega)$ 、 $\Delta(\omega)$ ともに良く 適合していることが分かる。10 μ m 以下では、 試料の膜厚変化に対して $\Psi(\omega)$ はあまり変化 しないが、 $\Delta(\omega)$ は変化が認められる。4.3 μ m の塗装膜の場合、20 回の繰り返し測定での標 準偏差は 0.3 μ m, 相対標準偏差は 6.7%であっ た。



図7 Al基板上に膜厚10.4 μm, 5.3 μm, 4.3 μm, 0 μm (Al基板)でコートした黒のラッカーの Ψ(ω), Δ(ω)の測定結果.

(2)塗装膜厚の測定結果

図3に示した測定光学系で,THz 周波数領域 でGPの直接測定を行った.図8に試料の外 観とネジ穴の仕様を示す.図9は,その測定

結果の一例であり.上段が右ネジ構造,下段 が左ネジ構造で,異なる3つの周波数での GP の測定結果を偏光子の方位角の関数とし てプロットした.図中の赤線は,別途試作済 の THz エリプソメータを用いてこれらの試 料通過後の偏光状態(楕円率と方位)を求め それを基にジョーンズ行列解析法で求めた GP の値である.以上より,両者はほぼ一致 していることが分かる.周波数が変化すると GP の非線形挙動が異なること,右ネジと左 ネジとは逆の挙動を示すことが分かる.また, ストレート穴,右と左ネジの混合アレーの試 料では,このような挙動は観測されなかった. このような簡単な構造でキラルなメタマテ リアル試料が作成できることが再確認でき た.



		core diameter	1.0[mm]			
30 [mm]		inside diameter	0.76 [mm]			
	Screw pitch	0.25 [mm]				
	30 [mm]	thickness	2.0 [mm]			

図8 右ネジ金属穴アレーの写真とその仕様.



図9 RH-MSHA(上段)とLH-MSHA(下段)で 得られる代表的な3つの周波数でのGPの θ_A 依存性の測定結果.赤の実践は,別途に行 ったエリプソメータでの測定結果から得ら れた値を基にして,ジョーンズ行列から算出 した計算値.

(3)旋光分散測定結果

GPの非線形性挙動[7]に着目したシミュレーションを行った後,図4に示したサバール板を用いた偏光干渉に基づく改変型MC-FTSを用いて,2種類の厚さの右旋性水晶製旋板の旋光分散測定を行った.図10は,光源を白色LEDとした場合の結果である測定結果は計算値(黒の実線)に良く適合した.このように,GPの非線形性挙動に着目した高感度旋光分散測定のアプローチが有効であることを実証した.原理的には光学測定における「弱測定」[8]に基づいている.





<引用文献 >

[1] T. Yasuda, T. Iwata, T. Araki, and T. Yasui, Improvement of Minimum Paint Film Thickness for THz Paintmeters by Multiple Regression, Appl. Opt. 46 巻, 2007, 7518-7526

[2] T. Iwata, S. Yoshioka, S. Nakamura, Y., Mizutani, and T. Yasui, Prediction of the thickness of a thin paint film by applying a modified partial-least-squares-1 method to data obtained in terahertz reflectometry, Journal of Infrared, Millimeter, and Terahertz Waves, 34 巻,. 2013, 646-659

[3] T. Nagayama and M. Hangyo, Measurement of complex optical constants of highly doped Si wafer using terahertz ellipsometry, Appl. Phys. Lett. 79巻, 2001, 3917-3920

[4] S. Pancharatnam, Generalized theory of interference and its applications: Part I: Coherent pencils, "Proc. Ind. Acad. Sci. A, XLIV 巻 1956, 247-251

[5] M. V. Berry, Quantum phase factors accompanying adiabatic changes, "Proc. R. Soc. London, Ser. A, 392 巻, 1984, 45-47 [6] M. Hashimoto and S. Kawata, Multichannel Fourier-transform infrared spectrometer, Appl. Opt., 31 巻, 1992, 6096-6101

[7] H. Schmitzer, S. Klein, and W. Dultz, Nonlinearity of Pancharatnam's topological phase, 74 巻, Phy. Rev. Lett., 1993, 1530-1533

[8] S. Tamate, H. Kobayashi, T. Nakanishi, S. Sugiyama, and M. Kitano, Geometrical aspects of weak measurements and quantum erasers, New J. Phys., 2009, 11 巻, 093025

5.主な発表論文等 (研究代表者,研究分担者及び連携研究者に は下線) 〔雑誌論文〕(計 3件) M. Ginya, M. Kimura, and <u>T. Iwata</u>,

Optical-rotatory-dispersion measurement approach using the nonlinear behavior of the geometric phase, Optics Express, Vol. 25, No.4, pp.3024-3037 (2017).(査読有) DOI:10.1364/0E.25.003024

<u>岩田哲郎</u>,上村裕明,水谷康弘,<u>安井武史</u>, 塗装膜厚測定のための二重変調方式反射型 THz エリプソメータ,塗装工学,50巻,1 号 pp.13-24 (2015).(査読有)

<u>T. Iwata</u>, H. Uemura, Y. Mizutani, and <u>T.</u> <u>Yasui</u>, Double-modulation reflection-type terahertz ellipsometer for measuring the thickness of a thin paint coating, Opt. Express, Vol. 22, No.17, pp.20588-20597 (2014).(査読有)

DOI:10.1364/0E.22.020595

[学会発表](計 5件)

渋谷 九輝,南川 丈夫,水谷 康弘,<u>安</u> 井 武史,岩田 哲郎,スキャンレスデュア ルコム分光イメージング法の提案,応用物理 学会2016年9月13~16日,新潟朱鷺メッセ (新潟県新潟市).

<u>T. Iwata</u>, A. Sato, and <u>T. Yasui</u>, Direct Measurement of the Geometric Phase of Metal Screw Hole Arrays in THz-TDS, EMN Meeting on Terahertz Energy Materials Nanotechnology May 14-18, 2016 (San Sebastian, Spain).

佐藤 昭洋,水谷 康弘,<u>安井 武史</u>,<u>岩</u> 田 哲郎,テラヘルツ周波数領域における幾 何学的位相の直接測,Optics & Photonics Japan 2015 年 10 月 28~30 日,筑波大学東京 キャンパス(東京都文京区).

木村 誠,水谷 康弘,<u>岩田 哲郎</u>,テラ ヘルツ周波数領域における幾何学的位相の 直接測定,Optics & Photonics Japan, 2014 年11月5~7日,筑波大学東京キャンパス(東 京都文京区).

上村 裕明,水谷 康弘,<u>安井 武史</u>,<u>岩</u> 田 哲郎,二重変調方式反射型 THz エリプソ メータの製作と金属表面上の塗装膜厚の測 定,第75回応用物理学会秋季講演会,2014 年9月17日~21日,北海道大学(北海道札 幌市).

6.研究組織
(1)研究代表者
岩田 哲郎 (IWATA, Tetsuo)
徳島大学・大学院理工学研究部・教授
研究者番号:50304548

(2)研究分担者
安井 武史 (YASUI, Takeshi)
徳島大学・大学院理工学研究部・教授
研究者番号: 70314408