計測自動制御学会東北支部 244 回研究集会(2008.07.02) 資料番号 244-6

圧電振動子―固体媒質接着部における接触型非線形超音波

に関する検討

Consideration of Contact Acoustic Nonlinearity of a bonded surface

between piezoelectric transducer and solid material

○川上淳平*, 今野 和彦*○ Jumpei Kawakami*, Kazuhiko Imano*

*秋田大学 工学資源学部 *Faculty of Engineering and Resource Science, Akita University

キーワード:高調波(Harmonic),接触型非線形超音波(Contact Acoustic Nonlinearity), 接着層(Bonding Layer),固体材料(Solid Material)

連絡先:〒010-8502 秋田市手形学園町1-1 秋田大学 工学資源学部 電気電子工学科 川上淳平, Tel:(018)889-2494, Fax:(018)837-0406, E-mail:m9007115@wm.akita-u.ac.jp

1.はじめに

近年,主に超音波探傷の分野において接触 型非線形超音波を用いた計測手法が着目され ている¹⁾⁻⁵⁾.接触型非線形超音波とは,従来 の媒質の非線形性によるものとは発生機構が 異なる非線形超音波である.nm オーダーの 隙間を持つ連続体や接触界面,弱構造体また は引張と圧縮で異なる特性を持つ界面に対し 大振幅バースト波を入射すると,ある音圧以 上で隙間が開口し,その後接触界面が接触, 分離を繰り返しながら振動する,その結果従 来の連続弾性体における非線形現象と比較し, 桁違いに大きい非線形超音波(高調波)が励起 される. この接触型非線形超音波の利用として、閉 ロき裂の超音波探傷が存在する.閉口亀裂と は開口幅が数 nm のき裂であり、今後重大な 欠陥に発展する可能性を持ち、早期発見が望 まれているが、き裂が閉口し、内部では音響 特性インピーダンスの差が存在しないため従 来の線形超音波法(パルスエコー法)では明瞭 な反射波が得られないといった問題が存在す る.しかし、閉口亀裂に有限振幅音波を送波 しき裂を開口させることで接触型非線形超音 波が発生し、これにより発生した高調波をき 裂を透過した波形の周波数スペクトルから測 定することで閉口亀裂の検出が可能であるこ とが近年の研究で示されている. しかし以上のような測定においては探触子 -測定媒質間の接着層の影響が問題となる可 能性がある.接着層は構造的特長により,不 完全な接着状態では内部に局所的に健全接合 部やキッシングボンドと呼ばれる結合力のな い密着した不完全接合部が存在する.この時, キッシングボンドからは接触型非線形超音波 が発生し,高調波が発生してしまうと考えら れる.

っまり接着層から発生する高調波はき裂よ り得られる情報ではないが,両者は重畳して 観測されるため,高調波を用いる計測におい て接着層の影響は無視できなくなる.しかし, 必ずしもすべての研究において探触子-試料 間の接着層において発生する高調波を考慮し ているわけではないという問題がある.

そこで本研究では2枚のガラス板を用い探 触子-試料間の接着層を模擬した接着層から 発生する接触型非線形超音波の観測を行う.

2.接着層、き裂における高調波の発生原理5)

接着層やき裂といった内部に隙間の存在 する構造体における高調波の発生原理を Fig.1 の構造体の接触界面のモデル図により 図解する.

試料の上部より平面波が入射したとき,接着,裂界面の応力ひずみ特性は,接合状態に より変化し,さらに入射波振幅 A,隙間の幅 $d(\delta_1 > \delta_2 > \delta_3)$ をパラメータとして変化するた め,以下の4通りの状態に分類することがで きる. (a)隙間なし(連続体)

応力とひずみの関係が線形な関係となり, 入射波と同形状の波形が試料内を伝搬してい く.

(b)入射波振幅 $A \ll 隙間幅\delta_1$

入射波の変位が応力として試料下部に伝搬 していかないため、図のような応力歪み特性 となる.

(c)入射波振幅 $A>隙間幅\delta_2$

圧縮相において固体媒質と接着層が衝突を 起こし,その後圧縮相の波の一部が接着層内 部に伝搬する.一方引張相の波は接着層内部 には伝搬しないことからこの界面を伝搬する 超音波は入射波形の一部を切り取ったような 歪み波形となる.

(d) 入射波振幅 A ≫隙間幅 δ₃

圧縮相の波の一部が透過するが,(c)の条件 に比べ,接触量が多く半波整流に近い波形が 伝搬する.

以上の4つの条件の中で(c), (d)の条件下に おいて透過波形が歪みを生じることから,そ の周波数スペクトルには非常に多くの高調波 が含まれることになる.





特性と透過波

3.接着層から発生する高調波の検出

3-1 固体材料の選定

本研究では非接触で測定が可能であるため, 接着層の影響を考えずに測定可能,方位分解 能が高いため微小区間を測定可能といった利 点を持つことからレーザドップラ振動計を超 音波の受波に用いる.そのため,接着層作成 に使用する固体材料として白色光学ガラス板 (ケニス 長形ガラス)を用いる.この白色光 学ガラスはレーザ光の光路観測などにおいて 用いられておりレーザ光の反射・屈折が生じ るためレーザドップラ振動計を用いた測定が 可能であり,接着層の状態が目視可能である という利点がある.

用意した 2 枚のガラス板の寸法および質量 を **Table.1** に示す. 厚さ,長手方向及び幅方 向の長さはマイクロメータはマイクロメータ (Mitutoyo APB-1D, Mitutoyo APB-4D)を用いて 測定し,質量は電子天秤(SHIMAZU BL-120H) を用いて測定した.

Table.1 より, 2 つのガラスはほぼ同形状と なっていることが確認できる.

	ガラスA	ガラスB	
厚さ	15.2	15.1	mm
長さ(長手方	向) 31.9	31.9	mm
長さ(幅方向)) 16.9	17.7	mm
質量	0.104	0.106	kg

Table.1 ガラス板の寸法・質量

3-2 ガラスの接着および接着層の観測

次に、この2枚のガラス板の接着面をカー ボランダム(マルトー C2000)を用いて研磨 し、固形の結合剤(和光純薬工業株式会社製 サリチル酸フェニル)を用いて脱着を繰り返 し、不完全接合部分が生じるように接着した. さらに超音波を送波する圧電振動子をサリチ ル酸フェニルを用いて不完全接合が生じない よう強く接着した.

デジタル顕微鏡(Dino lite-Digital Microscope
AM-311)を用いて撮影したガラス間の接着層
の拡大図を Fig.2 に示す.撮影は振動子が接
着してある面の背面から行っている.

この時,振動子の上部で接着状態が異なっ ている点が存在することが確認できる.そこ で振動子中心点から x 方向にレーザ光を走査 しながら測定を行うことで接着状態に対する 高調波発生量の評価を行う.走査範囲は約 3 mm(0.5 mm 間隔)とする.



Fig.2 ガラス接着面の拡大図

3-3 測定システム

測定システムを Fig.3 に示す.

発振器(Agilent HP 33120)をバースト正弦 波 30 波で駆動し,高周波増幅器を用いて電力 を1Wまで増幅する. さらに駆動波形に生じ る高調波を減衰させるため通過帯域 0.7 MHz~1.7 MHz のバンドパスフィルタ(DF 717BPF)を介して振動子を駆動する.また, 使用する振動子は共振周波数 1 MHz の折り 返し電極型チタン酸鉛系圧電振動子を用いる. さらにガラス端面の振動変位をレーザドップ ラ振動計(グラフテック AT0023,AT3700)を用 いて非接触で測定する.オシロスコープ (Agilent Infinium 54845A)上で観測した振動変 位波形のデータを PC に取り込み,FFT を行 い周波数スペクトルから基本波と 2 次高調波 の振幅差 A_{dif}を算出した.ガラスが 2 枚の場 合およびガラスが 1 枚の場合(ガラス間の接 着層が存在しない)の結果を Fig.4 に示す.

その結果振動子中心より x 方向に進むにつ れて A_{dif}の値が向上していくことか確認でき, 振動子中心(x=0)と x=2000 µm の点では基本 波の 2 次高調波の振幅差が 10 dB 以上詰まっ ている. そのため x=2000 µm 以降の点におい て接触型非線形超音波に起因すると考えられ る 2 次高調波が発生している可能性が示され た. またガラス間の接着層が存在しない場合 の結果についても A_{dif}の値が変動している理 由としては,振動子とガラス間の接着層の影 響が考えられ,振動子の表面形状の荒さが影



Fig.3 測定システム

• without bonding layer • with bonding layer



Fig.4 振動変位波形および周波数スペクトル

4.接触面の振動変位 A と発生する高調波量 の検討

3-3の結果より、ガラス間の接着層におい て、基本波に対する2次高調波振幅A_{dif}が向 上する点が存在することが示された.しかし この高調波発生が接触型非線形超音波による ものであるかを確認する必要がある.

接触型非線形超音波は接触界面の振動振幅 A と界面に存在する微小隙間 d をパラメータ として発生する(Fig.1). そのため振動変位 A が徐々に大きくなっていた場合の A_{dif}の測定 を行うことで,隙間幅の推定や接触型非線形 超音波の発生の確認が可能となると考えられ る.

4-1入力電力に対する接着面の振動変位 A の 測定

ガラスが1枚のときの振動変位Aを測定し, 接着界面の振動変位と発生する高調波量の検 討を行う.実験システムは3-3と同様のシス テムを用い,測定点はFig.4 において A_{dif}の値 が最大であった *x*=2000 μm の点とした.入力 電力を 0.1 W から 1 W まで 0.1 W ずつ変化さ せ測定を行い,その他の実験条件は3-3 と同 ーとした.

入力電力に対するガラス端面の振動変位を Fig.5 に示す. この結果から振動変位は入力電 力が 0.5 W 付近から飽和していることが確認 できる. つまり接着面の振動変位の最大値は 約 20 nm であるといえる.



Fig.5 振動変位-入力電力特性(ガラス間の接 着層なし, *x*=2000 µm を測定)

4-2入力電力に対する A_{dif}の測定

次に同様の測定システムを用いてガラスが

2 枚の場合の入力電力に対する A_{dif}の測定を
行う.測定は振動子中心点(x=0)と x=2000 μm
の点において行った.

振動子中心点(x=0)における測定結果を Fig.6に, x=2000 µm における測定結果を Fig.7 に示す. その結果 x=2000 µm における測定結 果では入力電力 0.2 W 付近を境に A_{dif} が向上 している. これは, 隙間の幅よりも接着面の 振動変位が大きくなる点であると考えられ, 接触型非線形超音波発生の閾値であると考え られる. これと比較して, x=0 における結果 では閾値のような特性は確認できない.



Fig.6 2次高調波振幅差の入力電力特性(x=0)



Fig.7 2次高調波振幅差の入力電力特性

(*x*=2000)

4-3 A_{dif}-振動変位特性の算出

以上の結果から, Fig.7 の横軸の入力電力を Fig.5 の入力電力 - 振動変位特性を用いて振 動変位に描きなおしたグラフを Fig.8 に示す. この結果より x=2000µm の点において接着 層に加わる振動変位が約 8 nm を越えた辺り から A_{dif}の値が向上していくことが分かる. このことから接着層内部に微小な隙間が生じ ていること, またその隙間よりも大きい振動 変位が接触界面に加わった場合に接触型非線 形超音波が発生していることが示された.





<u>5.おわりに</u>

本研究では2枚のガラス板を用い接着層内 部での接合状態と発生する高調波量について の検討を行った.その結果接着層内に不完全 接合による空隙が生じている場合,その点か ら接触型非線形超音波に起因した2次高調波 が発生し,基本波に対する2次高調波振幅A_{dif} が向上することを確認した.

今後の課題としては異なる結合材を用いた 場合についての検討,接合界面の傾斜,表面 粗さなどの影響の検討などが挙げられる. ≪参考文献≫

- Kazusi YAMANAKA, Tsuyoshi MIHARA, Toshihiro TSUJI: "Evaluation of Closed Cracks by Model Analysis of Subharmonic Ultrarsound" Japanese Journal of Applied Physics, Vol43, No.5B, pp3082~3087 (2004)
- 山中一司,小原良和,山本摂,三原毅 "き 裂の非線形超音波映像法"
- 3) 川嶋紘一郎: "接触型非線形超音波を用いた工業材料の非破壊評価・検査", 非破壊検査第56巻6号, pp274~279 (2007)
- 4) 今野和彦,武藤梓:"有限振幅音波を用いた閉ロクラックからの2次高調波の検出", 素材物性学会雑誌,第20巻,第1号, pp12~18(2007)
- 5) 山田龍三,堀尾浩次"非線形超音波法を 利用したγTiAl 合金/鋼拡散接合部の品質 保証"電気製鋼,第77巻3号pp207~214 (2006)