エコー信号における高次高調波を用いるスペックルノイズの軽減法…(1)

0916-2410/05/¥500/論文/JCLS

U0504-08



水中・音響

エコー信号における高次高調波を用いる スペックルノイズの軽減法

=二次元モデルによる理論的解析=

湘南工科大学	秋山	いわき
筑波大学	大矢	晃久
東海大学	斎藤	繁実

【アブストラクト】

従来の超音波診断装置で用いられている超音波の周波数帯域よりも2倍以上の帯域を有する超音波イメージングシス テムを考案した。本システムでは、送信系と受信系を分離し、特に受信用として広帯域な高分子圧電材料のトランスデ ューサを用いることによって、高周波でも高いS/Nが得られるようにした。2つのトランスデューサは二層構造として一 体化することによって従来の超音波診断装置と同じ操作性を確保できるようにした。送信用としてセラミック系、受信 用としてPVDFを用いた二層構造プローブを試作して、超音波映像化実験を行ったところ、超音波伝搬中に発生した高調 波の中でも第2高調波から第10高調波までをエコー信号から抽出することができた。また、抽出した各高調波成分から ファントムおよび腕の画像を形成した。そして、各高調波画像を加算することによってスペックルノイズが軽減できる ことを示す。

キーワード: PVDF、higher order harmonics、speckle reduction、nonlinear propagation

1. はじめに

広帯域な超音波パルスを用いてBモード画像を形 成すると、画像の分解能と画質を向上させることが できることはよく知られている。現在の超音波診断 装置で用いられている超音波パルスの周波数帯域は、 トランスデューサの周波数帯域によって決まり、実 用的には比帯域 (fractional bandwidth) で60%程 度である。一方、超音波は生体組織伝搬中に非線形 音響効果によって高調波を発生するため、送波され た超音波パルスの帯域が制限されていても、エコー には高調波が含まれる。このような高調波を用いた 映像系として、第2高調波を用いるハーモニックイ メージングが最近の超音波診断装置に搭載されるよ うになってきた。ハーモニックイメージは基本波を 中心とした従来の画像に比べて、画質が良いなど、 S/Nが劣化するにもかかわらず、臨床 (clinical diagnosis) で広く用いられるようになってきている。 一方、超音波画像にはスペックルと呼ばれる斑紋 状のパターン (granular pattern) が現れ、画質を 劣化させる主因として知られている"。そのため、 これを軽減できれば超音波画像の画質は飛躍的に向 上する⁽²⁾。著者らは超音波が生体組織中を非線形伝

搬する際に発生した高次高調波をエコー信号から抽 出して、第2高調波だけでなく3次以上の高次の高 調波の画像を複数加算することによってスペックル ノイズを軽減できることを示した³³。

エコーに含まれる3次以上の高次高調波を受信す るためには、送信用とは別に受信専用の広帯域なト ランスデューサが必要となる。本研究では、送信用 のセラミック系トランスデューサの前面にPVDFを 貼り、二層構造とすることによって一体化したプロ ーブを試作した。このプローブを用いて、受信した エコー信号から各高調波毎にハーモニックイメージ を作成する映像システムを構築する。さらに、作成 したハーモニックイメージを加算平均することによ ってスペックルを軽減できることを示す。

本論文では、まず、高次高調波のエコーを定式化 するとともに、高次高調波による画像を加算平均す ることによってスペックルが軽減できることを理論 的に示す。そして、試作した二層構造プローブを用 いてファントムおよび人の腕の映像化実験を行って、 高次ハーモニックイメージの形成およびスペックル ノイズの軽減効果について検討した結果について述 べる。

高次ハーモニックイメージを加算する スペックル軽減法

2-1 スペックルノイズの軽減法

第1図のような2次元平面に散乱体が不規則に分 布しているとする。原点におかれたトランスデュー サから超音波が送波される。このときの送信波形は 包絡線がf(t) で搬送波がcoswotとする。超音波ビ ームはガウシアンで近似し、ビーム幅bはガウシア ンの標準偏差であらわすとする。x-y平面にn個の散 乱体が不規則に分布しており、そこからのエコーを 次式のように近似する。





ここで、 yiはi番目の散乱体の反射係数である。c は音速である。また、liは送波器からi番目の散乱体 までの距離を表し、ここでは原点からの距離で近似 する。この近似は受信をハイドロフォンのような点 受波器を用いたことと等価である。i番目の散乱体の 位置を (xi, yi) とするとliは次式で表される。

$$l_i = \sqrt{{\boldsymbol{x}_i}^2 + {\boldsymbol{y}_i}^2} \qquad \cdots (2)$$

r(t) に搬送波の周波数の正弦波と余弦波による直 交検波をしてその絶対値の自乗を計算すると次式と なる。

$$\begin{aligned} |\tilde{r}(t)|^2 &= \\ \sum_{i=0}^{n-1} \sum_{j=0}^{n-1} \gamma_i \gamma_j e^{-\frac{b_i^2}{2b^2}} e^{-\frac{b_j^2}{2b^2}} f(t-T_i) f(t-T_j) \cos(\theta_i - \theta_j) \\ & \dots (3) \end{aligned}$$

ここで、 $T_i=2l_i/c$ 、 $\theta_i=2\omega_0l_i/c$ である。

f(t) が送波波形の包絡線であるので、第2図の ようにi番目の散乱体からの後方散乱波とj番目の 散乱体からの後方散乱波が時間軸で重ならなけれ ば $f(t-T_i)f(t-T_j)$ は0となるので、(2)式の Σ につい ては包絡線の幅程度の距離差がある2つの散乱体の 組み合わせについてのみ計算が必要となり、それ以 外は不要となる。



第2図 Schematic illustration of non-overlapping echoes from two scatterers

そこで、まず、焦点近傍からのエコーを考えるこ とにする。また、焦点距離を*l*₁として、焦点近傍に 存在する*n*₁個の散乱体からのエコーは重なり合うと すれば、

$$\left| \widetilde{r}\left(\frac{2l_f}{c}\right) \right|^2 \cong \gamma^2 f^2 \left(t - \frac{2l_f}{c}\right)$$

$$\sum_{i=0}^{n_f - 1} \sum_{i=0}^{n_f - 1} \exp\left(-\frac{y_i^2 + y_j^2}{2b^2}\right) \cos(\theta_i - \theta_j) \qquad \dots (4)$$

と近似できる。ここで、散乱係数yは一定とし、 $\theta_i - \theta_i$ は次式で表される。

$$\theta_i - \theta_j = 2k_0(l_i - l_j) \qquad \cdots (5)$$

ここで、koは波数、li-ljは原点から散乱体までの距離 差である。この距離差をdiと表し、焦点近傍(x方向 には包絡線の幅、y方向にはビーム幅bで囲まれる領 域)に存在する散乱体(その数をnbjとする)からの エコーに注目すると、(4)式のΣは次のように表せる。

$$\sum_{i=0}^{n_f-1} \sum_{i=0}^{n_f-1} \exp(-\frac{y_i^2 + y_j^2}{2b^2}) \cos(\theta_i - \theta_j) = n_{bf} + \sum_{i=0}^{n_{bf}(n_{bf}-1)-1} \cos 2k_0 d_i \qquad \cdots (6)$$

(6)式を用いれば(4)式は、

$$\begin{split} & \left| \widetilde{r}(\frac{2l_f}{c}) \right|^2 \approx n_{bf} \gamma^2 f^2 (t - \frac{2l_f}{c}) \\ &+ \gamma^2 f^2 (t - \frac{2l_f}{c}) \sum_{i=0}^{n_{bf}(n_{bf} - 1) - 1} \cos 2k_0 d_i \\ &= n_{bf} \gamma^2 f^2 (t - \frac{2l_f}{c}) \left| 1 + \frac{1}{n_{bf}} \sum_{i=0}^{n_{bf}(n_{bf} - 1) - 1} \cos 2k_0 d_i \right| \qquad \cdots (7) \end{split}$$

となる。また(5)式のΣに関する項をN(ko)で表すと、

$$\left| \tilde{r}(\frac{2l_f}{c}) \right|^2 \approx n_{bf} \gamma^2 f^2(t - \frac{2l_f}{c}) |1 + N(k_0)| \qquad \cdots (8)$$

となるので、スペックルノイズは積で混入する雑音 とも考えられる。

いま、(6)式の両辺の対数をとると、次式を得る。

さて、N(k0) は次式で与えられている。

$$N(k_0) = \frac{1}{n_{bf}} \sum_{i=0}^{n_{bf}(n_{bf}-1)-1} \cos 2k_0 d_i \qquad \cdots (10)$$

つまり、 $N(k_0)$ は散乱体とトランスデューサの距 離差dの余弦波の平均値となるが、統計変動を伴 う。これがスペックルである。この揺らぎは、N (k_0) で与えられるので、 k_0 が変化すると揺らぎも 変化する。

いま、焦点距離50mmの近傍10mm×5mmの領域 に散乱体100個が一様ランダムに分布しているとし て、100式を計算した結果を第3図に示す。実線と 破線の違いは散乱体の数密度は同じで分布が異な るだけである。このように周波数によって異なる



値をとることから、これを多数加算すればN(k₀) は0に収束し、(9)式の第4項は0に収束すると考え られる。これがいわゆる周波数コンパウンド法で ある。また、散乱体の分布が異なるとN(k₀)も異 なった値をとるため、散乱体の分布を変化させれ ばスペックルを軽減することができる。

$$n_{bf} = \rho(x)b \frac{cw}{2} \qquad \cdots (11)$$

x軸方向の散乱体の数密度を *p*(*x*) とすると、焦 点近傍での散乱体の数*nbf*とは次式の関係にある。 ここで、wはパルスの包絡線の時間幅である。(1)式 を(9)式に代入し、スペックル軽減によって第4項を 0とすると、次式を得る。

$$\log \left| \widetilde{r}(\frac{2l_f}{c}) \right| = \frac{1}{2} \left[\log \rho(\frac{2l_f}{c}) + \log w + \log b + \log c \right]$$
$$+ \log \gamma + \log f(t - \frac{2l_f}{c}) \qquad \dots (12)$$

となり、 $x = \frac{2l_f}{c}$ でのエコーの強度が得られる。 $\rho(x)$ 以外は定数であるので、スペックル軽減によってx 軸方向の散乱体の数密度の分布を得ることができる。 市販の超音波診断装置ではダイナミックフォーカス 等の技術によって焦点近傍を中心に映像化された画 像が合成されている。そこで、焦点距離を変化させ たときのビーム幅bがx方向で変化すれば⁽¹²⁾式からビ ーム幅の変化を含んだ分布を得ることになる。

2-2 高次高調波への適用

超音波伝搬における非線形性によって発生した超音 波の高調波を含む場合、エコーは次式のようにかける。

$$r(t) = \sum_{m=1}^{M} r_m(t) \cong$$

$$\sum_{m=1}^{M} \sum_{i=0}^{n-1} \gamma_{mi} g_m^2(x) \exp(-\frac{y_i^2}{2b_m^2}) f_m(t - \frac{2l_i}{c}) \cos m\omega_0(t - \frac{2l_i}{c})$$
...(13)

ここで、 $g_m(x)$ は位置 (x, 0)でのm次高調波成分を 表し、ビームは標準偏差 b_m のガウシアンで近似する。

次に、バンドパスフィルタ等によって各高調波成 分毎に直交検波を行って包絡線を抽出する。前節と 同様な近似を行って焦点近傍からのエコーの包絡線 を得ると次式となる。

$$\widetilde{r}(\frac{2l_f}{c})\Big|^2 \cong n_{bf} \gamma_m^2 g_m^2(\frac{2l_f}{c}) f_m^2(t - \frac{2l_f}{c}) |1 + N(mk_0)|$$

···(14)

両辺の対数をとると、

1

$$\log \left| \widetilde{r}_{m} \left(\frac{2l_{f}}{c} \right) \right| = \frac{1}{2} \log n_{bf} + \log \gamma_{m} + \log g_{m} \left(\frac{2l_{f}}{c} \right)$$
$$+ \log f_{m} \left(t - \frac{2l_{f}}{c} \right) + \frac{1}{2} \log \left| 1 + N(mk_{0}) \right|$$

となる。ここで、mは高調波の次数を表すので、 N(mk₀) は第3図から異なる値をとるため、各高調 波成分を加算することによって第5項を0に収束さ せることができる。

3. 高次ハーモニックイメージング 3-1 二層構造プローブ

エコーに含まれる高次高調波成分を受信するため に、セラミック系圧電材料によるトランスデューサ の前面にPVDFを貼り付けて二層構造とした、送受 一体型のプローブを作成した。送信用は中心周波数 2MHz、比带域約60%、口径20mm、焦点距離 70mmの凹面型である。受信用は中心周波数8MHz、 比帯域約120%、口径20mm、焦点距離70mmの凹面 型である。試作したプローブの写真を第4図に示す。 また、ハイドロフォン (PVDF 1mmø、 Medico teknisk institute) で受信した波形とそのスペクト ルをプローブからの距離に対する変化として測定し たものを第5図に示す。第5図を見ると、超音波パ ルスが伝搬するに伴って波形がひずみ、高調波を発 生知る様子を観察できる。第6回は焦点での音圧波 形と計算によって得られた波形との比較である"。 両者はよく一致しており、測定されている高調波が 水中での非線形伝搬によって発生した高調波である ことがわかる。



第4図 試作した送受一体型二層構造プローブ



第5図 ハイドロフォンで測定された波形とそのスペクトル



3-2 ファントム実験

第7図のような映像化のための実験システムを構 築して、水中に沈めたファントムの映像化を行った。 任意波形発生装置で発生した包絡線がHanning窓の



余弦波 5 波をパワーアンプ (ENI model 2100L) で 50dB増幅した信号を送信用トランスデューサに入力 した。受信用トランスデューサで受信されたエコー は増幅後デジタルオシロスコープでサンプリング周 波数100MHz、8ビットのデジタル信号に変換され る。8ビットだとダイナミックレンジが足りないの で、64回加算平均を行って、等価的に14ビットのデ ジタル信号とした。

第8図にはファントムからのエコー信号とそのス ペクトルを示す。スペクトルから第10高調波までを 観察することができる。プローブはx軸ステージに 取り付けられ、0.2mm間隔で走査してファントムの 内部24mm×24mmの領域を映像化した。受信信号 はバンドパスフィルタで各高調波に分けられ、それ ぞれで包絡線検波 (envelope detection) を行う。 包絡線信号から輝度変調 (brightness modulation) をかけて高次高調波のハーモニックイメージを形成 する。第9回は基本波から第6高調波までのハーモ ニックイメージを示している。

次に、これらの画像を対数圧縮後加算してスペッ クルノイズを軽減する。第10図は加算後の画像であ る。第9図の基本波画像や第2高調波ハーモニック イメージと比較してスペックルが平滑化されて画質 が向上していることがわかる。

3-3 人の腕 (human arm) の映像化実験

水中に腕を沈めて、水面から超音波を送受するこ とによって腕の内部の映像化を行った。実験システ ムと信号処理はファントム実験と同様である。第11 図は基本波から第6高調波までのハーモニックイメ



第8回 Rf echo from the agar-gel phantom immersed in water and its spectrum

ージを示す。組織中での超音波減衰によって第3高 調波以上では深部が暗くなっていることがわかる。 これらの画像を対数圧縮後加算したものを第12図に 示す。画像上部が上皮 (epidermis)、その下に真皮 (dermis)、そして皮下組織 (hypodermis) という 3つの層に分かれている様子を観察できる。しかし、 下部は基本波画像(第11図(a))と同じようなパター ンを呈している。これは第3高調波以上のハーモニ ックイメージでは周波数が高いため、組織の減衰に よって振幅が小さくなり、加算における寄与が小さ いためと思われる。



Fundamental image (a)



Third harmonic image





Second harmonic image (b)



Forth harmonic image (d)



(e) Fifth harmonic image (f) Sixth harmonic image

Fundamental image and harmonic images of the 第9図 agar-gel phantom with two holes



第10図 Speckle reduced image of the agar-gel phantom with two holes by summation of fundamental through sixth harmonic image





第12図 Speckle reduced image of human arm by summation of fundamental through sixth harmonic image

4. おわりに

超音波が生体内部を非線形伝搬する際に発生する 高次高調波を用いた超広帯域超音波イメージングに ついて有効性の検討を行った。その結果、以下の点 を明らかにした。

 基本波から3次以上の高調波を用いて高次のハ ーモニックイメージを形成するために、二層構造 超音波プローブを試作した。このプローブはPZT の表面にPVDFを貼って一体化したもので、PZT を送信用、PVDFを受信用として用いる。



第13図 Plots of number of averaging image to SNR of the speckle reduced image

- ② 試作したプローブを用いて水中における寒天ゲル (agar-gel) ファントムからのエコー信号を取得したところ、基本波から第10高調波までを観測できた。
- ③ プローブを直線的に走査してファントムのハー モニックイメージを第6高調波まで形成した。こ れらのハーモニックイメージを加算することによ ってスペックルノイズを軽減できることを示した。
- ④ 水中に腕を沈めて、その映像化実験を行った。 基本波から第6高調波までのハーモニックイメージを映像化できた。また、基本波から第6高調波までを加算することによってスペックルノイズを 軽減した画像が得られた。その画像から皮膚が三 層に分かれている様子を観察できた。

エコー信号を定式化して、高次のハーモニックイ メージを加算することによってスペックルノイズを 軽減できることを理論的に示した。

<参考文献>

- R.F.Wagner, S.W.Smith, J.M.Sandrik, et.al : Statistics of speckle in ultrasound B-scans. IEEE Trans on Ultrason 30(3), 156-163,1983.
- (2) P.A.Magnin, O.T.Ramm and F.L.Thurstone : Frequency compounding for speckle contrast reduction in phased array images. Ultrasonic imaging 4, 267-281, 1982.
- (3) I.Akiyama, H.Yamamoto, G.Ohashi and A.Ohya Speckle reduction by summation of higher order harmonic images, Acoustical Imaging Vol.27, (Kluwer Academic Publishers, Dordrecht, The Netherlands, 2004), pp.651-657.
- (4) I.Akiyama, A.Ohya, and S.Saito : Speckle noise reduction by superposing many higher harmonic images, JJAP, (accepted).

(著者紹介はp.127に掲載)