内耳基底膜にもとづく音声信号処理に関する一考察

A Study on the Speech Signal Processing Based on the Basilar Membrane

江村 美彦 石田 雅 副井 裕 戎谷 圭介 Yoshihiko ENURA Masaru ISHIDA Yutaka PUKUI Reisuke EBISUTANI 鳥 取 大 学 工 学 部

Faculty of Engineering Tottori University

-17 -

1. まえがき

人間の聴覚系は、情報処理の形態から二つに 大別することができる。一つは、内耳に代表さ れる機械的な情報処理が行なわれる部分であり、 もう一つは、内耳から大脳へと続く神経回路網 で、電気的な処理が行なわれる部分である。

前者は、内耳の蝸牛内に満たされたリンパ液 中に生ずる流体進行音波と基底膜の相互作用に より、ブロード(Broad)な周波数弁別を行なう ものであることが、人間の蝸牛の直接観測から 明らかになった⁽¹⁾。

その後の研究から、通常レベルの音圧に対す る蝸牛内の周波数弁別作用はかなり精密なもの であることが分かってきた⁽²⁾。

本論文では、蝸牛の簡略化モデルについて流 体の波動方程式を求め、蝸牛内において共鳴が 生ずることを示している。

次に、蝸牛の簡略化モデルをもとに、分布定数回路モデルを仮定し、解析を行なう。

最後に、本モデルをディジタル化し、計算機 でシミュレーションを行なうことから、実際の 基底膜における信号処理形態を推察し、本モデ ルの音声信号処理への適用の可能性を考察する。

内耳及び蝸牛の 概要⁽³⁻⁴⁾

人間の聴覚器官の概要を、図1(a),(b)に示 す。蝸牛は、基底膜を含む仕切りによって二分 されており、その内部は外リンパ液によって満 たされている。又、蝸牛内部は2重構造になっ て、内リンパ液によって満たされる蝸牛管があ る。蝸牛管は基底膜を底とし、ライスネル膜と 呼ばれる薄膜で上側の外リンパ液腔と接してい



る。この上側の腔を前庭階、下側の腔を鼓室階 と呼び、前者は前庭窓により、後者は鼓室窓に より薄膜をもって中耳と連なっている。この両 階は蝸牛先端で小孔、すなわち蝸牛孔で連絡す る。

基底膜は、蝸牛入り口付近での膜幅が、 0.04 [nm]、最奥部で 0.5[nm]、全長が35[nm]の薄 膜で、前庭窓で駆動された音波は、流体進行音 波となりこの膜に沿って伝搬する。音波の周波 数に対して特定の部位が定まり、進行音波はあ る部分まで達すると、膜を進行方向と垂直に振 動させる。

膜振動の振幅パターンを周波数を変えて測定 したのが図2である。このような振幅パターン の変化にもとづき、周波数の弁別が行なわれる。



図3 Mössbauer法による基底膜振動の周波数特性

最近の研究から、膜の振幅パターンはかなり シャーブであることが分かってきた⁽²⁾。図3 に蝸牛の入り口から2[mm]の場所での膜振幅の 周波数特性を示す。又、このビークのシャ ープさは、入力音圧の振幅によって非線形に変 化し、入力音圧が大きくなると、ビークは緩や かになってくる。80[dB]の音圧に対する膜振幅 の絶対値は100[Å]程度であり、可聴最小音圧で は 0.01~0.1[Å]程度と非常に小さい。

基底膜の特徴の主な点をまとめると、以下の ようになる。

- 2-1)あぶみ骨底によって駆動された音波は、蝸 牛内では流体進行音波となり、基底膜に沿っ て伝搬する。
- 2-2) 蝸牛管内の流体進行音波は、ある特定の場 所まで達すると振幅が極大値を示しそれ以降 は急激に減衰していく。
- 2-3)蝸牛管内の流体進行音波は進行波のみ存在 し、反射波は生じない。

2-4) 基底膜の可聴音圧における振動振幅は非常 に微少レベルである。

3.蝸牛の簡略化 モデルの解析

前述の 膜振幅が非常に微少レベルであること、 又、 膜振幅が入力振幅に対して非線形性を有す ること、 あるいは、生体であるため物理的パラ メータの 導出が困難であるという点で、 基底膜 の 厳密なモデルを仮定するのは困難である。そ こで、 簡略化した蝸牛モデルについて解析を行 ない、 波動方程式、並びに伝搬定数を求める。



図4 蝸牛の簡略化モデル

簡略化を行なったモデルを図4に示す。実際の蝸牛は、螺旋状であるがこれを直線的に延ばし、半径 r の円柱として扱う。また、リンパ液と壁面との摩擦はないものとする。

実際の蝸牛内を伝搬する波動は、基底膜の垂 直振動、すなわち、横波として伝搬される。し かし、前述のように可聴音圧印加時の膜振幅は およそ0.01~100 [Å] 程度であり、非常に微少レ ベルであることから、膜振動による弾性の変化 を密度変化の項に含め、縦波として扱う。蝸牛 の入り口から距離 x 離れた場所にある、 微少体積 xr²dx/2 について、弾性方程式、運

動方程式、連続方程式を求め、波動方程式、運 出する。各々の式は以下のようになる。

$$\frac{\partial P}{\partial t} = \frac{\mathbf{r} \cdot \mathbf{r} \cdot \mathbf{Z}_{m}}{4 \rho_{o}} \frac{\partial \rho}{\partial t}$$
(1)

$$\rho \circ \frac{\partial u}{\partial t} = - \frac{\partial P}{\partial x}$$
(2)

$$-\rho_{0} \frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial P}{\partial x}$$
 (3)

-18-

但し、 p。はリンパ液の密度、11はリンパ液の x 方向の粒子速度、2m は腹振動に対して生ず る機械インピーダンスである。以上の式から、 波動方程式を求めると、次式のようになる。

$$\frac{4\rho_{o}}{\mathbf{x}\cdot\mathbf{r}\cdot\mathbf{Z}_{m}}\frac{\partial^{2}\mathbf{P}}{\partial\mathbf{t}^{2}} = \frac{\partial^{2}\mathbf{P}}{\partial\mathbf{x}^{2}}$$
(4)

式(4)より、伝搬定数 r を求めると、以下のようになる。

$$\gamma = \sqrt{(j\omega)^2 \frac{4\rho_0}{\pi \cdot r \cdot Z_m}}$$
(5)

ここで、膜の変位に対する粘性抵抗を R、 膜自身の質量とリンパ液の実効質量を M、膜の スティフネスを Q とすると、2mは次式で表わ される。

$$Z_{m} = Q + j \omega R + (j \omega)^{2} M \qquad (6)$$

式 (5)、(6)から、減衰定数 α、位相定数 β は次 式のようになる。

$$\alpha = \omega \sqrt{\frac{2\rho_0}{\tau \cdot r}} \sqrt{-a + \sqrt{a^2 + b^2}}$$
(7)

$$\beta = \omega \sqrt{\frac{2\rho_0}{\pi \cdot r}} \sqrt{a + \sqrt{a^2 + b^2}}$$
(8)

但し、a、bは次式で表わされる。

$$a = \frac{(Q-\omega^2 M)}{(Q-\omega^2 M)^2 + \omega^2 R^2}$$
(9)

$$b = \frac{\omega R}{(Q - \omega^2 M)^2 + \omega^2 R^2}$$
(10)

式(7)において、パラメータを適当に選んだ ときの a の周波数特性を図5に示す。同図か ら、a は特定の周波数でピークを持つローレン ツ型特性であることが分かる。このような特性 は、光学などでは、誘電体がある特定の波長の 光波に対して吸収を示す、共鳴吸収の現象とし て知られている。また、機械インピーダンス 2m は、蝸牛内の場所によって指数関数的に変 化するので、共鳴周波数は場所によって変化す ることになる。

以上から、蝸牛内のリンパ液中に生ずる流体 進行波は、その周波数に依存して定まる、ある 特定の部分において、共鳴吸収が生じること が分かる。



図5 蝸牛の簡略化モデルのαの周波数特性

4. 分布定数回路 モデル

4.1 単位ユニットの導出

3章での解析結果をもとに、分布定数回路を 用いた蝸牛モデルを導出する。

図4の蝸牛の簡略化モデルを、N個のユニットに分割する。各々のユニット内部では、伝搬 定数は一定であるとすると、本モデルはN個の 特性の異なる単位ユニットのカスケード接続で あるとみなせる。また、2-3)を考慮に入れ、単 位ユニット間では反射は生じないものとする。 以上から、本モデルの単位ユニットの特性を 考察すると、以下のようになる。

- 4-1)単位ユニットは固有周波数において共鳴吸 収を生ずる。
- 4-2) モデルには反射波は存在しない。すなわち ユニット間のインピーダンスは整合している。
- 4-3)上記条件よりユニットは反射無しにエネル ギーを吸収する必要がある。すなわちユニットは抵抗を含む。

-19-

但し、条件 4-2)は2-3)にもとづく条件である。 以上の条件にもとづき、同様の特性を有する 単位ユニットを、分布定数回路を用いて実現す ることを考える。分布定数回路モデルのi番目 に接続される単位ユニットの直列インピーダン スおよび、並列アドミタンスを 各々 Z₁、Y₁ で表わすと、条件4-3)から任意の i に対し以 下の条件が導出される。

$$Z_{i}/Y_{i} = const \tag{11}$$

条件 4-1)~4-3)と、式(11)を満足する単位ユ ニットの構成要素として、図6、7 のような 直列インピーダンス Zi と並列アドミタンス Y i を選ぶ。

但し、式 (11)の条件から各素子は以下の条件を 満足しなければならない。





 $(i=1, 2, 3, \dots N)$

(i=1, 2, 3, •••N)

図7 並列アドミタンス Yi



前節で導出した単位ユニットを用いた分布定 数回路モデルと、実際の基底膜の膜振幅との対応を検討する。

蝸牛の簡略化モデルでは、進行波は縦波とし て伝搬すると考えているので、基底膜振動の変 位に対応するのは密度 ρ である。x 方向の圧 力の微少変化 & Pと密度の微少変位 & Pとの関係から、 & Pと、微少変位 & Jの関係は、次式で表わされる。

$$\delta y = \delta P / Z_m \tag{13}$$

単位ユニットの入り口部分の圧力を Pı、出口 部分の圧力を P₂ とすると、

$$\delta P = P_1 - P_2 \tag{14}$$

のようになる。単位ユニットの共振の Q 値が 大きく、また、膜振動が定常状態の場合は、機 械インビーダンス 2 m は、抵抗成分が主となる。 膜変位と圧力の間の位相を無視すると、式(13) 、(14)から次式を得る。

$$y = \frac{(P_1 - P_2)}{\omega_0 R}$$
(15)

但し、ω。はユニットの共振周波数である。式 (15)から、蝸牛の簡易化モデルの膜振動は、単 位ユニットの入り口部分の圧力と、出口部分の 圧力差に比例することは明らかである。

このことから、分布定数回路モデルにおいて、 膜振動に対応するものは、単位ユニットの入出 力電圧の差に比例定数を乗じたものであると考 えられる。

以上から、分布定数回路モデルのプロック図 は図8のようになる。

4.3 分布定数回路モデルの解析

分布定数回路モデルの i 番目の単位ユニットの伝達関数 T₁(S)は反射波が存在しないという条件から次式で与えられる。

$$T_{i}(S) = exp \{-\gamma_{i}(S)L\}$$
 (16)

但し、 L は単位ユニット長であり、S=jaであ る。また、伝搬定数 ri(S) は、以下の式で表 わされる。

$$\gamma_{1}(S) = D \frac{S/L_{Y1}}{S^{2} + S \cdot R_{Y1}/L_{Y1} + 1/(L_{Y1}C_{Y1})}$$
(17)

. 10. 10. . . .

 $\equiv a_{i}(S) + j\beta_{i}(S)$



図8 分布定数回路モデルのブロック図

また、減衰定数および、位相定数は、juを用いて以下の式で表わされる。

$$a_{i}(j\omega) = D \frac{\omega^{2} C_{Yi}^{2} R_{Yi}}{(1 - \omega^{2} L_{Yi} C_{Yi})^{2} + \omega^{2} C_{Yi}^{2} R_{Yi}^{2}}$$
(18)

$$\beta_{1}(j\omega) = D - \frac{j\omega C_{Y1}(1-\omega^{2}L_{Y1}C_{Y1})}{(1-\omega^{2}L_{Y1}C_{Y1})^{2}+\omega^{2}C_{Y1}^{2}R_{Y1}^{2}}$$
(19)

但し、D=1/Ryi である。新たなパラメータ @o、 Q を導入すると、式(18)、(19)は以下のように なる。

$$a_{i}(j\omega) = K \cdot \frac{(\omega\omega_{0i}/Q_{i})^{2}}{(\omega_{0i}^{2} - \omega^{2})^{2} + (\omega\omega_{0i}/Q_{i})^{2}}$$
(20)

$$\beta_{i}(j\omega) = K \cdot \frac{\omega\omega_{0i}(\omega_{0i}^{2} - \omega^{2})/Q_{i}}{(\omega_{0i}^{2} - \omega^{2})^{2} + (\omega\omega_{0i}/Q_{i})^{2}}$$
(21)

但し、Q、woは以下の式で表わされる。

 $Q = \omega_0 L_{Yi} / R_{Yi}$ (22)

 $\omega_{0} = 1 / (L_{Yi} \cdot C_{Yi})^{1/2}$ (23)

また、モデルの入力電圧に対する、i番目の 単位ユニット出力電圧の伝達関数T.(S) {=Vo;/ E)を求めると、次式のようになる。

$$T_{ai}(S) = \frac{exp\left(\left(-\gamma_{1} \cdot \cdots - \gamma_{i-1}\right)L\right) \times \left(1 - exp\left(-\gamma_{i}L\right)\right)}{\omega_{0i}R_{Yi}}$$

(24)

α:の周波数特性を図9に示す。また、式(24) にもとづき、単位ユニット数 N を140 [4]に選 んだとき、モデルの70番目のユニットにおける 出力の周波数特性を図10に示す。

ビーク周波数付近までは緩やかに振幅が増加 し、ビークを過ぎると急激に減少するようすは、 Rhode 等が Nössbauer 法を用いて、実際の基 底膜を測定した図3の特性とよく似ている。



図9 分布定数回路モデルの単位ユニットのaiの周波数特性

-21-



図10 分布定数回路モデルのT_{*1}(S)の周波数特性

5. 分布定数回路モデ ルのディジタル化 とその応答

5.1 分布定数回路モデルのディジタル化

ここでは、実時間処理を行なうため、分布定数回路モデルのディジタル化について検討する。 分布定数回路モデル単位ユニットの伝達関数 (ま(16))において、r₁(S)・L<<1 となるように パラメータを設定し、マクローリン展開したも のを2項で近似すると次式を得る。

$$T_{i}(S) = 1 - \gamma_{i}(S)$$
 (25)

式 (17)と式 (22)、(23)を用いると、式 (25)は 次式のように書き換えられる。

$$T_{1}(S) = 1 - D \frac{(\omega_{0}/Q)S}{S^{2} + (\omega_{0}/Q)S + \omega_{0}^{2}}$$
(26)

上式を、BDI変換を用いてS-Z変換し、ディジタ ル化を行なう。BDI変換は次式で表わされる。

$$S_{BD1} = \frac{2}{T_s} \frac{1 - Z^{-1}}{1 + Z^{-1}}$$
(27)

但し、Tsはサンブリング周期、また、Z は Z 変換の演算子であり、以下の式で示される。

$$\mathbf{Z} = \mathbf{e}^{\mathbf{j} \boldsymbol{\omega} \mathbf{T} \mathbf{s}} \tag{28}$$

式(26)の中の S を、SBDI で置換すると以下 のようになる。



式 (29)を展開すると、IIR フィルタの伝達関数 を得る。

以上の解析から得られた、単位ユニットのブ ロックダイアグラムを図11に示す。また、フィ ルタ係数を以下に示す。

$$a_{i2} = \frac{\left[\frac{2}{T_s}\right]^2 - (1 - K) \frac{2\omega_{0i}}{Q_i T_s} + \omega_{0i}^2}{\left[\frac{2}{T_s}\right]^2 + \frac{2\omega_{0i}}{Q_i T_s} + \omega_{0i}^2}$$
(30)

$$a_{11} = \frac{2\omega_{01}^{2} - 2 \cdot \left[\frac{2}{T_{s}}\right]^{2}}{\left[\frac{2}{T_{s}}\right]^{2} + \frac{2\omega_{01}}{Q_{1}T_{s}} + \omega_{01}^{2}}$$
(31)

$$a_{10} = \frac{\left[\frac{2}{T_{s}}\right]^{2} + (1 - K) \frac{2\omega_{01}}{Q_{1}T_{s}} + \omega_{01}^{2}}{\left[\frac{2}{T_{s}}\right]^{2} + \frac{2\omega_{01}}{Q_{1}T_{s}} + \omega_{01}^{2}}$$
(32)

$$b_{1,2} = \frac{\left[\frac{2}{T_s}\right]^2 - \frac{2\omega_{0,1}}{Q_1 T_s} + \omega_{0,1}^2}{\left[\frac{2}{T_s}\right]^2 + \frac{2\omega_{0,1}}{Q_1 T_s} + \omega_{0,1}^2}$$
(33)

b_{i1} = a_{i1}

-22-

(34)

以上のモデルに対し、計算機を用いてシミュ レーションをおこなった。各単位ユニットの共 振周波数を0.1~1[KH2]に選び、200[H2]の正弦 波に対するモデルの応答を 、図12に示す。V は各単位ユニットの出力電圧、t は時間、x は蝸牛入り口からの距離(X番目のユニットを 表わす)を示す。また、Page n は解析開始か らの表示画面数 mを示している。振幅パターン は、各ページにおける膜振幅の t 軸からの投 射図である。また、入力波形は、各 Page n に おける、モデルへの入力波形を示している。 さらに、図12のパラメータを用い、400 [H2] の正弦波に対する応答を図13に示す。



図11 ディジタル化した分布定数回路モデル単位ユニット のブロック図



図12 基底膜のディジタル化モデルの正弦波応答



図13 基底膜のディジタル化モデルの正弦波応答

 2 音声波形に対するディジタル化した 分布定数回路モデルの応答

A/D 変換器を用いて人間の音声データを計算 機に入力し、本モデルの応答を調べる。

各単位ユニットの共振周波数は、0.3~3 [KHz] の周波数帯域 に設定した。また、サンプリン グ周波数は、BDI変換のひずみを考慮し、ユ ニットの最大共振周波数(3[kHz])の4倍の12[KH z]に設定した。

また、エイリアジング防止のためのフィルタは、 カットオフ周波数 3[KHz]の5次連立チェビシェ フローバスフィルタを用いた。

本システムの構成を図14に示す。

男声'ア'および'イ'に対するモデルの応 答を各々図15、16に示す。 両者の振幅パ ターンはかなり異なっている。同様にして他の 母音に対しても応答を求めた結果、各々の母音 に特有の振幅パターンを示すことが分かった。 このことから、本モデルを音声処理の前処理と して用いることは 有効 であると思われる。

6. むすび

蝸牛の簡易化モデルについて解析を行ない、 蝸牛内において共鳴が生ずる可能性があること を示した。

この結果をもとに、分布定数回路モデルを仮 定し、本モデルをディジタル化することによっ て、実時間処理が可能な蝸牛のモデルを導出し た。また、実際の音声の応答を調べ、良好な結 果を得た。

今後、神経回路網も含めた解析を行なう必要 がある。





図15 基底膜のディジタル化モデルの音声信号応答



	-
and the second se	-

本研究をすすめるにあたり、協力いただいた 本学学部生 吉田 隆君 並びに 岡川 謙二君 に 感謝します。

また、本研究は、富士通テン㈱からの研究助 成金によりなされたもので、ここに謝意を表し ます。

参考文献

- von. G. Békésy: "Experiments in Hearing", p. 466, McGraw-Hill, New York, (1960).
- (2) W. S. Rhode: Observations of the vibration of the Basilar Membrane in squirrel monkeys using the Mossbauer technique, J. Acoust. Soc. Am., 49, 1218, (1971)
- (3) 境、中山:"聴覚と音響心理",コロナ社, (1978).
- (4) 勝木 ^a: "聴覚と音声", コロナ社,
 (1980).