# 積層防音材料の吸遮音特性の数値予測に関する研究 Study on numerical prediction of absorption/insulation characteristics of layered materials

学籍番号	47-106741
氏 名	井上尚久(INOUE,Naohisa)
指導教員	佐久間 哲哉 准教授

#### 1. はじめに

1.1研究の背景\_近年様々な分野での音響設計 に応えるため、非通気膜や板材、複数の多 孔質材料を積層した複層構造の防音材料 (Fig.1)が開発され、実用化されている。単 層構造は設計上の限界があるため、今後も このような複層構造の設計が新型材料開発 の大きな部分を占めると考えられる。

この材料の開発初期では音響管を用いた 実測や伝達マトリックス法による理論予測 が行われている。

音響管計測は小さいサンプルを用いて短 時間で計測が行えることから,材料の開発 段階では非常に有効な実験・実測手法であ るが,測定試料が弾性を持つ場合には,側 壁での支持条件により測定結果が大きく変 化することが報告されている。しかし,現 行のJISなどでは弾性材料への適用は不可 とするものの明確な基準が存在しない。

一方,理論予測は材料を取り扱いやすく モデル化したものであり,試料の有限性の 考慮や,内部での物理量の把握などを行う ことは難しいため,吸遮音メカニズムに関 する知見は未だ少ないと言える。

<u>1.2本研究の目的</u>以上背景を踏まえ、本論文の 目的を以下に示す。

1)単層・複層材料の音響管計測において 支持条件がその測定値にいかなる影響を及 ぼすかを把握すること

2)数値解析を用いた可視化を通し,積層 防音材料の吸遮音メカニズムを明らかにす ること



Fig.1 Example of the layered materials.



Fig.2 Numerical models of the impedance tubes. above for absorption, below for transmission. 2. 数值解析手法

2.1 解析手法本論文において想定する音響管 問題をFig.2に示す。側壁でスリップ支持さ れるものは伝達マトリックス法(TMM)<sup>[1]</sup>, 固定支持されるものは有限要素法(FEM)<sup>[2]</sup> により計算し,それぞれ点線,実線でプ ロットすることとした。

**2.2 指標の算出法** 垂直入射吸音率α<sub>n</sub>透過損失 *R<sub>n</sub>*はFig.2中の4点R1~R4での複素音圧 *p*1~*p*4から4マイクロフォン法に基づき下 式により算出した。*k*は空気中での波数で ある。

$$\begin{split} \alpha_{\mathrm{n}} &= 1 - \left| \frac{p_2 - p_1 e^{jk\Delta x}}{p_1 e^{-jk\Delta x} - p_2} \right|^2 \\ \tau_{\mathrm{n}} &= \left| \frac{p_3 e^{jk\Delta x} - p_4}{p_1 e^{jk\Delta x} - p_2} \right|^2 \\ R_{\mathrm{n}} &= 10 \log_{10}(1/\tau_{\mathrm{n}}) \end{split}$$

## 3. 単層多孔質材の吸遮音解析

検討に用いた多孔質材物性値をTab.1に示す

Tab. I Default property of the Owy son	Tab.1	Default	property	of the	GW96K
--	-------	---------	----------	--------	-------

Shear modulus: $N$	$100,000 \; [N/m^2]$
Bulk density: $\rho_1$	$96 \; [kg/m^3]$
Poisson's ratio: $\nu$	0
Loss factor: $\eta$	0.25
Flow Resistivity: $\sigma$	$55,000 \; [Ns/m^4]$
Porosity: $\phi$	0.96
Tortuosity: $\alpha_{\infty}$	1.07
Viscous Length: $\Lambda$	$50 \; [\mu m]$
Thermal Length: $\Lambda'$	100 [µm]

3.1 吸音特性について 後壁密着条件で,多孔 質材の厚みを変化させた場合,背後空気層 を変化させた場合,流れ抵抗を変化させた 場合の解析結果をFig.3(a),(b),(c)に示す。

多孔質材厚み,流れ抵抗が大きい場合 (a,c),TMMとFEMの解析結果が大きく乖 離することから,固定支持条件の影響が大 きくなっていると言える。

背後に空気層を含む場合(b), 緩支持条 件においては低周波数域にピークが現れて いる。これは多孔質材をマス,背後空気層 をバネとした一自由度共振系が形成される ことにより生じる。

一方,固定支持条件においては,いずれ の空気層厚においても先ほどの低周波数域 のピークは無くなり,500Hz付近にピーク を生じている。これは多孔質材料を側壁で 固定することにより一自由度共振系が生じ 難くなり,剪断共振が現れたと解釈出来 る。

<u>3.2 遮音特性について</u>単層多孔質材の厚みを 変化させた場合,流れ抵抗を変化させた場 合の解析結果をFig.4に示す。

通常の非通気な弾性材料と異なり,透過 損失が質量則に従わないことが分かる。

固定支持条件においては特に材料が厚い 場合,低周波数域で透過損失が上昇する傾 向が見られる。これは側壁で緩支持条件の 場合,材料全体が一体として動くことで, 質量則に近い値を示していたと考えられる が,固定支持されることで,このような振 動は生じ難くなり,流体の不連続性により 反射が生じ,透過損失が上昇したと考えら れる。その後透過損失にディップが見られ るが,先ほどの吸音率と同様に剪断モード による共振が生じていると考えられる。高 周波数域における遮音は多孔質材内部での 減衰によるものであるため,固体の支持条 件の影響は少ないと言える。

流れ抵抗の増加により,透過損失は全体 的に上昇する傾向にある。これは先にも述 べた不連続性による反射が大きくなるため



Fig. 3  $\alpha_n$  of the GW (a) backed by rigid wall for thickness variation, (b) for backed air gap variation, (c) backed by rigid wall for flow resistivity variation



Fig. 4 Calculation result of the GW (a)  $\alpha_n$  seen from incident side for thickness variation, (b) R<sub>n</sub> for thickness variation, (c) R<sub>n</sub> for flow resistivity variation.

である。一方高周波数域では減衰が大きく なるため,透過損失が大きくなると説明さ れる。

## 4. 複層材料の吸遮音解析

<u>4.1 膜付き多孔質材の吸音特性について</u>Tab.2に 示す3つの条件での計算結果をFig.5に示 す。但し, 膜は無張力, 面密度0.04[kg/ m<sup>2</sup>], 多孔質材はGW96Kとした。

Case.(a)では単層多孔質材料の場合と比 ベ,低周波数域に吸音率のピークが現れて いる。これらは多孔質材固体の圧縮による 共振であると考えられる。膜に通気性が無 いことで,入射音波は全て多孔質材の固体 相への外力として与えられる。それによ り,固体としての特性が大きく,内部流体 の減衰による高周波数での高い吸音率が現 れなくなっていると考えられる。

最後に音響管計測において, 側壁固定支 持条件の場合, 材料厚が大きいほど固体共

		-		-	-				-
					_				-
Tab. 2	2 Calcu	ilation	conditions	for	Μ	embrane	+GW	layered material.	

GW Memb Memb Air Side sprt. 6.25~50 (a) 0 Slip/Fix (b) 0 50 6.25~50 Slip (c) 50 0 6.25~50 Slip

振のピークは高周波数域へシフトする傾向 が見られる。

次にCase(b),(c)でも同様に低周波数域で ピークを生じる。これは、単層多孔質材の 場合にも見られた一自由度共振系によるも のであると考えられる。しかし、ピーク値 をとる周波数は同じ材料厚の場合でも、膜 が入射面にある場合(b)の方が低い周波数で 現れている。これは背面が空気と連続にな る時、空気層はみかけの背後層の厚さより も大きくなり実効的なバネ係数の値が大き くなっていると推察される。

一方,背面に膜がある場合(c),共振周波 数は以下の式で決まると考えられる。

$$f_r = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{\rho_0 c_0^2}{\rho_1 dl}}$$

ρ<sub>0</sub>,c<sub>0</sub>は空気密度,音速[m/s]であり,背後 層厚 50, 25, 12.5, 6.25mmの時それぞれ計算 すると 122, 173, 245, 346Hzとなる。背後層 が比較的厚い場合にはこれらの周波数は一 致するが薄くなると乖離する傾向がある。



Fig. 6 Comparison of Rn of the GW with membrane on the incident side amang equivalent fluid + membrane(chain line), elastic material with same mass as GW + membrane(dot line), Biot model + membrane(color solid line:Thin- FEM, Fat -TMM) and Mass law(black line).

**4.2 膜付き多孔質材の遮音特性について** 膜を背面 に接着し、多孔質材の厚みを変化させた場 合の結果をFig.6に示す。

低周波数域においては質量則に従うよう な透過損失の値を示し,その後次第に透過 損失を超えある周波数でピークをとってい る。この周波数においては空気と面する多 孔質材の変位が,固体と流体で逆位相で振 動していることが有限要素法を用いた可視 化により確認された。また,この時固体は 材料厚が1/4波長となる時の共振に近い変 位分布の状態であった。縦波に対する共振 周波数の式

$$f_r = \frac{1}{4d} \sqrt{\frac{2N(1-\nu)}{\rho_1(1-2\nu)}}$$

を用いると,GW96Kが25,12.5,6.25mm厚 の場合それぞれ456,912,1826Hzとなり, 計算結果におけるピーク値をとる周波数と 概ね対応することが確認された。材料厚が (2n-1)/4波長となる時の共振は一般の表裏 面自由端の非通気弾性体では生じない(Fig. 6点線)。このような現象が起きる原因は, 先にふれた固体と流体の逆相振動に加え, 膜面における膜の振動変位,多孔質材の固 体変位,流体変位の3つが等しいという境 界条件がによるものであると考えられる。

側壁固定支持条件の場合,低周波数域で 大きな透過損失を示している。これは一般 に剛性制御と呼ばれ,材料の剛性により値 が決まる値である。単層多孔質材料の場合 にはこの剛性制御の影響は見られなかった が,非通気な膜材が積層されることで,固 体振動を招きやすきなり,このような現象 が現れたと考えられる。

4.3 膜と多孔質材が接着されない場合 多孔質材 と膜との間に1mmの隙間を設け吸音率は Tab.2(b)の条件,透過損失は背面に膜を設 定しGW厚みを変え計算を行った(Fig.7)。

膜が接着されない場合,低周波数域では 吸音率,透過損失共に膜の無い状態とほぼ 同様の値を示している。膜材が接着されな いことで,膜と多孔質材固体相が振動絶縁 されるため,多孔質材の固体振動が生じ難 くなるためと考えられる。一方,特に吸音 率においては高周波数域ではピークが見ら れるが,これは膜をマス,背後層をバネと した一自由度共振系による影響である。

従って,全項までに述べたような積層材 としての現象を利用する際には,膜の接着 は非常に重要であることが言える。

#### 5. **まとめ**

単層多孔質材の音響管計測において、垂直 入射吸音率,透過損失測定の場合について支 持条件が与える影響に関して知見を得た。ま た,非通気膜を有する積層多孔質材料につい てその吸遮音メカニズムについて知見を得, 音響管計測においてこれらの評価を行うため には側壁での支持条件が非常に重要であるこ とが示された。

今後,より現実に即した解析が必要であ り,実測との対応関係を明らかにした上で, 設計支援ツールとしての実用化が望まれる。



#### 参考文献

[1]J.F.Allard and N. Atalla, "Propagation of Sound in porous media" WILEY, 2009 [2]R.Panneton et al, J.Acoust.Soc.Am, 101, 3287-3297, 1997.

Fig. 7 Effect of gap between membrane and porous material. Calculation is done by varying thickness of the GW. Left :  $\alpha_n$  of backed by rigid wall, Right :  $R_n$