## 壁面の音響拡散係数の数値予測に関する研究

Study on the Prediction of Sound Scattering Coefficients of Wall Surfaces using Numerical Technique

学籍番号 26718

名	小坂	慶之	Kosaka,	Yoshiyuki)
				/

指導教官 佐久間 哲哉 助教授

氏

## <u>1. はじめに</u>

1.1.研究の背景 幾何音響的解析法は、波動音響的手法に比べ厳密性に欠けるものの、計算機 資源・計算時間の観点から大規模空間を扱う際 の現実的手法として一般に用いられている。通 常は、周波数に関する情報としては吸音率のみ を扱うため、壁面の凹凸による音響拡散を考慮 した解析は少ないが、凹凸寸法に対して波長が 短い場合には鏡面反射以外の拡散成分の割合が 大きくなることから、その取り扱いは室の残響 予測や騒音伝搬予測、各種音響物理量の推定等 における重要な課題と言える。

1.2.音響拡散係数について 壁面による音響拡 散の程度を表す一物理指標として提案されたも のであり、この値を境界条件として用いること で幾何音響シミュレーションにおいて壁面によ る音響拡散を取り扱うことが可能となる。その 算出法としては、試料回転による測定法[1,2] (残響室法、自由音場法)と散乱指向特性から 求める方法 [3] という2 種類があるが、それら の対応関係はいまだ明らかにはされていない。 また、測定条件や係数の挙動自体など不明確な 部分も多い。その中で、拡散係数の数値予測は、 1) 理想的な音場条件が設定可能、2) 測定条件の 影響や係数の挙動の把握に有用、3)規定の試料 寸法が比較的小さいために計算機資源の観点か ら実用性が高い、などその意義は大変大きい。 1.3. 本研究の目的 以上を踏まえ、本研究の目 的を次のように設定する。

1) Mommertz による定式化[3] に基づき、境界要 素法を用いた音響拡散係数の数値解析手法を構 築、整備すること

2) ケーススタディにより拡散係数の挙動を把握 し、算出法による差異や測定条件、測定におけ る誤差要因等に関する知見を得ること



Fig.1 Geometry of a sample, an incident plane wave and reflection angles.

## 2. 数值解析手法

2.1. 拡散係数の定義 Mommertz の式を3次元 に拡張して、ISO にて計測方法が検討中である ランダム入射拡散係数[2]を算出するものとす る。拡散係数の算出にあたり、解析対象として 試料設置状態、および試料を剛平板に置換した 基準状態の2通りを取り扱う必要がある。

Fig.1 に示すように平面波が自由空間中の試 料に角度 ( $\theta', \varphi'$ )で入射するものとし、極座標 における立体角の離散化を想定した場合、入射 角依存拡散係数 $s(\theta', \varphi')$ は次式で表される。

$$s(\theta', \varphi') = 1 - \frac{|R_{10}|^2}{R_{00} \cdot R_{11}}$$
(1)

$$\Box \Box \nabla_{\mathbf{x}} R_{xy} = \sum_{i=1}^{N_{\theta}} \sum_{j=1}^{N_{\phi}} p_x(\theta_{ij}, \varphi_{ij}) p_y^*(\theta_{ij}, \varphi_{ij}) \sin \theta_{ij} \Delta \theta_{ij} \Delta \varphi_{ij} .$$

 $p_{0}, p_{1}$ は基準平板時・試料設置時各々の反射波に よる複素音圧振幅、 $(\theta, \varphi)$ は反射角であり、 $\theta$ 方 向の分割数  $N_{\theta}$ をパラメータとして導入し、次 式により離散方位 $(\theta_{ij}, \varphi_{j})$ 、方位幅 $\Delta \theta_{ij}, \Delta \varphi_{ij}$ を設 定する。

$$\Delta \theta_{ij} = \frac{\pi/2}{N_{\theta}}, \quad \theta_{ij} = \left(i - \frac{1}{2}\right) \Delta \theta_{ij}, \quad (i = 1, 2, \dots, N_{\theta})$$
$$\Delta \varphi_{ij} = \frac{\pi/2}{N_{\phi}^{i}}, \quad \varphi_{ij} = \left(j - \frac{1}{2}\right) \Delta \varphi_{ij}, \quad (j = 1, 2, \dots, 4N_{\phi}^{i})$$

但し、 $N_{\varphi}^{i} = |N_{\theta}\sin\theta_{ii}|$ .

ランダム入射拡散係数については、Paris 公式 [4] に基づくものとして、反射角同様に平面波 入射角に対して立体角の離散化を適用すると次 式が得られる。

$$\overline{s} = \frac{1}{\pi} \sum_{i=1}^{N_{\theta}} \sum_{j=1}^{4N_{\theta}'} s(\theta_{ij}', \varphi_{ij}') \sin \theta_{ij}' \cos \theta_{ij}' \Delta \theta_{ij}' \Delta \varphi_{ij}' \quad (2)$$

2.2.境界要素法の適用 解析対象である試料お よび基準平板を厚さ0の剛面と仮定し、法線方 向微分型積分方程式に基づいて境界要素法を適 用する(一定要素を使用)。対象両面の音圧差 を未知量とし、各入射条件の離散化方程式をま とめると以下のように表される。

$$\mathbf{A}_{\mathbf{N}} \cdot \widetilde{\mathbf{P}} = \mathbf{D} \tag{3}$$

但し、 $A_{N_{ij}} = \iint_{e_j} \frac{\partial^2 G(\mathbf{r}_i, \mathbf{r}_q)}{\partial \mathbf{n}_i \partial \mathbf{n}_q} dS$ ,  $\widetilde{\mathbf{P}} = [\widetilde{\mathbf{p}}_1 \ \widetilde{\mathbf{p}}_2 \ \dots \ \widetilde{\mathbf{p}}_l \ \dots]$ ,  $D_{il} = \frac{\partial}{\partial \mathbf{n}_i} \exp(-j\mathbf{k}_l \cdot \mathbf{r}_l)$ ,  $e_j$ : j 番目の要素,  $\partial/\partial \mathbf{n}$ :境界面外向き法線方向微分.

ここで、 $\mathbf{k}_i$  は入射条件 *i* における入射波波数ベクトル、 $\tilde{p}_{ji}$  は要素 *j* 両面の音圧差である。従って、 $\tilde{\mathbf{P}} = \mathbf{A}_{\mathbf{N}}^{-1} \cdot \mathbf{D}$ より全入射条件における対象両面の音圧差が一度に得られる。

次に、試料中心から遠方一定距離の各反射角 方向に受音点を想定すると、次式により各受音 点における反射波の複素音圧振幅が全入射条件 に渡って算出される。



Fig.3 Distribution of directional scattering coefficients for (a) circular sample and (b) infinite surface, at 2kHz and 1kHz.



Fig.2 Illustration of a sample with sinusoidal periods.

$$\mathbf{P}^{\mathrm{r}} = -\mathbf{A} \cdot \widetilde{\mathbf{P}} \tag{4}$$

 $(\boxminus \cup_{n} \mathbf{P}^{r} = \begin{bmatrix} \mathbf{p}_{1}^{r} & \mathbf{p}_{2}^{r} & \dots & \mathbf{p}_{l}^{r} \dots \end{bmatrix} , \quad A_{mj} = \iint_{e_{j}} \frac{\partial G(\mathbf{r}_{m}, \mathbf{r}_{q})}{\partial \mathbf{n}_{q}} dS .$ 

*p*<sup>fm</sup> は入射条件 *l* に対する受音点 *m* の複素音 圧振幅である。最終的には、基準平板時・試料 設置時各々で得られた **P**<sup>r</sup>の各列ベクトルを Eq. (1) に代入して各入射条件の拡散係数を算出し、 続いてEq.(2) によりランダム入射拡散係数を算 出する。

## 3. 手法の妥当性の検証

3.1.無限大周期構造 周期的構造が無限に続く 拡散体に単一周波数の平面波が任意の角度で入 射する状況を想定すると、有限寸法の試料と異 なり、無限大板では試料端部からの回折波が生 じず、反射波のうち無限遠方まで伝搬していく 成分は離散的な数方向のみに生じる。従って、 反射波中の鏡面反射成分のみを厳密に抽出する

> ことが可能である。ここでは、無限大周 期構造から求められる拡散係数値を理 想的な値と考え、それとの比較を行う ことにより本論文で提案する手法の妥 当性を検証する。

<u>3.2. 解析方法</u> 解析対象は無限大周期 構造、およびFig.2 に示すような直径3m の円形試料[2]とし、共に正弦波状の周 期構造を持つものとする。境界条件は 全面剛、正弦波の周期、高さはそれぞれ 0.2m, 0.06m である。入射角・反射角離散 化パラメータ N<sub>e</sub>は共に30 (ムθ<sub>ij</sub>=3°)と し、受音点は無限遠方を想定する。

3.3.結果と考察 2種類の解析対象にお ける入射角依存拡散係数s(θ',φ')の分布 を Fig.3 に示す。有限板では端部回折効 果により全体的にぼやけた分布となっ ているが、2kHz では概ねよく対応して いる。一方、1kHz では角度依存傾向は 似ているものの、回折波の影響により 拡散反射成分を過大評価しており、入射角に よっては差が顕著である。ランダム入射拡散係 数の周波数特性をFig.4 に示す。端部回折の影 響から周波数によらず無限大板よりも大きな値 を示すことがわかる。また、高周波数では回折 効果が小さいことから両結果はよく対応してい るが、中音域では差異が大きくなることが見て とれる。一方、低周波数域では回折効果の影響 は顕在化していない。これは、周期構造寸法に 比べ波長が十分に長く、鏡面反射以外の反射波 成分が生じないためと考えられる。周波数特性 の傾向、傾きの大きく変化する周波数の一致か ら、概ねよく対応していると言える。以上より、 本手法による計算結果の妥当性が示された。

4. 試料・計算パラメータの適用条件に関する検 討本手法を用いた解析において精度を確保 し、予測手法として確立するためにはいくつか の計算パラメータ、および解析対象の条件設定 についての知見を得る必要がある。そこで、適 切な設定条件を導くと共に、いまだ不明確な測 定条件等に関する知見を得ることを目的として 数値的検討を行った。概要を以下に示す。

a) 受音点距離:

試料直径の1~2倍程度とれば十分

b) 入射角・反射角の離散化:

2kHzまでの解析ではΔθ<sub>ij</sub>=3<sup>°</sup>で予測精度確保 c) 試料形状:

本手法では、円形試料でなく、正方形で十分 な予測精度が確保できる

d) 試料中に含まれる凹凸数:

10~15以上あれば概ね十分

e) 周波数離散化幅:

詳細な周波数特性を得たい場合1/12 Oct.band、 実用的には 1/3 Oct.band 毎の単一周波数解析で 十分

上記 a), b), d) の知見は数値計算のみならず、 実測においても有用なものと考えられる。

5. 音響拡散係数の定義に関する考察 2. で構築した手法(以下、指向性相関法)と試料回転による算出法との対応関係を把握し、算出法の違いによる結果の差異、測定における誤差要因等に関する知見を得ることを目的とし、測定法を模擬した数値計算法による検討を行う。 5.1.試料回転による拡散係数の算出 自由音場



元的正弦波状周期構造とする(Type 1, 2)。入・ 反射角の離散化に関しては、垂直角、および水 平角の均等分割とし、立体角 π/2 の空間を1600 分割して計算する。その他の計算条件は全て 3.2. と同様とする。

5.3. 結果と考察 Type 1 に関して、2 通りの方法によるランダム入射拡散係数の計算結果を Gomes et al.[5] による実測結果、無限大板の結果と併せて Fig.6 に示す。試料回転法は周波数 によらず指向性相関法よりも大きな値を示して おり、1kHz 付近で特に差が顕著なことがわか



(a) 1D sinusoidal periods (Type 1) (b) 2D sinusoidal periods (Type 2) Fig.5 Two types of sample, with (a) 1D sinusoidal periods (Type 1) and (b) 2D ones (Type 2).



Fig.4 Random-incidence scattering coefficients for circular sample and infinite surface.

における測定法では垂直入射角θ'を固定して試 料を回転させ、複素反射係数の加算平均により 鏡面反射成分を抽出する。数値計算では、試料 を固定し、入射波の水平角、および受音点を相 対的な位置関係が保たれるように回転させるこ とで、次式により垂直入射角依存の拡散係数 *s* (θ,')を算出することができる。

$$s(\theta_{i}') = 1 - \frac{\sum_{m=1}^{M} \left| \frac{1}{N} \sum_{j=1}^{N} p_{1_{m}}(\hat{\varphi}_{j}) \right|^{2} \cdot \sin \theta_{m}}{\sum_{m=1}^{M} \left( \frac{1}{N} \sum_{j=1}^{N} \left| p_{1_{m}}(\hat{\varphi}_{j}) \right|^{2} \right) \cdot \sin \theta_{m}}$$
(5)

但し、M:総受音点数,N:水平方向分割数, Ø;試料回転角. 上式により得られる値は実測値とほぼ等価と考 えられる。

5.2. 解析方法 解析対象は Fig.5 に示すような



Fig.6 Random-incidence scattering coefficients obtained by the directivity correlation method (Cal. 1), the specimen rotation method (Cal. 2), and others for Type 1.



Fig.8 Scattering coefficients of polar incidence angle dependence at 1kHz for (a) Type 1 and (b) Type 2, obtained by Cal. 1 and Cal. 2. R-I is randomincidence scattering coefficients.

る。また、試料回転による計算結果と実測結果 はよく対応していることから、これらはほぼ等 価と言う事ができる。以下では数値計算結果の 比較のみを行う。Fig.7 に Type 2 における同様 の計算結果を示す。Type 1 の場合とは対照的 に、周波数によらずよく対応していることが見 てとれる。

Type 1,2 について 1kHz における垂直入射角 依存拡散係数 $s(\theta)$ をFig.8 に示す。Type 2 では 非常によく一致しているのに対して、Type 1 で は入射角依存性には対応が見られるが、全体的 に試料回転法で大きな値を示している。また、  $\theta$ の増加に伴い差が大きくなることがわかる。

Fig.9 に 1kHz における入射角依存拡散係数 s( $\theta', \varphi'$ )の水平角方向の標準偏差を示す。Type 1 ではType 2 に比べ変動性が大きいことがわか る。また、標準偏差の値が急激に大きくなる角 度と、Type 1 において両解析手法の差が大きく なる角度が概ね対応している。試料回転法では 複素音圧の段階で平均するのに対し、指向性相 関法ではエネルギー的な平均操作を行っている ため、係数の水平方向の変動性が 2 通りの方法 の差異の一因となっていると考えられる。



Fig.7 Random-incidence scattering coefficients obtained by the directivity correlation method (Cal. 1), the specimen rotation method (Cal. 2) for Type 2.



Fig.9 Standard deviation for horizontal direction of directional scattering coefficients at 1kHz for Type 1 and 2.

6. まとめ 境界要素法を用いた音響拡散係数 の数値解析アルゴリズムを構築し、その妥当性 を検証した。また、スタディを通して計算にお ける適切な設定条件を導くと共に、拡散係数の 挙動、および測定条件等に関する知見を得た。 また、実測を模擬した試料回転による数値計算 法を考案し、実測結果との対応を確認すると共 に、数値解析により試料回転法、および指向性 相関法による算出結果の相違について考察し、 入射角依存拡散係数の水平方向の変動性がその 一因となることを確かめた。今後の課題として は、吸音性の試料についての検討、実測結果と の詳細な比較・検討、幾何音響シミュレーショ ンへの適用に関する検討などが挙げられる。

参考文献 [1] M. Vorlander *et al.*, Definition and measurement of random-incidence scattering coefficients, Appl. Acoust. 60, 187-199 (2000). [2] ISO/DIS 17497-1:Acoustics - Mesurement of the sound scattering properties of surfaces, Part 1 (2001). [3] E. Mommertz, Determination of scattering coefficients from the reflection directivity of architectural surfaces, Appl. Acoust. 60, 201-203 (2000). [4] Kuttruff H., Room Acoustics. 3rd ed. London: Elsevier Applied Science (1991). [5] Gomes Marcio H. A. *et al.*, Aspects of the sample geometry in the measurement of the random-incidence scattering coefficient, Proc. of The Forum Acusticum Sevilla 2002, RBA-06-002-IP, (2002).