2-P-22 異形開口断面をもつヘルムホルツ型共鳴器の音響特性*

○寺尾道仁, 関根秀久, 文殊川潔, △池田政隆(神奈川大・工)

1. はじめに 共鳴器ネック部開口の音響抵抗に ついては、円形開口の場合には Ingard[1]の半経験 式があるが、非円形開口の場合の陽的表現はみあ たらない。前報[2]において、この半経験式に水力 半径を導入してスリット開口への適用を試み、それ が実用的有効性をもつことを示した。ここでは非円 形性が強い開口(十字形や星形など)に対するこの 手法の適応性について実験的に調べる。

2. ネック部開口音響特性の陽的表現

Fig.1 のような断面積 S_{D} (= $B_{D}H_{D}$ =10cm×10cm) のダクトに端末配置されたヘルムホルツ型共鳴器の 開口前面の音響インピーダンス Z_{HB} は

$$Z_{\rm HR} = p_{\rm F} / U_{\rm A} = R_{\rm A} + j X_{\rm HR} \tag{1}$$

により表される。ここで、 $p_{\rm F}$ は開口前面の複素音圧 振幅、 $U_{\rm A}$ は共鳴器に流入する体積速度である。 ω を角周波数として、 $X_{\rm HR} = \omega M_{\rm HR} - 1/\omega C_{\rm HR}$ は音響リ アクタンス、また、 ρ を空気密度、cを空気中の音速 として $C_{\rm HR} = V_{\rm cav} / \rho c^2$ は体積 $V_{\rm cav}$ の空洞部の音響コ ンプライアンス、 $M_{\rm HR} = \rho (l_{\rm A} + l_{\rm M}) / S_{\rm A}$ は開口(面積 $S_{\rm A}$ 、長さ $l_{\rm A}$)の音響イナータンス、 $l_{\rm M}$ は付加質量補 正長で、円形開口(半径a、ポロシティ $\sigma = S_{\rm A} / S_{\rm D}$) に対しては Rschevkin [3]による

 $2l_{M} = 1.6a(1-1.4\sigma^{1/2} + 1.47\sigma^{3/2})$ (2) がある。非円形開口に対しては、式(2)の半径 a に 代えて半径 a の円断面と等面積を与える半径 $a_{e} = \sqrt{S_{A}/\pi}$ を適用する。なお、スリットの場合には Smits ら [4]による付加質量補正長(具体式は長々 しくなるため省略)を用いる。

一方, R_{Λ} は開口部の音響レジスタンスで Ingard の理論モデル

$$R_{\rm A} = 2R_{\rm v}(l_{\rm A} + l_{\rm B})/S_{\rm A}a \tag{3}$$

がある。ここで、 R_v は壁面による粘性抵抗係数で1 気圧 20°C においては、 $R_v = 0.83 \times 10^{-2} \sqrt{\omega/2\pi}$ で与 えられる。また、 l_R は付加抵抗補正長で Ingard は 円形開口に対する経験式として $l_R = 2a$ を得ている。 ここでは、式(3)を非円形開口(ペリメータ長 L_p)に応 用するため、式(3)のaに代えて等価摩擦水力半径 $a_{\rm f} = 2S_{\rm A}/L_{\rm p}$ を導入する。共鳴器開口の音響散逸率 $\delta_{\rm HR}$ は、 $R_{\rm A}^{\star} = R_{\rm A}/(\rho c/S_{\rm D})$ として

$$\delta_{\rm HR} = 4R_{\rm A}^* / \{ (1 + R_{\rm A}^*)^2 + X_{\rm HR}^2 \}$$
(4)

により求められる。開口を除く散逸が無視できるときには、共鳴器の吸音率 $\alpha_{\rm F}$ は $\delta_{\rm HR}$ に一致する。



Fig. 1 A Helmholtz resonator at an end of a straight duct

3. 実験方法

実験装置および実験方法は前報[2]と同様である。 開口板は板厚 2mm と 10mm のステンレス鋼鈑とし, その中央に単独開口を配置した。開口形状は円形, 四角形,十字形,星形とした。円形開口の半径を 4mm, 5mm, 8mm として,非円形開口の寸法は概 ねこれに対応する面積を選んだ。空洞容積は 250cm³と1000cm³の2通りである。ダクトと空洞の板 厚は, PVC板のとき 30mm, 鋼鈑のとき 10mm とした。 吸音率 $\alpha_{\rm F}$ は2マイクロホン法により測定した。

4. 実験結果

Fig.2 に実験結果と陽表現(4)との比較例を示す。 ここで実験値はマイクロホン以降全壁面の散逸を含 む吸音率 α_{μ} であるのに対し,陽表現(4)は開口のみ の散逸率 $\delta_{\mu R}$ である。円形開口(a),(b)の場合,式 (3)による $\delta_{\mu R}$ は実験値の α_{μ} と良好な一致を示す。 スリット(c)の場合は開口周辺が2次元音場であり, 開口を除く壁面散逸の吸音率に与える寄与が比較 的大きい[5],一方,開口周辺が3次元音場になる 円形開口の場合には開口部の散逸が支配的である

*An explicit expression for acoustic properties of Helmholtz resonators with non-circular apertures. By Michihito Terao, Hidehisa Sekine, Kiyoshi Monjugawa, Masataka Ikeda (kanagawa university) $(\alpha_{\rm F} \simeq \delta_{\rm HR})$ としてよいことがわかる。非円形開口の 場合も円形開口と同様に開口周辺は3次元音場で あり、その吸音率は開口部の散逸に支配される $(\alpha_{\rm F} \simeq \delta_{\rm HR})$ と考えられる。しかし、(e)、(f)のように非 円形の度合いが大きくなるにつれて式(3)による $\delta_{\rm HR}$ は過少な散逸率を与える傾向がみられる。そこで試 みとして、非円形度を反映するパラメータとして $c_{\rm s} = a_{\rm s}/a_{\rm r}$ を選び、式(3)に代えて実験式

 $R_{\Lambda} = 2R_{v}c_{s}^{n}(l_{\Lambda} + l_{R})/S_{\Lambda}a$ (5) を構成し,実験値に対し最小二乗誤差を与える η を 求めた。今回の実験範囲では $\eta = 0.46$ が得られ,そ れによる散逸率は(d), (e), (f)に破線で示すように実 験値に近づく。ただし,一般性が高い実験式を得る ためには多様な開口に対する実験が必要である。 5. まとめ 円形開口に対する Ingard の半経験式に 水力半径を導入して非円形開口の音響抵抗の陽 的表現を得た。しかし,これによる散逸率は開口の 非円形度が強まるにつれて過少値を与える傾向を 示した。非円形開口に対する理論モデルの追求は 困難であり,非円形度を反映するパラメータを導入 した実験式によらざるを得ないものと考えられる。

文献

[1] U. Ingard, JASA, 25(6), pp.1073-1061, 1953.

[2]文殊川ほか、日本音響学会講演論文集, 2000年3月.

[3] L. Cremer et al., Principles and applications of room acoustics, Applied science publishers, Chapter IV9, 1982.
[4] J.M.A.Smits et al., Acoustica, vol.1, 1951.

[5]寺尾ほか,日本音響学会講演論文集,1995年3月.



Fig.2 Measured absorption factors α_{I^2} and estimated dissipation factors δ_{HR} ($S_D=10 \text{ cm} \times 10 \text{ cm}$) — Experiment, … Theoretical expression (3)+(4), --- Empirical expression (4)+(5), --- Numerical analysis [5]