# 多翼ラジアルファンの乱流騒音の流量特性と その音圧レベル予測

児 玉 好 雄\*

新原 登**\*\*** 

## 林秀千人\*

# 1.まえがき

翼ピッチが極めて狭く、翼枚数が非常に多いファン は翼間の干渉によって翼後流の拡散が促進されるので、 羽根車と舌部との干渉騒音が弱く、通常の遠心ファン に比較して騒音が低い特徴がある。著者らはこのファ ンを多翼ラジアルファンと名付け、種々の因子が騒音 と流体力学的特性に及ぼす影響について実験的に調べ た。その結果、このファンは小型である割には比較的 圧力が高く流量が多いこと、騒音で問題になるのは乱 流騒音であることなどを明らかにした<sup>(1),(2)</sup>。このファ ンは今後小型の乾燥器や衛生機器あるいは複写機用の ファンとして用いられる可能性が非常に大きく、乱流 騒音を低減させる必要がある。著者らはこのファンに 関し、乱流騒音に与える因子の影響について実験的に 調べ、乱流騒音の理論的検討を行って来た<sup>(2)</sup>。

乱流騒音の予測に関しては後流の幅と相対速度の精 度よい予測が必要である。多翼ラジアルファンの後流 の幅の予測に関しては前の報告<sup>(2)</sup>ですでに導入されて いる。一方、相対速度に関して軸流送風機<sup>(3)</sup>や斜流送風 機<sup>(4)</sup>の場合には入口相対速度を用いているが、多翼ラ ジアルファンではこれを採用しても実験値と予測値と の一致が悪い。前の報告<sup>(2)</sup>では代表速度として入口相 対速度の80%を採用していたが、以後の研究の結果代 表速度を与える半径位置を適切に選べば、すべての羽 根車について最高効率点ばかりでなく低流量域に至る まで、さらに精度よく乱流騒音を予測できることが明 らかになった。

本研究では種々の検討の結果、騒音に与える因子を 大幅に変えても±3dB以内の精度で全帯域乱流騒音 の予測値と実験値とが一致するような代表相対速度の

\*長崎大学 工学部

\*\*長崎大学 大学院 原稿受付日 平成8年9月4日 半径位置を試行錯誤的に求め、これを式で表した。こ の式を適応した場合の乱流騒音の流量特性を羽根車内 径、羽根高さ、スクロール広がり角および羽根枚数に ついて調べ、実験値との比較を行った。

- 2. 主な記号
- ao:音速 m/s
- B :羽根枚数
- C :翼弦長 m、mm
- D :後流の幅 m、mm
- Di :羽根車内径 m、mm
- Do: 羽根車外径 m、mm
- E:音響出力 W
- f :周波数 Hz
- L : 軸動力 W、kW
- $L_R$ :スパン長さ(羽根高さ)m、mm
- N:回転数 rpm、rps
- po:最小可聴音圧 pa
- p<sub>τ</sub>:全圧上昇量 pa
- Q :ファン流量 m<sup>3</sup>/s、m<sup>3</sup>/min
- r :半径 m、mm
- r<sub>i</sub> :羽根車内半径 m、mm
- ro:羽根車外半径 m、mm
- U。: 羽根車外縁の周速度 m/s
- W:半径rにおける相対速度 m/s
- X :スパン方向の距離 m、mm
- z : 音源と観測点との距離 m
- $\alpha$ :スクロールケーシングの広がり角 °
- β1 :相対流入角 °
- *B*₂ :相対流出角 5
- n :ファン効率
- λ :動力係数

ρ : 空気の密度 kg/m<sup>3</sup>

**d** :流量係数

✔ :圧力係数

ω:角周波数 rad/s

#### 3. 乱流騒音の理論

動翼上流に静翼や障害物が無い場合、動翼に流入す る流れの乱流成分はかなり小さい。このような場合フ アンから放射される乱流騒音は翼後縁から放出される 渦に基づいている。この音源に起因する騒音の予測式 は次式で与えられる<sup>(4)</sup>。

 $E = \pi B \rho \int_{\text{S P AN}} DW^6 dX / (2400 a_o^3) \qquad \cdots (1)$ 

ここでEは音響出力、Bは羽根枚数、 $\rho$ は空気の密度、 Dは後流の幅、Wは翼に対する相対速度、Xはスパン 方向の距離、 $a_o$ は音速である。

羽根車からz離れた回転軸上の音圧レベルSPLと式 (1)の音響出力Eとの関係は式(2)で与えられる。

SPL=10·log<sub>10</sub>( $3pa_oE/8\pi z^2 p_o^2$ ) …(2) ここで $p_o$ は最小可聴音圧(=0.00002Pa)である。 式(1)に示したように騒音に関与するパラメータのうち 後流の幅Dと相対速度 Wは特に重要である。本研究で はこれらを以下の方法で予測した。

#### 3-1 後流の幅の予測法

式(1)中の後流の幅は相対座標系におけるものであり、 これを実験的に求めることは非常に困難である。本研 究では以下の方法で後流の幅の算定を試みた。

図1に示すように流れは、負圧面側では流入角 $\beta_i$ で 流入し動翼前縁のA点から通路を通って円弧状に流れ、 点Cより流出角 $\beta_i$ で流出する。一方、圧力面側では、 翼面に沿って通路内を流れ、点Bから流出角 $\beta_i$ で流出 すると仮定する。 $\beta_i \ge \beta_i$ が与えられれば、それを満足 する円弧はただ1つ定まり、半径Rと点Dが決定され る。点Cにおいて接線を引き、これに垂線を立てる。 この垂線と圧力面側の流れと交わる点をEとすれば、 線分CEが求める後流の幅Dである。

#### 3-2 相対速度の予測

式(1)における相対速度 Wとしてどの半径における 値を与えたらよいかは今のところ騒音の実験結果との 整合性に頼らざるを得ない。

軸流送風機や斜流送風機の場合には入口相対速度を 用いているが、これをラジアルファンに適応しても乱





流騒音の実験値と予測値との一致が悪い。内径や外径 の異なる種々の遠心ファンについて検討した結果、乱 流騒音は入口相対速度と出口相対速度の両方に関与し ていることが明らかになった<sup>(2)、(5)、(6)</sup>。本研究では試行 錯誤の結果、式(1)の相対速度として式(3)の半径位置の 相対速度を用いれば、流量、羽根枚数、翼スパンなど の乱流騒音に関与する因子が大幅に変わってもほぼ± 3 dB以内の精度で乱流騒音を予測できることが示さ れた。

 $r = [1.5 - \{(r_i/r_o)/2\}]r_i \qquad \cdots (3)$ 

式(3)において羽根車内半径を $r_i$ とすれば、 $D_i$ =40mm、 58mm、75mmに対する代表速度Wの半径位置rはそ れぞれr=1.3 $r_i$ 、1.21 $r_i$ 、1.13 $r_i$ となり、 $D_i$ が小さく なるにつれてrの $r_i$ に対する比は大きくなるが、前縁か らの距離は $r_i$ が小さいため逆に短くなる。したがって、 入口相対速度に近い値をとるようになる。なお、相対 速度は**図2**に示すように羽根車入口( $W_1$ )から出口 ( $W_2$ )へ向かって直線的に変化すると仮定した。相対速 度を求めるに際しては羽根車入口では絶対速度は羽根 に沿って流入し、出口相対速度はスパン方向の各位置





における円周方向の4点(図4中のM1~M4)の実測 値の算術平均を用いた。

#### 4.実験装置および方法

図3に本研究に用いた実験装置の概要を示す。円周 方向の任意の位置で流動状態の計測が出来るように、 装置の上板にはベアリングが組み込んである。ファン と吐出管とはテーパ管で連結されており、この吐出管 には整流格子、流量測定用オリフイスおよび静圧孔が JIS規格に従って設置されている。流量調整は吐出管 末端に設けたコニカルダンパーを開閉して行った。

図4はスクロールケーシングの概要を示したもので ある。ケーシングはスクロール角α(=3°、4.5°、6°) の広がり角を有する対数ら線の側壁と平板の上下壁と から構成されている。舌部と羽根後縁との距離として 定義される舌部すきまとしては種々のすきまを用いて 行った実験結果を参照してファン効率が最も高い2 mmが選定された。羽根車出口における流動様相は羽 根車外縁より6mm大きい円周上の4断面(図4中の M1~M4)の各断面をスパン方向に約2mm間隔の6



点で行った。

図5に供試羽根車の概要を示す。羽根車は放射状に 取付た厚さ0.5mmの多数の平板と厚さ5mmの上下 の側壁とから構成されている。ただし、羽根の厚みは 羽根枚数が180枚の場合のみ0.3mmである。なお、羽 根車の外径は100mmの一定としている。本研究では、 羽根車の内径 $D_i$ については40mm、58mmおよび75 mmの3種類、羽根枚数Bについては60枚、120枚およ び180枚の3種類を用いた。スパン長さ(羽根高さ) $L_R$ には20mm、40mmおよび60mmの3種類がある。回 転数Nはいずれの場合も5000rpmであり、羽根車出口 における周速度 $U_0$ は約26.2m/sである。なお、入口相 対速度と翼弦長に基づくレイノルズ数は最高効率点に おいて約27000である。

#### 5.実験結果および考察

#### 5-1 空力特性

図 6 から図 8 は本研究で用いたファンの回転数N が5000rpmにおける空力特性の例を示したものである。図中の $\psi$ は圧力係数、 $\phi$ は流量係数、 $\lambda$ は動力係数、 $\eta$ は電動機と送風機の総合効率であり、次式で表される。

$$\psi = 2P_T / \rho U_o^2, \qquad \phi = Q / \pi D_o L_R U_o$$
  
$$\lambda = 2L / \pi \rho D_o L_R U_o^3, \qquad \eta = \psi \phi / \lambda \qquad \cdots (4)$$

ここで $P_r$ は送風機全圧 (Pa)、 $\rho$ は空気の密度 (kg/m<sup>3</sup>)、Qは流量 (m<sup>3</sup>/s)、 $L_r$ はスパン長さ (m)、Lは軸動力 (W)、 $U_o$ は羽根車外縁の周速度 (m/s) である。

図 6 は特性曲線に及ばす内径の影響を示したもので ある。ファンの最高効率は $D_i$ =40mm( $\oplus$ 印)、75mm ( $\blacksquare$ 印)、58mm( $\triangle$ 印)の順に高くなっている。これは 内径が小さくなれば、面積比(入口/出口)が小さくな り、前面シュラウド近傍の逆流域が増加すること、翼



弦長が長くなるので翼面上の境界層が発達することに 因る。一方、内径が大きくなると入口と出口の速度差 が小さくなり、また翼の面積も小さいので翼による仕 事が小さいためと考える。本研究範囲内では*D*<sub>i</sub>=58 mmがほぼ全流量域において効率や圧力が高く、この 近傍に最適内径が存在すると思われる。

図1には羽根枚数が特性曲線に与える影響を示して いる。ファン効率はB=120(▲印)と180(■印)とでは 全流量域においてほとんど変わらないが、B=60(● 印)では圧力、効率ともに前二者より低い。これは羽根 枚数が少ないと図9に示すように後流の幅が広くなり、 羽根面上の境界層が発達することに一因がある。Bが



特性曲線におよぼすスクロール広がり角の影響

**X** 8



40、20、10枚と減少するに従って効率は低下している し、*B*を300枚と増加させると若干低下する (図省略)。

これらの結果を考慮すればB=120~180近傍に羽根 枚数の最適値が存在することが予測される。 図8はスクロールの広がり角 $\alpha$ が特性曲線におよほ す影響を3種類の $\alpha$ について例示したものである。最 高効率は $\alpha=4.5^{\circ}$ が6°や3°に比べてわずかに高い。

これは*a*が小さくなるとスクロールの通路を通る流速 が早くなり、摩擦損失が増大すること、一方広くなれ ば半径方向の速度差が大きくなり、混合損失が増える ためと考えられる。なお、スパン長さが特性曲線にお よほす影響については文献(2)の図5に示しているので ここでは省略する。

#### 5-2 相対速度と後流の幅

図9は後流の幅の一例を羽根枚数について示したも



図11 相対速度におよぼす羽根車内径の影響

のである。羽根枚数が少なくなるにつれて後流の幅は 広くなっており、羽根間隔が後流の広がりを抑制して いると言える。また、後流の幅のスパン平均値はほぼ 翼出口におけるピッチに等しい。

図10には代表半径rにおける相対速度Wのスパン 方向分布におよぼす流量の影響を $D_i$ =40mmについ て例示している。相対速度は全体的には後面シュラウ ドから前面シュラウドへ向かうにつれて多少減少する 傾向が見られる。また、流量係数 $\phi$ が大きいほど相対速 度は大きい。騒音は相対速度の6乗に比例することを 考慮すれば、ラジアルファンは $\phi$ が大きいほど騒音は 高いことが予想される。

図11は相対速度に与える内直径D<sub>i</sub>の影響を最高効 率点について示したものである。相対速度Wは内直径 が大きくなると入口相対速度が増加するため代表半径 位置における相対速度も増加する。

#### 5-3 騒音のスペクトル分布

図12は内直径が騒音におよほす影響を最高効率点



図12 騒音のスペクトル分布におよぼす羽根車内径の影響



図13 騒音のスペクトル分布におよぼすケーシングの広がり角 の影響

について示したものである。100Hz近傍までの周波数 域ではD<sub>i</sub>=58mm(破線)が最も低いが800Hz以上の 周波数では $D_i = 40$ mm(細い実線)、 $D_i = 58$ mm(破 線)、 $D_i = 75 \text{mm}$ (太い実線)の順に高くなる。つまり図 11で示した相対速度が大きい順に高くなる。全帯域騒 音で比較すれば、内直径Dが75mmのファンは40mm や58mmのファンよりも6~7.5dB高いが、40mmと 58mmのファンではその差は1.5dBで $D_i$ =58mmの 羽根車の方が低い。これは200Hz近傍までの低周波数 域での騒音が、前者が高いためである。なお、Dが75 mmの場合には8kHzや10kHz近傍に離散周波数騒音 が発生しているのが見られる。この羽根車はバランス が悪く、偏心して回転しているため、前者はこれに基 づく振動が原因して発生したものと推測される。後者 は回転騒音の基本周波数であり、羽根車の後流と舌部 との干渉によって生じたものと考えられる。この騒音 も羽根車の偏心に起因している。このような場合、全 帯域騒音の音響出力から8kHz帯域と10kHzの離散周 波数騒音の音響出力を差し引いた値を乱流騒音として



図14 全帯域乱流騒音の音圧レベルにおよぼすケーシングの広 がり角の影響

いる。この乱流騒音は個々の周波数域の値ではなく、 全帯域にわたる乱流騒音の音圧レベルをエネルギ的に 加えたものになっている。本報ではこれを全帯域乱流 騒音と呼ぶことにする。

図13にはスクロールの広がり角 $\alpha$ が騒音のスペクト ル分布におよほす影響が示されている。800Hz近傍を 除けば、 $\alpha$ =3°が一番低いが、全帯域騒音で比較すれ ば、 $\alpha$ =4.5°が他の二者より若干低い。800Hz近傍の 騒音の盛り上がりはレベルに差があるものの、すべて の羽根車に見られることを勘案すれば、これは翼後縁 から放出される渦に基づくものではないかと思われる。  $D_i$ が58mmの羽根車は動的バランスがうまくとれて いるので図に示すようにケーシングの広がり角が変わ っても図12の $D_i$ が75mmに示されるような離散周波 数騒音の発生は見られない。



図15 全帯域乱流騒音の音圧レベルにおよぼす羽根枚数の影響

#### 5-4 全帯域騒音の予測値と実験値との比較

図14は羽根車内径を58mm、スパン長を20mm、羽 根枚数を120枚の一定にして、スクロールの広がり角α を変えた場合について全帯域乱流騒音の音圧レベル SPL(L)(以下では全帯域乱流騒音と略記)の実験値と 予測値との比較を示したものである。この場合、もし 舌部と羽根車との干渉による離散周波数騒音などが発 生しているときには、図12で述べたように全帯域騒音 から離散周波数騒音の音響出力を差し引いたものを全 帯域乱流騒音としている<sup>(3)</sup>。図中の太い実線は予測値 を、細い実線は±3dBの誤差の範囲を、〇印は実験デ ータを示している。なお、図14(a)、(b)、(c)はそれ ぞれαが3°、4.5°および6°の場合に対応している。こ れらの図からほとんとのデータが±3dB以内に入っ ており、実験値と予測値はよい精度で一致しているこ とが分かる。αが3°の場合は、音圧レベルは流量係数



図16 全帯域乱流騒音の音圧レベルにおよぼすスパン長さの影響

に対してほぼ右上がりの勾配であるが他の二者は最大 流量から流量を絞るに従って次第に低下し、最高効率 点近傍で最小値をとった後、再び増加する傾向を示す。 最高効率点近傍における全帯域乱流騒音は αが 3°、 6°、4.5°の順に低く、また低騒音の流量域が αが4.5°の ときが最も広く三者の内では低騒音の羽根車と言える。

図15(a)、(b)、(c)には羽根枚数Bについて全帯域 乱流騒音の実験値と予測値との比較がなされている。 この場合αは4.5°の一定、内径およびスパン長さは図 14と同じである。実験値と予測値はよい精度で一致し ている。騒音は羽根枚数に比例するので、羽根枚数が 少ない方が騒音の面からは有利なように思われるが、 乱流騒音の音圧レベルは式(1)に示したように羽根枚数、 後流の幅Dおよび相対速度の6乗、すなわちBDW<sup>®</sup>に 比例するので、一概に羽根枚数が少ないほど音圧レベ ルが低いとは言えない。本実験結果から判断すれば、



図17 全帯域乱流騒音の音圧レベルにおよぼす羽根車内径の影響

最高効率点における全帯域乱流騒音は羽根枚数が120 枚が最も低いようである。全流量域では羽根枚数が 180枚、60枚、120枚の順に低くなる。流量に対する傾 向としては最高効率点で最小値をとる曲線を示す。

図16(a)、(b)、(c)は羽根高さ(スパン長さ)が全帯 域乱流騒音におよはす影響を羽根高さh=20、40、60 mmについて示したものである。いずれの場合にも実 験値と予測値とは±3dB以内の精度で一致している。 なお、一般的に羽根高さが増加すれば、全帯域音圧レ ベルは増加するが、これは羽根高さが増加するに従い、 騒音の放射面積および乱れの強い逆流領域が増加する ためである。騒音の流量特性としては、最大流量から 流量を絞るにつれて次第に音圧レベルは減少し、最高 効率点近傍で最小値をとった後、締め切り点に向かっ て再び増加する傾向を示す。

図17(a)、(b)、(c)は羽根車内直径Diが全帯域乱流

騒音の音圧レベルに及ぼす影響を示したものである。 SPL(L)はほぼ全流量域において $D_i$ が40mm、58 mm、75mmの順に高くなる。これは $D_i$ が小さくなる ほと相対速度が低くなるためである(図11参照)。実験 値と予測値はこの場合も±3dB以内の精度で合ってい る。

### 6. 結論

本研究では羽根枚数、スパン長さ、羽根車内径およ びスクロール広がり角が乱流騒音の流量特性に及ぼす 影響を実験的に究明するとともに乱流騒音の予測式の 妥当性について検討を行った。その結果、以下の結論 が得られた。

- スパン長さが長いほど騒音の放射面積が広くなるため乱流騒音は高くなる。
- ② 本研究範囲内では羽根枚数が120枚の羽根車が 乱流騒音は最も低く、低騒音の流量域も広い。
- ③ 羽根車内径が小さいほど相対速度は低くなるの で乱流騒音も低くなる。
- ④ 本研究範囲内ではスクロール広がり角が4.5°の送風機が乱流騒音が低く、低騒音の流量域も広

い。

⑤ 式(3)で表される半径位置で相対速度を与えれば、±3dB以内の精度でラジアルファンの乱流騒音を予測することができる。

おわりに本研究に協力された東陶機器㈱の畠山真、 長崎大学大学院の林健生、学部学生の荒牧栄三郎の諸 氏並びに実験装置製作に協力された田中清裕技官に謝 意を表す。

#### <参考文献>

- (1) 児玉・ほか4名、多翼ラジアルファンの流体力学的特性に関す る研究(第1報:流体力学的特性に及ぼす羽根車内径、羽根枚 数、スクロール角の影響)、長崎大学工学部研究報告、26-46(1996)、9.
- (2) 児玉・ほか2名、多翼ラジアルファンの乱流騒音の予測、ターボ機械、24-8(1996)、477.
- (3) 深野・ほか2名、低圧軸流送風機の乱流騒音について、機 論、41-345(1975)、1479.
- (4) 児玉・深野、低圧斜流送風機の乱流騒音の流量特性とその予 測(翼先端すきまによる差異)、機論、54-500、B編(1988)、 883.
- (5) 濱田・ほか5名、翼付き多層円板ファンの流体力学的特性と 騒音に関する実験的研究(第1報、翼の有無、円板間隔、翼取付 位置の影響)、機論、59-567、B編(1993)、3422.
- (6) 濱田・ほか5名、翼付き多層円板ファンの流体力学的特性と 騒音に関する実験的研究(第2報、翼取付角、円板肉厚、円板内 径および翼枚数の影響)、機論、59-567、B編(1993)、3430.