# 第2章

# 複葉翼理論

### 2-1 複葉翼を用いたソニックブーム低減のコンセプト

本研究では、従来の超音速旅客機 (SST) に用いられている1枚翼の形状にとらわれず、 複葉翼のコンセプトを新しく導入する. つまり、超音速飛行に伴い発生する強い衝撃波を、 翼間での相互干渉を利用して著しく低減させることで、同時にソニックブームの低減を実現 させようとするものである. 一般に複葉翼の採用に伴う大きな欠点として、翼面積増加による 摩擦抵抗の増加があげられる. しかし、複葉翼による造波抵抗の減少分が摩擦抵抗の増加 分より大きければ、衝撃波による騒音問題の緩和という点で、超音速旅客機実現の夢に一 歩近づくことになる. 言い換えれば、ここに示す新しいコンセプトは、超音速飛行を大きく阻 害している造波抵抗を出来るだけ摩擦抵抗に置き換えようと言うものである.

超音速の流れにおける薄翼理論 (2 次元) によると, 翼面上に発生する造波抵抗は大き く二つに分類される. 一つは揚力発生に起因する造波抵抗であり, もう一つは翼の厚みに よるものである. 揚力のための造波抵抗は完全には消滅できないものの, 複葉翼採用により 低減可能であり, また翼の厚みによる造波抵抗は Busemann 複葉翼のアイデアに基づいた 衝撃波の相互干渉を利用して, ほぼ消滅できる事は知られている.

本章ではまず薄翼理論に基づき、二枚平板とBusemann 複葉翼について Euler (非粘性) 計算により CFD 解析を行う.この結果を元に複葉翼の持つ二つの優れた効果である、衝撃 波低減効果及び干渉効果の有効性を示し、我々が提案する新しいコンセプトによるソニック ブーム低減の可能性を示す.また一枚平板、ダイアモンド翼についても CFD 解析を行うこと で解析結果の検証も行う.

#### 2-2 衝撃波の低減効果 (二枚平板)

2次元超音速流れにおける薄翼理論から,迎角 ε をもつ平板の場合,その揚力係数及び 抵抗係数は次の式で表される.

$$C_{L} = \frac{4\varepsilon}{\sqrt{M_{\infty}^{2} - 1}}$$
(2.1)

$$C_{\rm D} = \frac{4\varepsilon^2}{\sqrt{M_{\odot}^2 - 1}} \tag{2.2}$$

一枚平板をn枚並べた (翼間での衝撃波の干渉の起きていない)場合,迎角を1/nにすることで揚力を一定に保つことができ,造波抵抗は 1/nとなる (Fig. 2.1). 超音速で飛行することを考えれば迎角を小さくすることで衝撃波を弱くし,地上に到達するソニックブームを低



Fig. 2.1 複葉翼の衝撃波低減効果

### 2-3 衝撃波の干渉効果 (Busemann 複葉翼)

翼の厚みに起因する造波抵抗は,翼面上の衝撃波の相互干渉を巧みに利用する事により,著しく低減させる事が可能である. Busemann はダイアモンド翼をコード長方向に切り,衝撃波の立つ面を向かい合わせることで,薄翼理論に基づき2枚の翼の間で衝撃波を完全に相殺し,衝撃波を翼に挟まれた領域外に伝播させないことが可能であることを示した(Fig. 2.2).



Fig. 2.2 複葉翼の衝撃波干渉効果

一般に超音速飛行において翼厚に基づく造波抵抗の占める割合は, 揚力発生のための 造波抵抗に比べてかなり大きな比率を占めることになる. この衝撃波干渉効果を利用すれ ば, 従来の翼厚に対する強い制約 (超音速飛行に用いられる翼厚は非常に薄く制限され ている)を大幅に緩和する事が可能である. 揚力を持つダイアモンド翼の抵抗内訳の一例 を Fig. 2.3 に示す. この計算では, 揚力を持つ平板翼の造波抵抗は前節で示した式を用い, そして翼厚比 t/c (ここで, t と c は翼厚及び翼弦長を表す)を持つ (2 次元) ダイアモンド翼 は次式を用いて計算した.

$$C_D = \frac{4}{\sqrt{M_{\infty}^2 - l}} \left(\frac{t}{c}\right)^2 \tag{2.3}$$

また平板翼の摩擦抵抗は,次に示す平板表面に働く抗力の計算式<sup>1</sup>を用いて算出した.

$$C_{Dfric} = 2C_f$$

$$C_f = \frac{0.027}{(\text{Re})^{\frac{1}{7}}}$$
(2.4)

ここで Re はレイノルズ数を表している.



 $C_{dLift} = 0.0107$   $C_{dLift} = 0.0034$   $C_{dThick} = 0.0073$ (0.0325) (0.0291)

Fig. 2.3 ダイアモンド翼の抵抗内訳例 ( $M_{\infty}$ =1.7,  $C_{l}$ =0.1, t/c=0.05 (0.10)) (一枚平板の摩擦抵抗は Re 数が 2.0~4.0×10<sup>7</sup>の場合,  $C_{dfric}$ =0.0035~0.0038)

## 2-4 揚力を持つ複葉翼理想形状

2-2, 2-3 節で述べた複葉翼の持つ二つの優れた効果を組み合わせて、いかに実用的な 2 次元翼形状を得るかは重要な課題である. Fig. 2.4 に、揚力を持ちかつソニックブームを 低減可能と考えられる空力特性を持つ 2 次元複葉翼を示す. この形状は R. Licher が 1955 年の文献<sup>2</sup>ですでに示している. この形状で特筆すべき点は、揚力を受け持つ複葉翼は Fig. 2.1 で示されたような単なる 2 枚の平行な平板翼ではなく、下面の翼に厚みが付いてい る事である. この厚みにより上下翼間の衝撃波(圧縮波)と膨張波の干渉を起こさせ、そし てその厚みの形状を適当に選ぶ事で、1 枚の平板翼に比べて同じ迎角で 1.5 倍の揚力を発 生させる事が可能となる(つまり揚力一定の条件の下では、造波抵抗は平板翼の場合の 2/3 に減少する). それと同時にこの複葉系には、前節で述べた Busemann 複葉翼(衝撃波 干渉を利用し、翼厚に起因する造波抵抗の削減が可能)と融合できるという利点もある.



Fig. 2.4 揚力をもつ理想的な二枚翼形状 (Licher, 1955)

## 2-5 解析手法

本章ではCFD解析を用いて, 複葉翼のメリットを実証する<sup>3</sup>. 解析はマルチブロック法によ

り格子生成を行い,独立行政法人 宇宙航空研究開発機構 (JAXA) が開発した構造格子 用 UPACS コードを用いて Euler 計算を行った.2次元平面内の格子点数を Table 2.1 に示 し, Fig. 2.5 から Fig. 2.8 に計算格子を示す.

ー枚平板, 二枚平板は共に厚みゼロとし, それぞれ迎角 6.0°, 3.0°とした. またダイアモン ド翼及び Busemann 複葉翼におけるくさび角  $\varepsilon$  はそれぞれ 11.42°, 5.71°とし, Busemann 複 葉翼の翼間距離は 0.5 とした. ダイアモンド翼の厚みは t/c=0.10, Busemann 複葉翼の厚み はその半分の t/c=0.05 としてある. また各物体の代表長さを L=1.0 とした. 計算は全て  $M_{\infty}=1.7$  で行った.

Table 2.1 計算対象の格子点数 (2 次元平面)

	一枚平板	二枚平板	ダイアモンド翼	Busemann複葉翼
2次元平面全格子点数	200901	291081	261051	486051
表面(翼間)格子点数	251	251×181	251	501×251



(左) 6 ブロックから構成される計算領域
 (右) 一枚平板近傍の計算格子
 Fig. 2.5 計算格子 (一枚平板)



(右) 二枚平板近傍の計算格子Fig. 2.6 計算格子 (二枚平板)



(左) 6 ブロックから構成される計算領域
(右) ダイアモンド翼近傍の計算格子
Fig. 2.7 計算格子 (ダイアモンド翼)



(左)9ブロックから構成される計算領域(右)Busemannの複葉翼近傍の計算格子Fig. 2.8 計算格子 (Busemannの複葉翼)

### 2-6 解析結果及び考察

CFD 解析により得られた各計算対象の空力値を Table 2.2 に, また 2 次元超音速流にお ける薄翼理論から求めた理論値を Table 2.3 に示した. また一枚平板及び二枚平板につい て各  $C_p$ 分布を Fig. 2.9 と Fig. 2.10 に各々示し, ダイアモンド翼及び Busemann 複葉翼の  $C_p$ 分布は Fig. 2.11 および Fig. 2.12 に示す. 計算結果を検証するため, 物体表面の  $C_p$  値を超 音速における薄翼理論による理論値とあわせて, Fig. 2.13 から Fig. 2.16 に示す.

Table 2.2とTable 2.3より, CFD解析結果と薄翼理論による理論値は数%の誤差の範囲内 で一致しており,本結果がおよそ信頼できる結果であることが確認できる.

Fig. 2.9, 2.10 からわかるように、一枚平板に比べ二枚平板は発生する衝撃波のピークを 低減することができる. 実際のソニックブーム評価については次節 2-7 で述べる. また Table 2.2 より一枚平板と二枚平板において、両者の *C*<sub>1</sub>値はほぼ同じ値であるのに対し、*C*<sub>d</sub>値は 二枚平板が 1/2 になっていることがわかる. これは抵抗係数が迎角の 2 乗に比例するからで あり、この結果は薄翼理論と一致する.

Fig. 2.11, 2.12 からダイアモンド翼に比べ, Busemann 複葉翼から発生する衝撃波はほぼ 相殺されていることがわかる. 完全に2枚の翼間で衝撃波が相殺されていないが, これは流

れの非線形性の影響から膨張波が広がることが大きな理由であると考えられる<sup>4</sup>. またこの 結果は,超音速流中に同体積の物体 (ダイアモンド翼とBusemann 複葉翼の体積は等しい) が存在した場合に,Busemann 複葉翼は地上に到達する衝撃波を大きく削減でき,地上へ のブームを大きく低減できると考えられる (詳細は次節 2-7 参考). また Table 2.2 から空力値 を見てみると,ダイアモンド翼に比べ Busemann 複葉翼の  $C_d$  値が大きく減少していることが 確認できる. この計算結果では約 1/10 まで抵抗を削減できている. また薄翼理論と異なり非 線形性によって Busemann 複葉翼の  $C_d$  値が 0 となっていないことがわかる.

CFD 計算結果から得られた各物体の翼面上  $C_p$ 分布を Fig. 2.13 から Fig. 2.16 に各々示 す.ここで与える理論値は,斜め衝撃波関係式及び等エントロピー的膨張における Prandtl-Meyer 関数を用いて計算している.結果から各物体における  $C_p$ 値はよく一致し,今 回の計算が十分信頼できる結果であることを示している. Fig. 2.16 からは Busemann 複葉翼 の後縁部分でなだらかに  $C_p$ 値が減少しており,非線形性の影響が顕著に表れているといえ る.また最大厚み付近 (x=0.5) で  $C_p$ が大きく変動しているが,これは両翼前縁から発生し た衝撃波が正確に頂点に当たっていないことに起因すると考えられる.

以上より、二枚平板による衝撃波低減効果および Busemann 複葉翼の衝撃波干渉効果 が実証された.

解析対象	C <sub>I</sub>	$C_{d}$
一枚平板	0.3066	0.0322
二枚平板	0.3045	0.0160
ダイアモンド翼	0.0000	0.0292
Busemann複葉翼	0.0000	0.0021

Table 2.2 CFD 解析から得られた各解析対象の空力値

Table 2.3 薄翼理論に基づく各解析対象の空力値

解析対象	C	C <sub>d</sub>
一枚平板	0.3047	0.0319
二枚平板	0.3047	0.0160
ダイアモンド翼	0.0000	0.0291
Busemann複葉翼	0.0000	0.0000



Fig. 2.9 C<sub>p</sub>分布図 (一枚平板, 左図) Fig. 2.10 C<sub>p</sub>分布図 (二枚平板, 右図)



Fig. 2.11 *C<sub>p</sub>*分布図 (ダイアモンド翼, 左図) Fig. 2.12 *C<sub>p</sub>*分布図 (Busemann 複葉翼, 右図)



Fig. 2.14 物体表面の Cp分布及び理論値 (二枚平板, 右図)



Fig. 2.15 物体表面の *C<sub>p</sub>*分布及び理論値 (ダイアモンド翼, 左図) Fig. 2.16 物体表面の *C<sub>p</sub>*分布及び理論値 (Busemann 複葉翼, 右図)

### 2-7 複葉翼によるソニックブーム低減の検証

Busemann 複葉翼の衝撃波干渉効果が,実際のソニックブーム波形にどのように影響を 及ぼすかを検証する.

Fig. 2.17 にダイアモンド翼とBusemann 複葉翼の計算結果を用いて, y/L = -1.0 での近傍 場圧力波形を比較した. y については 2-5 節の Fig. 2.5 から Fig. 2.8 に記載している方向を 正とし, 物体からの距離を表している. また L は代表長さ (L=1.0) を示している.

この結果から Busemann 複葉翼は翼の厚みによる衝撃波をほぼ相殺していることがあらた めて確認できる.また実際に必要なソニックブーム地上波形への影響をみるため,この近傍 場圧力波形を用いて波形パラメータ法により地上圧力波形 (ソニックブーム)を推算した. その結果を Fig. 2.18 に示す.波形パラメータ法ではマッハ数 1.7,飛行高度 60,000 ft,迎角 0°,物体全長を 15 ft (遷音速機の平均空力翼弦長を参考とした)として計算を行った. Fig. 2.18 から,ソニックブームが大幅に削減されていることが明確である.立ち上がりの最大圧力 上昇量の値は、およそ 75%減少していることがわかる.物体から発生する衝撃波を低減させ ることで、地上に到達するソニックブームを大きく削減できることが証明された.

以上より複葉翼を用いることで地上に到達するブームを減少でき,超音速飛行機実現の ボトルネックとされるソニックブームの新たな解決法の1つとして,有効であるということが実 証された.今後は,複葉翼の持つ2つの優れた効果である衝撃波低減効果及び干渉効果 をいかに組み合わせて,揚力を持ち,かつ低ブームな2次元翼型を得るかが重要になる. 実際の設計方法としては,望ましい圧力分布を与えて形状設計を行なうことのできる逆問題 設計法<sup>5,6</sup>が有効であると考えられ,これについて第4章で述べる.



Fig. 2.18 地上圧力波形 (ソニックブーム波形,右図)

### 参考文献:

- [1] White, F. M., VISCOUS FLUID FLOW, Second Edition, McGraw-Hill, Inc., New York, 1991, pp. 429-430.
- [2] Licher, R. M., "Optimum Two-Dimensional Multiplanes in Supersonic Flow," Report No. SM-18688, Douglass Aircraft Co., 1955.
- [3] Yamashita, H., Yonezawa, M., Goto, Y., Obayashi, S., and Kusunose, K., "Basic Research toward Realizing Boomless Supersonic Aircraft," Proceedings of the 16<sup>th</sup> Institute of Fluid Science Meeting, Tohoku University, Sendai, Japan, December, 2004, pp. 49-52.
- [4] Goto, Y., Kusunose, K., Yamashita, H., and Yonezawa, M., "Numerical Analysis of Busemann's Biplane for Application to Boomless Supersonic Transport," JSME 17<sup>th</sup> Computational Mechanics Conference, Sendai, Japan, November 2004, pp. 117-118.
- [5] Maruyama, D., Matsushima, K., Nakahashi, K., and Kusunose, K., "Aerodynamic Design of Low Boom and Low Drag Supersonic Biplane," JSFM Annual Meeting 2005, AM05-23-012, Tokyo, Japan, September, 2005.
- [6] Matsushima, K., Maruyama, D., Nakano, T., and Nakahashi, K., "Aerodynamic Design of Low Boom and Low Drag Supersonic Transport using Favorable Wave Interference," Proceedings of The 36<sup>th</sup> JSASS Annual Meeting, Tokyo, Japan, April, 2005, pp. 130-133.