法政大学学術機関リポジトリ HOSEI UNIVERSITY REPOSITORY

PDF issue: 2025-05-09

超高負荷タービン円環翼列内の流れの数値解 析 : 入射角と翼形状の影響

TAKAHASHI, Ryohei / 髙橋, 良平

(出版者 / Publisher)
法政大学大学院理工学・工学研究科
(雑誌名 / Journal or Publication Title)
法政大学大学院紀要.理工学・工学研究科編
(巻 / Volume)
56
(開始ページ / Start Page)
1
(終了ページ / End Page)
7
(発行年 / Year)
2015-03-24
(URL)
https://doi.org/10.15002/00011036

超高負荷タービン円環翼列内の流れの数値解析 -入射角と翼形状の影響-

NUMERICAL ANALYSIS OF FLOW IN ULTRA-HIGHLY LOADED TURBINE CASCADE -EFFECTS OF INCIDENCE ANGLE AND BLADE PROFILE-

高橋良平

Ryohei TAKAHASHI

指導教員 辻田星歩 教授

法政大学大学院理工学研究科機械工学専攻修士課程

The objective of this study is to obtain the useful knowledge for the development of ultra-highly loaded turbine cascades (UHLTC) with the high aerodynamic performance. In the present study, the computations were performed for the flows in the three types of UHLTC which have the same turning angle of 160 degree but are different in the maximum blade thickness. Moreover, the effects of incidence angle on the secondary flow behavior in these UHLTC were also investigated. The computed results showed that the increase of the maximum blade thickness and the incidence angle intensified the tip leakage flow, and consequently increased the aerodynamic loss in the cascade passage. Moreover, it was also clarified that the starting point of the leakage flow discharging from the suction side of tip clearance was moved toward upstream by the decrease of maximum blade thickness and the increase of incidence angle.

Key Words : Ultra-Highly Loaded Turbine Cascade, Secondary Flow, Leakage Flow, Incidence Angle, Blade profile

1. 緒論

ガスタービンは高い出力を得られることから、発電機 や航空用エンジン等に幅広く用いられており、各種産業 において非常に重要な役割を担っている.特に近年では, 安全性の観点から世界的に火力発電への依存度が増して いる.また、企業のグローバル化や旅行客の増加により 民間航空機の需要についても増加している. しかしなが ら, ガスタービンは化石燃料により駆動され, さらに大 気中への排気ガスの放出を伴うため、化石燃料の枯渇化 や大気汚染のような環境問題に重大な影響を及ぼすと考 えられる.このため、ガスタービンに対しては、環境負 荷低減のために高効率化を目的とした研究開発が盛んに 行われている(1)-(3). ガスタービンの性能向上を図る方法 の一つに、その構成要素のタービン翼の転向角の増加に よる高負荷化がある.この技術は、多段であれば段数の 削減、単段においては翼枚数の削減を可能にし、結果と して装置の小型・軽量化、メンテナンスの簡素化および 製造コストの低減を図ることができる.また、ガスター ビンの高効率化を図る有効な方法にタービン入口温度の 高温化がある.近年の一般的なガスタービンのタービン 入口温度は1500℃程度に達しているが、これは圧縮機出 口から供給される圧縮空気によりタービン翼表面および 内部を冷却することで達成されている. したがって、さ

らなるタービン入口温度の高温化を実現するには、より 大量の冷却空気が必要となると予想され、結果的に燃焼 器を通過する圧縮空気流量が減少する. さらに外部冷却 では、その冷却空気による主流ガスの温度降下および主 流ガスとの混合損失が生じ,効率が低下する.このため, 冷却空気流量の低減を目的とした冷却技術の研究が進め られているが、翼枚数または段数の削減が可能となるタ ービン翼の高負荷化もその有効な手段の一つであると考 えられる.また近年の民間航空機に用いられている航空 用エンジンは, 高バイパス比化により低燃費化を実現し ている.しかしながら,高バイパス比化はファンブレー ドの径を増大させるため、従来のエンジンと同等の回転 数で運転すると、衝撃波が発生しファン効率が著しく低 下する可能性がある.このファン効率の低下を回避する ため、高バイパス比エンジンは従来のエンジンに比べて 低回転数で運転される.しかし、大口径化するファンの 駆動に必要な動力を得るには低圧タービンの段数を増加 させる必要があるため, エンジン重量の軽量化が重要な 課題となっている.したがって、タービン翼の高負荷化 はこうした問題を解決する上でも、有効な手段の一つと 考えられる.

以上のようにタービン翼の高負荷化は多くの利点を 有するが,一方で翼間圧力勾配を増強させるため,流路 渦が増強し、その結果損失が増加する.さらに、翼面圧 力差の増加は翼端漏れ流れを増強させ、翼列性能に多大 な影響を及ぼす可能性がある.したがって、高転向角を 有するタービン円環翼列の空力性能の向上を図るには、 転向角の増加が二次流れの形成およびそれに起因する損 失生成に及ぼす影響を解明する必要がある.さらに、実 機は広範囲の作動条件で運転されるため、入射角が前述 の二次流れと損失生成に及ぼす影響についても調査する 必要がある.

本研究では、転向角 160°を有する超高負荷軸流タービン円環翼列(UHLTC)の実機への適応を目的に、負圧面長さの違いにより最大翼厚の異なる三種類の UHLTC に対して、入射角が内部流れの挙動、特に翼端漏れ流れの挙動に及ぼす影響について数値解析的手法により調査した.

2. 供試翼列

図1に解析対象であるUHLTCの翼列形状を,表1に 主な仕様を示す.

基準となる翼形状を Original 翼とし, 圧力面形状を変 更せず, 負圧面長さを長くしたものを Up 翼, 短くした ものを Down 翼とし, それぞれ最大翼厚が異なる. 全て の翼は, スパン方向に翼形状が一様な二次元翼である. また流路高さに対する翼端間隙高さの割合(TCL)は, TCL=2%に設定した.

3. 数值解析法

本研究では(株)ソフトウェアクレイドルの非構造格子 系汎用 CFD コード SCRYU/Tetra を使用して解析を行っ た.離散化には有限体積法を,計算アルゴリズムには SIMPLEC 法を,対流項の評価には MUSCL 法,乱流モデ ルには低レイノルズ数型 SST *k-w* モデルを使用し,定 常非圧縮性流れを仮定して解析を実行した.



因 I 異列 / / / / 表 I 翼列仕様

Tip clearance[%]	2
Number of blades	18
Tip diameter : <i>D</i> [mm]	79.62
Design inlet flow angle : a [deg.]	80.0
Design outlet flow angle : β [deg.]	80.0
Axial chord length : C_{ax} [mm]	6.57
Blade pitch at mid span : S[mm]	12.25
Passage height : <i>H</i> _o [mm]	9.60
Blade height : <i>H</i> [mm]	9.41



4. 境界条件

入口および出口境界の軸方向位置はそれぞれ Z/C_{ax}=-0.5 と 2.5 に設定した.ここで Z/C_{ax}は翼前縁(LE) を 0.0,後縁(TE)を 1.0 とする軸方向無次元距離である. 入口境界条件として絶対流入角を 81.475°,軸方向速度 $V_z を 10m/s$ に固定し,動翼の回転周速度を変化させるこ とにより,Midspan での相対流入角 γ を 78.0°, 80.0°, 80.5° に変化させて解析を行った.また出口境界条件には自由 流出境界条件を与えた.

5. 評価パラメータ

本研究では以下のパラメータにより翼列の性能評価 を行った.

全圧損失係数	:	$C_{pt} = (Pt_{in} - Pt) / Pt_{in}$	(1)
静圧係数	:	$C_{ps} = Ps / Pt_{in}$	(2)

ここで、*Pt*_{in} は入口境界での断面質量平均全圧、*Pt* は全 圧、*Ps* は静圧である.また翼端間隙内を通過する漏れ流 れの流量の算出に必要な、漏れ流れの負圧面に垂直な速 度成分 *V*_Lを以下の式で求めた.

$$V_L = V_z \cos\theta_L + V_p \cos\theta_L \tag{3}$$

ここで、 V_z は軸方向、 V_p はピッチ方向速度成分である. また図2に θ_L の定義を示す.図中のPはピッチ方向座標、 Zは軸方向座標を示す.図2に示すとおり θ_L は軸方向と 負圧面に垂直な方向とのなす角度である.なお V_L は、負 圧面に対して外向き法線方向を正とする.

6. 解析結果および考察

(1) 翼形状による影響

翼形状の違いによる影響を相対設計流入角 $y=80.0^{\circ}$ に 対して考察する.まず基準翼形状である Original 翼の結 果から示す.図3に全圧損失係数 C_{pt} の断面質量平均値 として定義される総損失 C_{ptt} の軸方向分布を,図4に漏 れ流れの負圧面に垂直な速度成分 V_L の翼端間隙部での スパン方向平均値 V_{Ls} の軸方向分布を示す.図5 に $Y/H_o=0.98$ での翼間面内の C_{pt} の分布を,図6に負圧面後 半部における漏れ渦の回転軸にほぼ垂直な4つの断面内 の C_{pt} の分布に相対二次流れベクトルを重ねた図を,図7 に翼端面上の限界流線を示す.また,図8には $Y/H_o=0.9$ における翼面静圧係数分布を示す. これらの図における *Y/H_o*は Hub 壁を 0.0, Casing 壁を 1.0 とするスパン方向 無次元距離である. また,図7中の赤矢印は翼端間隙負 圧面側の漏れ流れの流出開始位置を示している.

図3より翼間流路後半において損失の増加率が大きく なっていることが分かる.これは図4,5,6より漏れ流 れが翼間流路後半から翼間流路内へ流出し、その流れが 主流と干渉することにより負圧面に沿って漏れ渦を形成 し、その形成に伴う損失が増加したためと考えられる. また翼端面上において図7から漏れ流れは負圧面前半部 と圧力面全域から翼端間隙内へ流入し、負圧面転向部付 近から負圧面後半部にかけて流出していることが確認で き、図5より圧力面から負圧面後半部にかけて高損失領 域が分布していることが分かる.これは図8より翼間流 路出口における流路幅の減少が,出口流速を増速させる ことで、負圧面後半部の静圧が低下し、圧力面から同領 域へ向かう漏れ流れが増強するためと考えられる.これ に関連して図7より翼端面上の圧力面に沿った漏れ流れ の流入位置においてはく離泡が形成されている。このは く離泡の形成が特に高損失流体を生成することが図5と の比較から分かる.



-0.012 図 5 Cpt 分布(Original, y=80.0°, Y/Ho=0.98)



図 6 C_{pt}分布および相対二次流れベクトル (Original, y=80.0°)



図 7 限界流線(Original, γ=80.0°,翼端面)



図8翼面静圧係数分布(Original, y=80.0°, Y/H_o=0.9)

次に Up 翼と Down 翼の結果を加えて比較しながら翼 形状による影響を考察する. 図 9 に各翼形状に対する C_{ptt} の軸方向分布を,図 10 に Up 翼と Down 翼の負圧面後 半部における漏れ渦の回転軸にほぼ垂直な 4 つの断面内 の C_{pt} の分布に相対二次流れベクトルを重ねた図を,図 11 に Up 翼と Down 翼の $Y/H_o=0.98$ での翼間面内の C_{pt} の分布を示す. 図 12 に各翼形状に対する $Y/H_o=0.9$ にお ける翼面静圧係数分布を,図 13 に各翼形状に対する V_{Ls} の軸方向分布を示す. また,図 14 には Up 翼と Down 翼 の翼端面の限界流線を示す. ここで図 14 中の赤矢印は翼 端間隙負圧面側の漏れ流れの流出開始位置を示している.

図 6, 9, 10より Up 翼において, 翼間流路後半からの 損失の増加率および漏れ渦による損失が最大となってい ることが分かる.また翼端面上では,図5と図11におけ る比較から,圧力面から負圧面にかけて分布している高 損失領域が Up 翼において最も広く分布している.これ らの現象は図1と図12から最大翼厚の増大が翼間流路後 半の流路幅を減少させ,それにより出口流速が増速した ことで負圧面後半部の静圧が低下し,図7および図13, 14の比較から分かるように,圧力面から同領域へ向かう 漏れ流れが増強されたためと考えられる.これに関連し て図 14 より翼端面上の圧力面に沿った漏れ流れの流入 位置におけるはく離泡が Up 翼においても形成されてい る.一方 Down 翼は, Up 翼と逆の現象を引き起こすため, 図 6 および図 9, 10 から翼間流路後半の損失の増加率お よび漏れ渦に伴う損失が最小になっているが,図 7 およ び図 11, 13, 14 から Down 翼では負圧面転向部付近にお いて Up 翼より上流から漏れ流れが流出し,損失領域を 形成していることが分かる.これは図 1 および図 12 より 最大翼厚の減少に伴う負圧面転向部の曲率半径の増加に より,負圧面上の流れの転向開始位置が上流に移動した ことで,静圧の低下がより上流側から生じたためと考え られる.





図 10 C_{pt}分布および相対二次流れベクトル(y=80.0°)



(b)Down(80.0°) 図 11 C_{pt}分布(γ=80.0°, Y/H₀=0.98)



図 12 翼面静圧係数分布(y=80.0°, Y/H_o=0.9)



(b)Down(80.0°)図 14 限界流線(γ=80.0°,翼端面)

(2) 入射角および翼形状による影響

入射角および翼形状の影響について調べるために,前 者の影響が顕著に表れた $y=78.0^{\circ}$ と $y=80.5^{\circ}$ の結果を主に 比較しながら考察する.まず基準翼形状である Original 翼の結果から考察する.図 15 に各 y に対する C_{ptt} の軸方 向分布を,図 16 に $y=78.0^{\circ}$ と $y=80.5^{\circ}$ の負圧面後半部にお ける漏れ渦の回転軸にほぼ垂直な 4 つの断面内の C_{pt} の 分布に相対二次流れベクトルを重ねた図を示す.図 17 に $y=78.0^{\circ}$ と $y=80.5^{\circ}$ の $Y/H_{o}=0.98$ での翼間面内の C_{pt} の分 布を,図 18 に各 y に対する $Y/H_{o}=0.9$ における翼面静圧 係数分布を,図 19 に各 y に対する V_{Ls} の軸方向分布を示 す.また,図 20 には $y=78.0^{\circ}$ と $y=80.5^{\circ}$ の翼端面上の限界 流線を示す.ここで,図 20 中の赤矢印は翼端間隙負圧 面側の漏れ流れの流出開始位置を示す.

図15,16からγの増加により、総損失が増加し、漏れ

渦に伴う損失も増強していることが分かる.また図 17 から, y の増加により翼端面上の損失が増加し, 圧力面 から負圧面後半部にかけての高損失領域も拡大している ことが分かる.これらは図 18,19 から, y の増加が翼面 圧力差を増加させることにより漏れ流れを増強させたた めと考えられる.これに関連して図 20 から翼端面上では y=80.5°ではく離泡の規模が拡大していることが分かる. また図 17,19,20 から, y の増加は漏れ流れの負圧面上 の流出開始位置とそれに伴う損失領域をより上流側へ移 動させることが分かる.これは図 18 より, y の増加が入 口相対速度を増加させることにより,負圧面前半部から 転向部にかけての静圧を低下させるためと考えられる.









(b)80.5° 図 17 *C_{pt}*分布(Original,*Y/H_o*=0.98)



図 20 限界流線(Original,翼端面)

次に Up 翼と Down 翼の結果も加えて比較することに より,入射角の変化が引き起こす現象に対する翼形状の 違いによる影響を考察する.図 21 に各翼形状および各 γ に対する C_{ptt} の軸方向分布を,図 22 に Up 翼と Down 翼 の γ =78.0°および γ =80.5°の負圧面後半部における漏れ渦 の回転軸にほぼ垂直な 4 つの断面内の C_{pt} の分布に相対 二次流れベクトルを重ねた図を示す.図 23 に Up 翼と Down 翼の γ =78.0°および γ =80.5°の Y/H_o =0.98 における翼 間面内の C_{pt} の分布を,図 24 に Up 翼と Down 翼の γ =78.0° および γ =80.5°の翼端面上の限界流線を,図 25 に Up 翼 と Down 翼の γ =78.0°および γ =80.5°の Y/H_o =0.9 における 翼面静圧係数分布を示す.また,図 26 には Up 翼と Down 翼の γ =78.0°および γ =80.5°の V_{Ls} の軸方向分布を示す. ここで図 24 中の赤矢印は翼端間隙負圧面側の漏れ流れ の流出開始位置を示す.

図 16 および図 21,22 から,翼間流路後半からの損失 の増加率および漏れ渦に伴う損失は,全ての y に対して Up 翼で最大となっている.また Up 翼では,図 23 から 翼端面上の圧力面から負圧面にかけての高損失領域が最 も拡大しており,図 24から翼端面上の圧力面に沿った漏 れ流れの流入位置において,全てのγに対してはく離泡 が形成されていることが分かる.これは図 19および図 25,26より,前述の翼形状の影響およびγの増加により, 負圧面の静圧低下が最大となり,負圧面後半部から流出 する漏れ流れが最も増強されたためと考えられる.また 図 24,25,26から,漏れ流れの負圧面上の流出開始位置 およびそれに伴う損失領域は,Down 翼のγ=80.5°で最も 上流側へ移動している.これは図 25 から,前述の翼形状 の影響に加え, γの増加も負圧面上の流れの転向開始位 置を上流側に移動させるためと考えられる.





図 22 Cpt 分布および相対二次流れベクトル





図 25 翼面静圧係数分布(Y/H_o=0.9)



7. 結論

本研究により以下の結論を得た.

- 超高負荷タービン円環翼列の翼端間隙内の漏れ 流れは、負圧面後半部から流出し、最大翼厚の増 加は、この漏れ流れを増強させることにより、損 失を増加させる。
- 入射角の増加は漏れ流れによる損失を増加させ、 またその増加量は最大翼厚の増加により増加する.
- 最大翼厚の減少および入射角の増加は,翼端間隙 負圧面側の漏れ流れの流出開始位置を上流側へ 移動させる.

参考文献

- 「塚越 敬三,渡邉 康司,羽田 哲, "最新の産業用 ガスタービンの冷却技術",日本ガスタービン学会誌, Vol.35,No.3(2007.5),pp.141-146
- 藤村 哲司,西川 秀次,守屋 信彦,今村 満勇, "GEnx エンジンの開発", IHI 技報, Vol.48, No3 (2008), pp.153-158.
- 3) 公益財団法人 航空機国際共同開発促進基金 "近年の民間航空機用エンジン開発の動向について",航空機等に関する解説概要 20-1