渦による伝熱制御

京大工学研究科 鈴木健二郎 (Kenjiro Suzuki)

本稿では,流れ方向に回転軸を有する縦渦と流れに直交す るスパン方向に回転軸を有するスパン方向渦の両者を取り上 げて,それが対流熱伝達にいかなる影響を及ぼすか,その影 響を通じてどのような対流熱伝達の制御が可能なのか,につ いて論じることにする.

2. 運動量輸送および熱輸送の非相似性

最初に,以下の議論に現れる運動量輸送と熱輸送の非相似 性について述べて置く.流れに何らかの人為的な変更を加え る際に,運動量輸送速度と熱輸送速度に差異が現れることを 非相似性と定義する.とくに,両者が互いに異なる方向に変 化する場合,例えば一方が増大し,他方が減少する場合に は,その非相似性を強い非相似性と呼ぶことにする.平板乱 流境界層中に、平板に平行に、しかし流れに直交する姿勢で 円柱を挿入してかく乱を与える流れ系は、受動的に乱れを強 化する一例として、また回復性乱流の一つの典型として、あ るいは乱流プロモータを用いた伝熱促進法の一つとして関心 が高い(1)-(3)ものであるが、同時に初めて輸送現象の非相似性 が見出された系としても興味深いものである. すなわち.こ の系の円柱下流域 (x>0) では、平板面における熱伝達率 h は円柱の挿入によって増大するが、逆に平板面の摩擦係数Cf は円柱の挿入によって低下することが観察される(4)-(7).その 1例を図1に示した. 図中のhoは、円柱を挿入しない場合の 通常の境界層における熱伝達率である.図に見られる非相似 性は、速度場と温度場を別個に制御できる可能性を示唆する と同時に、圧力損失が小さく伝熱特性が良好な熱交換器を開 発できる可能性をも示唆する点で、検討に値する現象である と考える. なお、かかる強い非相似性が発現する位置の壁近 傍領域では、流れの平均特性が変化を受けるだけでなく、乱 流構造にも顕著な変化が生じる。特筆すべきことは、8象限 分析法(8)を応用して各乱流要素運動の寄与を調べた結果によ ると、それぞれが円柱の挿入によって均等に強化されるので はなくて、通常壁近傍領域の運動量輸送や熱輸送に支配的な 寄与をするとされるスィープやエジェクション運動よ

りも、高温外向きインタラクションや低温壁向きインタラク ションが選択的により顕著に強化されるのことである. 重要 なのは、スィープやエジェクション運動は運動量輸送と熱輸 送に相似的に寄与するが、上の2種類のインタラクション運 動は熱輸送に正、運動量輸送に負、の寄与をする点である.

3. スパン方向渦



図1 円柱の挿入によって撹乱を与えた乱流境界層の摩擦係 数と局所熱伝達率

カルマン渦が発生する点で、上の例と類似点があるチャネ ル流中に角柱を挿入した系を取り上げる.ただし、問題を単 純化するために、レイノルズ数は角柱を挿入しなければ定常 な層流にとどまる範囲とする.この場合には、角柱から放出 されるカルマン渦によって、その下流域には周期性の高い非 定常流が現れる.この流れを2次元数値解析によって検討し た.

角柱の下流域では、流れの非定常性によって伝熱促進が生 じる.この流れ系では、角柱下流域において強い逆圧力勾配 のもとでチャネル壁に沿う高渦度層が剥離する.その下流端 は、高渦度層から間欠的に千切れて孤立渦に発展する.この 孤立渦はスパン方向渦の1種類であり、それはある区間にわ たって渦度を弱めることなくチャネル壁に沿って下流に移動 するが、その際にその周りに流体ん回転運動を誘起する.そ れはその下流域から孤立渦とチャネル壁の間に新鮮な流体を 巻き込む流体運動である.したがって、この孤立渦が通過す る度に、各位置において壁近傍の流体温度勾配が大きくな る.すなわち、瞬間的な熱移動が促進される.この繰り返し によって時間平均としての伝熱特性も向上する.以上の伝熱 面に及ぼす孤立渦の作用を洗濯効果^{(9),(10)}と呼ぶ.

図2に、断面内の平均流速で移動する座標から見た瞬間の

面摩擦係数は低下する.すなわち強い非相似性が瞬間的に実 現される.スパン方向渦は、その洗濯効果を通じて伝熱促進 の実現と非相似性の発現に有効である.

なお、この流れ系は、閉塞率が0.1以上であるとカルマン渦 の交差運動が生じる^{(11),(12)} 点でも興味深いものである.こ の交差運動は、先に述べた孤立渦と角柱から放出されるカル マン渦の一方とが、逆符号の渦度を有し、互いにチャネル中 心面を横切る成分を持つ速度で並進運動を行うことに基づ く.このため、カルマン渦の交差運動は、孤立渦の発生と関 連して生じる点で、上述した洗濯効果による伝熱促進と非相 似性の発現と互いに相関する現象である.

類似した幾何形状の流れ系でレイノルズ数を 20,000 程度 とした場合についても実験的検討を加えた⁽¹³⁾. レイノルズ数 が高くなると,速度・温度信号中の不規則成分が顕著にな り,記録された信号を直接処理しても内部流の場合にはイン タラクション運動が選択的に強化されるか否かを判定するの は容易でない.そこで記録した信号にウェーブレット変換を 施してカルマン渦の放出と同期する準周期成分を抽出し,同 時に得られる位相情報を利用してそれから速度変動2成分と 温度変動の平均的パターンを求めた.その結果,この場合に も先に指摘した2種類のインタラクション運動が重要な役割

を担っていることが明らかになった.すなわち,準周期性分 はインタラクション運動を通じて非相似性を発現し,いっぽ う不規則変動成分は輸送現象に相似的性質を付与するため, 準周期成分の寄与をマスクする.この意味では,準周期成分 と不規則成分を別々に取り扱う,したがってそのモデル化に ついても別個に取り扱う,ことが望ましい.

液体と気体の間で熱移動を行わせる熱交換器では,熱伝導 率が小さい気体側の伝熱抵抗が液体側のそれよりかなり大き い. それゆえ,この種の熱交換器の総合伝熱性能を上げるに は,気体側の伝熱性能を上げることが必要となる. その方策 としては,(1)拡大伝熱面(フィン)を使用する,(2) そのフィンの熱伝達の伝熱促進を図る,ことが挙げられる. フィンの伝熱促進のために,フィンを一定間隔ごとに分断す るオフセットフィン等が使用される. このフィンでは,分断 された各フィンの前縁から発達する薄い境界層の高い熱伝達 すなわち境界層更新効果を利用する.

オフセットフィンの最小要素として3枚の薄板(フィン) を一定間隔で1列に並べた系(図3)を取り上げて,遷移レ イノルズ数におけるその系の流れ場と温度場を2次元非定常 数値解析によって解析した⁽¹⁴⁾.初段フィンの後流は,その 中心面に垂直な方向に周期的に揺動する.そのため渦度の空



図2 瞬間の流線図(観察者は断面内平均速度で移動) 流線と瞬間ヌセルト数のピーク位置との関係を図示した.瞬 間ヌセルト数のピーク位置の壁面近傍に,孤立渦により作ら れる回転運動(図では時計方向)が存在し,下流側から流体 を巻き込んでいることが窺われる.この洗濯効果が有効に作 用する瞬間には,壁近傍では流体の下流側からの巻き込みを 引き起こす負の流速成分が平均流速に上乗せされ,そのため 壁面上の速度勾配が低下する.したがって,その瞬間には壁









間的不均一が起こり、それは交互に回転方向が異なる渦列に 発展する.この様子は、瞬間の変動速度場をその速度ベクト ル線図で示した図4で観察できる.図中の色の濃い部分は、 瞬間温度が正の領域である.この渦列は、後流内の低速.高 温の流体を主流中に排出し、主流の高速、低温の流体を後流 内に巻き込むことによって、後流内の混合あるいはその発達 を促進する⁽¹⁵⁾.このことは2段目フィンへの接近流の有効 レイノルズ数を増大させ、また接近流と2段目フィンとの有 効温度差をも増大させるので、2段目フィンの伝熱促進をも たらす.

いっぽう次々と2段目フィン前縁に到達する渦は、交互に フィンの両側に振り分けられ、それぞれのフィン側面に沿っ て下流に流れ去る.その際に前記の洗濯効果と同じ作用をそ れぞれのフィン面に及ぼす.すなわち、この場合にも渦が通 過する度にフィン面各部に伝熱促進と輸送現象の非相似性が 発現する.フィン前縁に近い位置のフィン面近傍で、速度・ 温度信号をサンプルし、それに象限分析法を適用したとこ ろ、最初に紹介した撹乱を与えた平板乱流境界層での測定結 果と同様に、低温壁向きインタラクションと高温外向きイン タラクション運動の寄与(変動流速度成分に基づく見かけの 応力や熱流束への寄与)が支配的であることが分かった⁽¹⁴⁾. 以上のことから,発生原因等の生い立ちが異なっても,伝 熱面近傍に存在するスパン方向渦は,共通して伝熱促進と非 相似性の発生に有効と推察される.

4. 縦渦による伝熱促進

円柱の挿入によって撹乱を与えた乱流境界層では,前記の ように強い非相似性が観察されるが,円柱はそれ自身の形状 抗力が大きいので,それを考慮した全運動量損失は低減しな い.より抗力が小さく有効に非相似性が発現できる物体を見 出すことは実際応用上からは重要である.この観点から,形 状抗力が小さく,平板摩擦係数の低減にも有効なLEBU板 (Large Eddy Break Up Manipulator)が有効か否かを検討し た.残念ながら熱伝達は摩擦係数と同様に低減を受けること が分かった(¹⁶⁾.このため,低下する熱伝達率を引き上げる 方策

を模索する一貫として、渦発生体をLEBU板と組み合わせ る方法について検討を加えた.その結果、3角翼形状の渦発 生体は、LEBU板と組み合わせても有効であること、また 縦渦はスパン方向には境界層厚さの3-4倍程度の距離しか カバー出来ないが、流れ方向にはかなり長い距離にわたって 有効に伝熱促進をもたらすことが見出された⁽¹⁷⁾.この伝熱 促進は,縦渦の発生に伴って生じる横断面内の2次流によっ て主流中の高速,低温流体が伝熱面近傍にもたらされること にある(18).筆者らは,以上の経験を発展させて,それをガ スタービン翼の高性能冷却法の開発に応用すべく,斜め衝突 噴流による縦渦の生成とそれを用いた内部流熱伝達の促進の 研究を行っている⁽¹⁹⁾.研究は,現在も進行中であるが,か なり有望と考えられる.

文献

- (1) Marumo E, Suzuki K and Sato T, J. Fluid Mechanics, 87-1 (1978), pp.121-141.
- Marumo E, Suzuki K and Sato T, Int. J. Heat and Fluid Flow,
 6-4 (1985), pp.241-248
- (3) Kawaguchi Y, Suzuki K and Sato T, Int. J. Heat and Fluid flow, 6-4 (1985), pp.249-255.
- (4) Kawaguchi Y, Yano T and Suzuki K, Proc. 8th Biennial Symp. on Turbulence, (1983), pp.26-36.
- (5) 鈴木洋ほか3名, 機論B, 55-519 (1989), pp.3333-3340.
- (6) Suzuki K, Suzuki H, Kikkawa Y, Kigawa H and Kawaguchi Y, Turbulent Shear Flows 7, (1991), pp.119-135, Springer-Verlag.
- (7) Suzuki H,Suzuki K and Sato T, Int.J. Heat and Mass Transfer, 31 (1988), pp.259-265.

- (8) Kawaguchi Y, Matsumori Y and Suzuki K, Proc. 9th Biennial Symp. on Turbulence, (1984), pp.28.1-28.10.
- (9) 鈴木洋ほか3名, 機論B, 57-536 (1991), pp.1403-1409.
- (10) Suzuki K and Suzuki H, Int. Annua Review of Heat Transfer,5 (1993), pp.177-206, Begell House.
- (11) Suzuki H, Nishimura T, Fukutani K and Suzuki K, Int. J. Heat and Fluid Flow, 14 (1993), PP.2-9.
- (12) Suzuki K and Suzuki H, Int. J. Heat and Fluid Flow, 15-6 (1994), 426-437.
- (13) Yao M., Nakatani M. and Suzuki K., Int. J. Heat and Fluid Flow, 16 (1995), pp.389-397.
- (14) Suzuki K. Xi G. N. Inaoka, K. and Hagiwara Y., Int. J. Heat Mass Transfer, 37-1 (1994), pp.83-96.
- (15) Xi G.N. Hagiwara Y. and Sato, T., J.Enhanced Heat Transfer,2-1/2, pp.23-32.
- (16) 稲岡恭二ほか4名, 機論B, 57-537 (1991), pp.1734-1739.
- (17) 稲岡恭二ほか4名, 機論B, 58-551 (1992), pp.2241-2247.
- (18) Inaoka K. and Suzuki K., Turbulent Shear Flows 9 (ed. F. Durst et al.), (1995), pp.365-382.
- (19) Suzuki K, Key-note paper at the 9th Int. Symp. on Transport Phenomena, Vol. 1 (1996), pp.72-83.