TUMSAT-OACIS Repository - Tokyo

University of Marine Science and Technology

(東京海洋大学)

フロン系冷媒を用いた水平微細溝付管外の凝縮熱伝 達率の予測

メタデータ	言語: ja
	出版者:
	公開日: 2020-11-25
	キーワード (Ja):
	キーワード (En):
	作成者: 松野, 友暢
	メールアドレス:
	所属:
URL	https://oacis.repo.nii.ac.jp/records/2052

博士学位論文

フロン系冷媒を用いた水平微細溝付管外の 凝縮熱伝達率の予測

2020年度 (2020年9月)

東京海洋大学大学院 海洋科学技術研究科 応用環境システム学専攻

松野 友暢

目次

記号	iv
第1章 序論	1
1.1 研究の背景	1
1.2 従来の研究	4
1.3 本論文の目的および構成	10
第2章 実験装置および実験方法	11
2.1 実験装置	11
2.1.1 実験装置の概要	11
2.1.2 試験伝熱区間	11
2.1.3 試験伝熱管	15
2.2 測定方法	24
2.2.1 温度の測定	24
2.2.2 流量の測定	24
2.2.3 圧力の測定	24
2.2.4 電気抵抗法を用いた管壁面温度の測定	25
2.3 実験方法	27
2.3.1 単管実験	27
2.3.2 イナンデーション実験	28
2.4 実験条件	29
2.4.1 単管実験	29
2.4.2 イナンデーション実験	31
2.5 冷媒物性	33
第3章 データ整理	34
3.1 熱交換量	34
3.2 熱流束	34
3.3 総括伝熱係数	34
3.4 管壁の熱抵抗	34
3.5 ウィルソンプロット法による壁面温度の算出	35
3.6 凝縮面過冷度	35
3.7 凝縮熱伝達率	36
3.8 液膜レイノルズ数	36
第4章 水平平滑円管の管外凝縮	37

4.1 水平円管に対する膜状凝縮の Nusselt の式	37
4.2 単管実験	38
4.2.1 Wilson-Plot 法を用いた凝縮熱伝達率	38
4.2.2 壁面温度を電気抵抗法で測定した凝縮熱伝達率	44
4.3 イナンデーション実験	49
4.3.1 Wilson-Plot 法を用いた凝縮熱伝達率	49
4.3.2 壁面温度を電気抵抗法で測定した凝縮熱伝達率	54
4.4 まとめ	59
第5章 ローフィン管の管外凝縮	60
5.1 液充満角度	60
5.2 単管実験	62
5.3 イナンデーション実験	64
5.4 従来提案されている予測式	66
5.5 まとめ	69
第6章 凝縮熱伝達に与えるフィン先端形状の影響	70
6.1 MG34L のフィン先端形状	70
6.2 MG34L の単管実験	73
6.2.1 周方向分断形状の影響	73
6.2.2 Y字溝の影響	75
6.3 MG34L のイナンデーション実験	76
6.3.1 周方向分断形状の影響	76
6.3.2 Y字溝の影響	78
6.4 まとめ	79
第7章 凝縮熱伝達に与える管径と冷媒物性の影響	81
7.1 MG40LL の形状	81
7.2 凝縮数	83
7.3 MG40LLの単管実験	83
7.3.1 管径の影響	83
7.3.2 冷媒物性の影響	89
7.4 MG40LL のイナンデーション実験	92
7.4.1 管径の影響	92
7.4.2 冷媒物性の影響	98
7.4 まとめ	100
第8章 予測式の提案	101
8.1 水平平滑円管のイナンデーション影響下の凝縮熱伝達率	101
8.1.1 従来の予測式	101

8.1.2 新しい予測式の提案	101
8.2 3 次元微細溝付管のイナンデーション影響下の凝縮熱伝達率	104
8.2.1 新しい予測式の提案	104
8.3 まとめ	108
第9章 総括	109
謝辞	115
参考文献	117
付録1 白金測温抵抗体の検定	120
付録2 試験伝熱管の検定	122
付録 3 Wilson Plot 法	132

記号

A	面積	$[m^2]$
bwt	底肉厚	[mm]
Ci	Dittus-Boelter 係数	[-]
Ср	定圧比熱	[J kg ⁻¹ K ⁻¹]
c_T	試験伝熱管の比熱	[J kg ⁻¹ K ⁻¹]
D	直径	[m]
Δh	凝縮潜熱	[kJ kg ⁻¹]
ΔT	凝縮面過冷度	[K]
ΔTm	対数平均温度差	[K]
g	重力加速度	[m s ⁻²]
Ga	ガリレオ数	[-]
Ja	ヤコブ数	[-]
Κ	総括伝熱係数	$[W m^{-2} K^{-1}]$
l	有効伝熱長さ	[m]
Nu*	凝縮数	[-]
Р	圧力	[MPa]
p_{f}	フィンピッチ	[mm]
Pr	プラントル数	[-]
Q	熱交換量	[W]
q	熱流束	[W m ⁻²]
r	半径	[m]
Re	レイノルズ数	[-]
Rw	管壁の熱抵抗	$[m^2 K W^{-1}]$
S	面積	[m ²]
S	フィン溝幅	[mm]
Т	温度	[°C], [K]
t	フィン先端厚さ	[mm]
U	流速	[m s ⁻¹]
W	質量流量	[kg s ⁻¹]
Ζ	液充満位置	[m]

ギリシャ記号

α	熱伝達率	$[W m^{-2} K^{-1}]$
ε	伝熱促進率	[-]
Г	単位長さ当たりの凝縮量	[kg m ⁻¹ s ⁻¹]
ϕ	角度	[°]
η	面積拡大率	[-]
λ	熱伝導率	[W m ⁻¹ K ⁻¹]
μ	粘度	[Pa s]
ν	動粘度	$[m^2 s^{-1}]$
π	円周率	[-]
θ	フィン半頂角	[deg.]
ρ	密度	[kg m ⁻³]
σ	表面張力	[N m ⁻¹]

添字

cal	計算值
eq	等価
exp	実験値
f	フィン
i	管内
in	冷却水入り口
L	冷媒液
m	平均
Nusselt eq.	Nusselt の式
0	管外
out	冷却水出口
r	飽和冷媒
reg	電気抵抗法を用いて壁面温度を測定
root	フィン根本
s	冷却水
supply	給液冷媒
Т	試験伝熱管

V	冷媒蒸気
W	試験伝熱管壁
wil	Wilson-Plot 法

第1章 序論

1.1 研究の背景

地球温暖化問題は日本においては、異常な夏の暑さが実体験として感じられるようになってきて いる。学校設備への空調機設置が急ピッチで進められていることがニュースとして取り上げられ、 100 年に一度の暴風雨や洪水といった重大な災害も日常的になりつつある。また、開発途上国とさ れていた国・地域の経済発展に伴い、エネルギーの消費が増加している。2016年の温室効果ガス 排出量シェアを国別で見ると、中国が23.2%で1位、インドが5.1%でロシアと並んで同率4位、続 いてインドネシア、ブラジル、日本の順である。このような状況に対し、先進各国のみならず、すべ ての国・地域で温室効果ガスの削減が必要であると議論がされている。その議論の場として、世界 各国が参加する地球温暖化問題の解決のため会議「国連気候変動枠組条約締約国会議 (Conference of the Parties: COP)」がある。COP では、首脳レベルで地球温暖化のリスク評価や温室 効果ガス排出削減の具体的な対策についての議論を行っている。その成果として、2015 年にパリ で開催された国連気候変動枠組み条約の第 21 回締約国会議(COP21)では、2020 年以降の温 暖化対策の法的拘束力を持つ国際枠組み「パリ協定」が正式に採択されている。パリ協定は、途 上国を含む全ての参加国に排出削減の努力を求める枠組みとなっており、歴史上最も画期的であ るともいわれている。目的は、「世界の平均気温上昇を産業革命以前に比べて 2℃より十分低く保 ち、1.5℃に抑える努力をすること」である。そのためには、できるかぎり早く世界の温室効果ガス排 出量をピークアウトし、21 世紀後半には、温室効果ガス排出量と(森林などによる)吸収量のバラン スをとる必要がある。日本では、パリ協定に対する中期目標として、2030年度の温室効果ガスの排 出を 2013 年度の水準から 26%削減することを目標として定め、再生可能エネルギーの導入量を 増やすなど温室効果ガスの低排出なエネルギーミックスの推進と、さらなるエネルギー効率化の追 求を進めている。

冷凍空調分野では、長らくフロン系冷媒によるオゾン層破壊に対する議論と対策が、多くの国と 地域の参画によりなされてきた。フロン系冷媒は、アンモニアを冷媒とする冷蔵庫の取り扱いを容 易にするため 1928 年に開発された R12 に端を発する。人体への影響が軽微で、不燃かつ良好な システム性能を発揮する R12 は、夢の物質とまで言われ冷凍空調機器や洗浄・発泡剤用途に広く 利用された。しかし、1974 年に R12 などのクロロフルオロカーボン(Chloro Fluoro Carbon: CFC)に 含まれる塩素は、大気中のオゾン層を破壊することが分かり、1970 年代は CFC 系冷媒によるオゾ ン層破壊が世界的な大問題となった。このため、CFC 系冷媒からオゾン層を破壊しない物質への 転換を世界的に図る必要性があった。そこで国際的な取り組みとして、オゾン層の保護のためのウ ィーン条約に基づき、オゾン層を破壊するおそれのある物質を指定し、これらの物質の製造、消費 および貿易を規制することを目的とした「オゾン層を破壊する物質に関するモントリオール議定書 (モントリオール議定書)」が、1987 年にカナダで採択された。モントリオール議定書は、フロン類が

環境に与える影響の研究や、代替冷媒および機器類の研究開発が進んだことから、規制物質の 追加や削減スケジュールの前倒しとして、度々改正が行われている[ロンドン改正・調整(1990年)、 コペンハーゲン改正・調整(1992 年)、ウィーン調整(1995 年)、モントリオール改正(1997 年)、北京 改正(1999 年)、モントリオール調整(2007 年)]。 取り組みの進捗により、CFC 系フロン冷媒の生産・ 使用が 1995 年までに全廃され、暫定的に使用可能なハイドロクロロフルオロカーボン(Hydro Chloro Fluoro Carbon: HCFC)系冷媒や、新たに開発されたオゾン層破壊係数(Ozone Depletion Potential: ODP) が皆無なハイドロフルオロカーボン(Hydro Fluoro Carbon: HFC)系冷媒への転換が なされた。しかし、暫定的に使用可能な HCFC 系冷媒は CFC 系冷媒より ODP はかなり小さいが依 然として ODP を有しており、先進国では 2020 年までに全廃された。ただし、開発途上国では 2030 年に全廃であるため、HCFC 系冷媒の完全な撤廃はもう少し時間がかかりそうである。また、ODP が皆無であるHFC系冷媒は、地球温暖化係数(Global Warming Potential:GWP)が二酸化炭素の 数百から数万倍と大きく、1997 年に京都で開催された国連気候変動枠組み条約の第 3 回締約国 会議(COP3)において温室効果ガスに指定され、排出量規制の対象物質となった。この規制により、 フロン系冷媒はオゾン層保護だけでなく、地球温暖化問題に対する影響の考慮が必要となった。 その後、モントリオール議定書の最も新しい改正として「キガリ改正(2016 年)」が行われ、日本を含 む先進国においては、HFC 系冷媒の生産量と消費量について、2011 年から 2013 年までの平均 数量等を基準値として、2019年から削減を開始。2036年までに85%分を段階的に削減することと している。日本では 2029 年まではこれまでの研究・技術開発により規制をクリアできることが予想さ れている。しかし、それ以降の規制に対しては現段階の技術・法規制ではクリアできない見通しで ある。そこで、これらの規制等に対して冷凍空調機器メーカーでは、冷媒配管の小径化や機器小 型化などで充填量の削減を進めている。これは、足元の冷媒充填量削減の意味もあるが、GWP が 1 ケタ台かつ ODP が皆無ないし極めて微小なハイドロフルオロオレフィン(Hydro Fluoro Olefin: HFO)系冷媒もしくは、HFC系およびHFO系の混合冷媒、炭化水素系冷媒への転換を見据えたも のである。また、HFO 系冷媒は R1234yf や R1234ze(E)、R1233zd(E)などが用いられ始めているが、 登場当初よりは価格が低下したとは言え、以前 HFC 系冷媒の数倍の価格で高コストである。また、 単純に冷媒を入れ替えた場合では物性値の影響によりシステム性能の低下となる。システム性能 が低下してしまうと、機器のエネルギー消費が上がってしまい、間接的に地球温暖化へ悪影響を 及ぼすこととなる。さらに、微燃性という表現が用いられてはいるが、可燃性の物質である。このた め、規制をクリアしつつも機器性能を低下させないようにし、従来よりも慎重に冷媒漏洩対策等の 安全対策を施すため、冷媒やシステム全体にわたって研究開発が進められている。また、新規の 製造だけでなく、従来設備利用中の冷媒漏洩、撤去時の冷媒未回収による影響についても重要 性が認識されており、機器製造・運用・廃棄のライフサイクルとして環境影響低減が求められている。

このような状況において、セントラル空調方式が採用される大型ショッピングモールや地域冷暖 房の冷熱源として、シェルアンドチューブ式の熱交換器を用いる大型のターボ冷凍機が用いられ ており、特に部分負荷での高効率化が進んでいる。近年では冷媒として HFC 系冷媒の R134a や R245fa が用いられてきたが、HFO 系の単一冷媒もしくは共沸混合冷媒を採用した機種が登場して いる。一方で、ターボ冷凍機の大部分は熱交換器であり、用いられる伝熱管は平滑管ではなく、内 外面に様々な形状を持つ伝熱促進管が用いられている。高性能な伝熱促進管の採用が不可欠な 理由として、部分負荷時の低温度差での熱伝達率向上や、熱交換器の小型化使用部材削減によ る製造・廃棄時の環境負荷低減があげられる。コスト面では、熱交換器に使用される銅管の値段は、 60%から 70%が銅地金の価格になる。これは、銅需要そのものが社会的に高騰しているためで、 20 年前から比較すると3 倍以上の値上がりとなっていることに由来する。また今後、電気自動車や 電子機器の普及に伴い、埋蔵量の問題もあるため銅需要が高騰することはあっても、低下すること はない。仮に元の価格に対して、銅地金の価格の占める割合が 60%だったとすると、加工賃が 30%増加しても、銅管の価格は 12%の上昇となる。12%の単価増に対して、伝熱性能が向上して 使用する銅管の本数や長さが15%減ると、元の状態より4%以上のコスト低減となる。また、伝熱面 積を減らすことにより、機器全体の小型化につながり、実際には伝熱管単体以上のコストメリットを 見込むことが出来る。一方で、伝熱管そのものを薄くすることも取り組まれているが、すでに必要な 強度に対してほぼ限界である。また、HFO 系冷媒を採用している場合、微燃性が安全上の問題と なるため設備側の安全対策だけでなく、冷媒充填量の削減はリスク低減として非常に重要である。 一方、単純な小径化では、設備側のポンプ動力の増加によりシステム全体のエネルギー効率が低 下してしまうことから、使用される冷媒等の条件毎に最適な形状を見出す必要がある。また、伝熱 管によく用いられる銅は、製錬時への有毒物の排出や、電気精錬によるエネルギー消費により環 境負荷影響が大きい。したがって、銅使用量の削減そのものが、コスト削減だけではなく、環境負 荷低減に大いに貢献することからも、たとえ単価が高くなっても高性能な伝熱促進管の開発要求 は途絶えることがない。ターボ冷凍機の凝縮器では、伝熱促進管として 3 次元微細溝付管が用い られるが、冷媒物性の影響だけでなく、多段で使用した場合のイナンデーション影響を考慮する必 要があり、単管の伝熱データだけでは機器設計を行うことが出来ない。しかし、HFO 系冷媒を用い た管群試験による研究は依然少なく、HFO 系冷媒の種類も多いため伝熱管形状の最適化は難し くなっている。

1.2 従来の研究

ターボ冷凍機において、熱交換器の性能は機器単体およびシステム全体のエネルギー効率や 設置に必要な空間に大きな影響を与えるため、過去より研究がなされ、今現在も様々な取り組み が行われている。ターボ冷凍機に代表されるシェルアンドチューブ型熱交換器に使用される伝熱 管の凝縮熱伝達の促進を目的に、管外形状に着目した研究は以下に示すように多数見受けられ る。

Beatty-Katz¹⁾は、塩化メチル、二酸化硫黄、R22、プロパン、n-ブタン、n-プロパノールを用いて、 銅製の水平平滑管および 6 本のローフィン付き管を用いて凝縮熱伝達実験を行い、フィン寸法に よる熱伝達の影響について考察した。その結果、フィンチューブの水平・垂直方向の寸法が熱伝 達に影響することを明らかにし、以下のフィンチューブの凝縮熱伝達率の予測式を導いた。

$$\begin{aligned} \alpha_{cal} &= 0.689 \cdot \left(\frac{\lambda_{L}^{3} \cdot \rho_{L}^{2} \cdot g \cdot \Delta h_{LV}}{\mu_{L} \cdot \Delta T}\right)^{0.25} \cdot \left(\frac{1}{D_{eq}}\right)^{0.25} \\ &= 0.689 \cdot \left(\frac{\lambda_{L}^{3} \cdot \rho_{L}^{2} \cdot g \cdot \Delta h_{LV}}{\mu_{L} \cdot \Delta T}\right)^{0.25} \cdot \left(1.3 \cdot \phi \cdot \frac{A_{f}}{A_{o}} \cdot \frac{1}{\ell} + \frac{A_{t}}{A_{o}} \cdot \frac{1}{D_{o} \cdot D_{root}^{0.25}}\right) \\ &= 0.689 \cdot \left(\frac{\lambda_{L}^{3} \cdot \rho_{L}^{2} \cdot g \cdot \Delta h_{LV}}{\mu_{L} \cdot \Delta T}\right)^{0.25} \\ &\cdot \left(1.3 \cdot \phi \cdot \frac{\frac{\pi}{4} \cdot \left(D_{o}^{2} - D_{root}^{2}\right) + \pi \cdot D_{o} \cdot t_{f}}{\pi \cdot D_{o} \cdot (s + t_{f})} \cdot \frac{\pi \cdot \left(D_{o}^{2} - D_{root}^{2}\right)}{4 \cdot D_{o}} + \frac{\pi \cdot D_{root} \cdot t_{f}}{\pi \cdot D_{o} \cdot (s + t_{f})} \cdot \frac{1}{D_{root}^{0.25}}\right) \end{aligned}$$
(1.1)

河合ら²⁾は、外面フィンチューブのフィン表面において R12 が凝縮する際のフィン形状と凝縮熱 伝達率との関係について実験を行った。その結果、単位長さあたりの凝縮熱伝達率が最大となる 最適なフィン形状を明らかにした。ここで、熱伝達係数 α [W m⁻² K⁻¹]は、熱伝導率 λ [W/(m K)]、表 面張力 σ [N m⁻¹]、密度 ρ [kg m⁻³]との関係として以下のように予測している。

$$\left(\frac{\alpha}{\lambda_{\rm L}}\right) \approx \left(\frac{\sigma}{\rho_{\rm L} \cdot g}\right)^{-a} \qquad a = 1.7 \sim 2.0 \tag{1.2}$$

河合ら³は、冷媒 R11、R12、R22 および R114 を用いて、凝縮する流体の物性値を考慮した一般的な形でフィンチューブの凝縮伝熱特性を表すことを試みた。その結果、冷媒が凝縮するときのフィンチューブの特性を表す実験式を導いた。単位長さあたりの凝縮熱伝達係数 α_{0} [W m⁻¹ K⁻¹]は、熱伝達係数 α [W m⁻² K⁻¹]、単位長さあたりの表面積 S[m² m⁻¹]、係数 c、密度 ρ [kg m⁻³]、蒸発 潜熱 Δh_{LV} [J kg⁻¹]、フィン根元径 D_{root} [m]、粘度 μ_{L} [Pas]、凝縮面過冷度 ΔT [K]、表面張力 σ [N m⁻¹ 1]で以下のように定義される。

$$\alpha_{\ell} = \alpha \cdot S = c \cdot S \cdot \left(\frac{\lambda_L}{D_o}\right) \cdot \left(\frac{\rho_L^2 \cdot g \cdot \ell \cdot D_o^3}{\lambda_L \cdot \mu_L \cdot \Delta T}\right)^{0.25} \cdot \left(\frac{\sigma}{\rho_L \cdot g \cdot D_o^2}\right)^{-1.5}$$
(1.3)

平沢らは⁴⁾、底の浅い鉛直長方形溝にエタノールを流す膜状凝縮実験で、膜状凝縮のみぞ部・ 角部の表面張力の影響について理論解析を行った。その結果、微小みぞの近傍の液膜は表面張 力によりみぞ角部に引き込まれるために局所的に薄くなり、膜の熱抵抗が減じて凝縮特性が向上 し、凝縮伝熱性能の向上には微小なフィンとみぞが重要であると明らかにした。

本田ら⁵は、供試流体に R113、メタノールを使用し、平滑管と3本のローフィン付管および1種類ののこ歯状フィン付管で、排液板と取り付けた場合と、取り付けない場合の伝熱性能およびみぞ部凝縮液の挙動について考察した。これよりローフィン付管にはフィン間で凝縮液が保持される液充満位置が存在し、排液板の取り付けにより液充満角度が大きくなり、伝熱性能が向上したことを明らかにした。以下に示すのが、本田らが示す液充満角度の予測式である。

$$\phi_{\rm f} = \left(\frac{4 \cdot \sigma \cdot \cos\theta}{\rho_{\rm L} \cdot g \cdot s \cdot D_{\rm o}} - 1\right) \tag{1.4}$$

本田・野津 ⁶は、表面張力の影響が支配的な領域についての伝熱性能の予測法のために、本 田・藤井の縦溝付鉛直面の数値解析をローフィン付管に適応し、従来の実験データの無次元整理 を行い、数値解を±5%以内に近似する平均ヌセルト数の式を作成した。

Webb ら⁷は、冷媒 R11 を用いて 3 本の水平フィンチューブの凝縮熱伝達実験を行い、フィン 上に形成される液膜の表面張力の影響を考察した。Webb らは凝縮液膜モデルを提案し、フィンピ ッチ・フィン高さが液膜厚さおよび液膜形成に影響していると結論づけ、実験式を提案した。

本田ら⁸は、ローフィン付き1行管列における凝縮液の伝熱、流動特性の基礎的な知見を得る 目的で、冷媒R113、メタノール、n-プロパノールを用いた凝縮熱伝達実験を行った。その結果、凝 縮液落下モード、上方管からの落下液で覆われる下方管の表面積割合および液充満角度などに 及ぼす凝縮熱伝達率の影響について明らかにした。

本田ら⁹は、水平ローフィン付管上の膜状凝縮に関する前報(1985)の伝熱計算法をより広範囲 に使用できる形に一般化した。管表面を液充満領域とそうでない領域に分け、さらに各領域につ いてフィン部とフィン根本管表面部に分けて式を導出し、連立式として解くことで伝熱量を求めた 後、平均ヌセルト数を求め、著者らおよび著者ら以外の従来の実験値の大部分を±20%で一致し、 表面張力と密度の比が大きく異なる物性であっても、フィン間隔の影響を正確に予測する式を作成した。

本田ら¹⁰は、前報(1987)をイナンデーションの影響を含む形に拡張し、従来の水、アセトン、n-ブタン、冷媒 R12 の 4 物質が用いられた 5 種類の管群実験結果と比較し、いずれの場合でもよく 一致することを確認した。また、各物質で最適なフィン間隔が異なることを示した。

朱・本田¹¹は、水平ローフィン付管のフィン部のみに着目し、凝縮伝熱性能に及ぼすフィンの形 状および寸法の影響について理論計算し、冷凍機凝縮器の運転条件を想定し冷媒およびフィン 材質に影響について明らかにした。

Chengら¹²は、冷媒 R134aを用いて、平滑管、3 種類のローフィン付き管ならびに3 種類の3 次元フィン付き管を管群で評価している。その結果、最上段において3 次元フィン付き管の管外凝縮熱伝達率が最も高いことを報告している。

Huber ら¹³は, 冷媒 R134a を使用して 3 次元フィンならびに Y 型フィンを有する 2 種類の高性 能伝熱管の管外凝縮熱伝達率を管群にて評価している。その結果、3 次元フィン付管の凝縮熱伝 達率が最も高いことを報告している。

Briggs-Rose¹⁴⁾は、水平ローフィン付管のフィン効率を解明するために、伝熱管寸法および金属 材料の異なる試験管を使用し、水蒸気および R113 を用いて最適なフィン間隔の実験式を提案した。

Rose¹⁵⁾は、Beatty-Katz のローフィン付管の予測式はフィン間隔による表面張力の影響について 考慮されていないため、本田らの液充満角度の予測式および Briggs・Rose(1994)の最適なフィン 間隔の予測式を考慮し、以下に示す新たな予測式を提案した。

$$\begin{split} \varepsilon &= \frac{D_{o}}{D_{root}} \frac{t}{(b+t)} T_{t} + \frac{\phi_{f}}{\pi} \frac{(1-f_{r})}{\cos \theta} \left(\frac{D_{o}^{2} - D_{r}^{2}}{2D_{r}(b+t)} \right) T_{f} + \frac{\phi_{f}}{\pi} (1-f_{s}) B_{1} \frac{s}{(b+t)} T_{s} \\ T_{t} &= \left\{ \frac{D_{root}}{D_{o}} + \frac{B_{t} G_{t}}{0.728^{4}} \right\}^{\frac{1}{4}} \\ G_{t} &= \frac{\sigma D_{root}}{(\rho_{L} - \rho_{V}) g t^{3}} \\ T_{f} &= \left\{ \left(\frac{0.943}{0.728} \right)^{4} \frac{D_{r}}{h_{e}} + \frac{B_{f} G_{f}}{0.728^{4}} \right\}^{\frac{1}{4}} \\ G_{f} &= \frac{\sigma D_{root}}{(\rho_{L} - \rho_{V}) g h^{3}} \end{split}$$
(1.5)

$$T_{\rm s} = \left\{ \frac{\left(\zeta\left(\phi_{\rm f}\right)\right)^3}{0.728^4} + \frac{B_{\rm s}G_{\rm s}}{0.728^4} \right\}^{\frac{1}{4}}$$

$$G_{\rm s} = \frac{\sigma D_{\rm root}}{\left(\rho_{\rm L} - \rho_{\rm V}\right)gs^3}$$

$$B_{\rm t} = B_{\rm f} = B_{\rm s} = 0.143$$

$$B_{\rm l} = 2.96$$

$$\zeta\left(\phi_{\rm f}\right) = 0.874 + 0.1991 \times 10^{-2} \cdot \phi_{\rm f} - 0.2642 \times 10^{-2} \cdot \phi_{\rm f}^2 + 0.5530 \times 10^{-2} \cdot \phi_{\rm f}^3 - 0.1363 \times 10^{-2} \cdot \phi_{\rm f}^4$$

台形フィンの場合

$$f_{\rm r} = \frac{1 - \tan(\theta/2)}{1 + \tan(\theta/2)} \cdot \frac{2 \cdot \sigma \cdot \cos\theta}{\rho_{\rm L} \cdot g \cdot D_{\rm root} \cdot h_{\rm f}} \cdot \frac{\tan(\phi_{\rm f}/2)}{\phi_{\rm f}}$$

$$f_{\rm s} = \frac{1 - \tan(\theta/2)}{1 + \tan(\theta/2)} \cdot \frac{4 \cdot \sigma}{\rho_{\rm L} \cdot g \cdot D_{\rm root} \cdot s} \cdot \frac{\tan(\phi_{\rm f}/2)}{\phi_{\rm f}}$$

$$\mathbb{P} \text{行 } \mathcal{T} \not\prec \mathcal{O} \text{ 場} \text{ G}$$

$$f_{\rm r} = \frac{2 \cdot \sigma \cdot \cos\theta}{\rho_{\rm L} \cdot g \cdot D_{\rm root} \cdot h_{\rm f}} \cdot \frac{\tan(\phi_{\rm f}/2)}{\phi_{\rm f}}$$

$$f_{\rm s} = \frac{4 \cdot \sigma}{\rho_{\rm L} \cdot g \cdot D_{\rm root} \cdot h_{\rm f}} \cdot \frac{\tan(\phi_{\rm f}/2)}{\phi_{\rm f}}$$

本田・眞喜志¹⁶は、2 次元フィン側面に周方向リブを有する高性能な形状を提案し、冷媒 R123 を対象に膜状凝縮の数値計算を行なった。その結果、従来提案されている 6 種類の高性能 2 次 元フィンの結果と比較して、従来形状で最も高性能な形状よりもシングルリブで 27%、ダブルリブで 58%高い伝熱性能を有することを報告している。

Kumar ら ¹⁷⁾は、冷媒 R134a を使用して外表面に高さ約 0.65mm のピンフィンを設けた伝熱管の 凝縮熱伝達実験を行った。その結果ローフィン管(40山/インチ)と比較して、ピンフィン付管の凝縮 熱伝達率が高いことを報告している。

Jun ら¹⁸は、冷媒 R11、R12、R123、R134a を使用して、平滑管、ローフィン管、3 次元フィンを有 する商用管 Turbo-C の凝縮熱伝達実験を行った。その結果、Turbo-C が最も高い熱伝達率を示し たことを報告している。

本田ら¹⁹は、冷媒 RI34a を使用して、2 種類のローフィン管と3 種類の3 次元フィン管を用いた 千鳥管群での凝縮熱伝達実験を行い、その結果を平骨管とローフィン管の管群での結果と比較し た。その結果、凝縮液イナンデーションが少ない場合には3 次元フィン管優れているが、3 次元フ ィン管は凝縮液イナンデーションの影響を受けやすく、膜レイノルズ数が大きい領域ではローフィン管の方が高い伝熱性能を示すことを明らかにした。

Belghazi ら²⁰⁾は、フィン側面の中間部に切り欠きを設けた伝熱管の管群における凝縮熱伝達率 を評価した結果を報告している。その結果、切り欠きを設ける事によって、ローフィン管と比較して、 凝縮熱伝達率が約 30%向上することを報告している。

Kumar ら²¹⁾は、冷媒 R134a を使用して 4 本のフィンチューブと外表面に高さ約 0.65mm のピン フィンを設けた伝熱管の管外凝縮熱伝達率を単管にて実験し、実験結果から熱伝達の予測式を 提案した。この予測式は実験値の 15%以内に収束し、過去の研究者の実験値も±35%で予測で きたことを報告している。

Gstoehl-Thome²²は、冷媒 R134a を使用して管群条件下における平滑管、ローフィン付管ならび に2種類の3次元構造のフィン付管の凝縮熱伝達実験を行った。その結果、最上部に設置された 伝熱管は、3次元構造のフィン付管の凝縮熱伝達率が平滑管およびローフィン管よりも高性能であ ることを報告している。

Kang ら²³⁾は、冷媒 R134a を使用して1本のローフィン付管と3本の3次元フィン管(Turbo-C) を用いて凝縮熱伝達実験を行った。その結果、Turbo-C はローフィン付管より伝熱性能に優れるこ とを明らかにし、実験値を±5%以内に予測する実験式を提案した。

$$Nu_{cal} = 0.148 \cdot Re_{f}^{-0.201} \cdot Pr_{L}^{1.461} \cdot Ga_{L}^{0.063} \cdot \left(\frac{h_{f}}{p_{f}}\right)^{0.179}$$

$$Re_{f} = \frac{4\Gamma}{\mu_{L}}, \quad Ga_{L} = \frac{D_{o}^{3} \cdot g \cdot \mu_{L}}{\rho_{L}}$$
(1.6)

Taoら²⁴⁾は、R134aを使用して5本のローフィン管および5本の3次元フィン付管の管外凝縮 熱伝達率を管群にて評価している。その結果、3次元フィン付管の管外凝縮熱伝達率よりも、ロー フィン管(54山/インチ)およびローフィン管(56山/インチ)の方が8%高い凝縮熱伝達率を示すことを 報告している。

永田ら²⁵は、冷媒 R1234zd(E)、R1234ze(Z)および R1233zd(E)を使用して水平平滑管の凝縮熱 伝達およびプール沸騰熱伝達に関する実験を行った。その結果、R1233zd(E)は Nusselt の理論解 より 25%高い値を示すことを報告した。

Al-Badriら20は、冷媒 R134a を使用して5本のローフィン管および5本の3次元フィン付管の

管外凝縮熱伝達率を管群にて評価している。その結果、管群 10 行目までは 3 次元フィン付管の 方がローフィン管よりも高い凝縮熱伝達率を示し、39 山/インチおよび 48 山/インチの方が 58 山/イ ンチの 3 次元フィン付管よりも高い値を示すと報告している。

Chen ら²⁷⁾は、冷媒 R1233zd(E)を使用して、平滑管と3 次元フィン付管の凝縮熱伝達実験を行った。その結果、平滑管よりも8.4 倍程度高い凝縮熱伝達率を示すことを報告した。

Steinhoffら²⁸は、冷媒 R134aを使用して、平滑管と4本の3次元フィン付管の凝縮熱伝達実験 を行った。その結果、平滑管よりも14倍から27倍高い凝縮熱伝達率を示し、その要因は先端が ねじれたフィンの構造によるものと報告している。

Ji²⁹⁾らは、冷媒 R134a、R1234ze(E)、R1233zd(E)を使用して、平滑管と2本のフィンの厚さが異なる3次元フィン付管の凝縮熱伝達実験を行った。その結果、R1233zd(E)<R1234ze(E)<R134aの 順に高い凝縮熱伝達率を示し、フィンの厚い管の方が高い熱伝達率を示すことを報告している。

1.3 本論文の目的および構成

第 1.2 節で述べてきたように、ターボ冷凍機に用いられるシェルアンドチューブ式の凝縮器における、管外凝縮熱伝達に関する研究は数多く行われている。しかしながら、R1234ze(E)や R1234yf などの HFO 系冷媒を用いた管群による研究は少ない。また、3 次元フィン付き管や 3 次元微細溝 付管と呼ばれる 3 次元構造フィンを持つ伝熱管の研究は数多く行われているものの、伝熱管メー カーのノウハウにもかかわるため、その形状と凝縮熱伝達率について体系的にまとめられたものは 少なく、3 次元構造フィンが与える凝縮熱伝達率への影響が十分に解明されているとは言えない。

本研究は、ターボ冷凍機の凝縮器を対象とし、平滑管およびローフィン管、3次元微細溝付管の 単管および管群を模擬した凝縮熱伝達実験を行い、その伝熱特性を明らかとするとともに、機器 設計や形状開発に有益となる凝縮熱伝達率の予測式の作成を目的とする。

本論文の第2章以降の構成は以下のとおりである。

第2章では、実験装置および試験伝熱管の詳細、実験方法および実験条件について述べる。 第3章では、実験で得た実験データの整理方法について述べる。

第4章では、R134aとR245faを用いた水平平滑円管での管外凝縮熱伝達の単管およびイナン デーション実験の実験結果について述べる。また、Wilson-Plot 法および壁面温度を測定した場合 の比較、液膜内の温度分布の考慮の有無について検証する。

第5章では、フィンピッチ26および34山/インチのローフィン管について、R134aおよびR245faを用いた管外凝縮熱伝達の単管およびイナンデーション実験の実験結果について述べるとともに、 過去に提案された予測式との比較を行う。

第6章では、フィンピッチ34山/インチの周方向の追加工を省略した3次元微細溝付管とすべての加工を施した3次元微細溝付管について、R134aおよびR245faを用いた管外凝縮熱伝達の単管およびイナンデーション実験の実験結果について述べる。

第7章では、外径19mm サイズおよび16mm サイズの外面に先端交差分断型フィンをもつフィンピッチ40山/インチの3次元微細溝付管について、R134aおよびR245fa、R1234ze(E)、R1234yfを用いた単管およびイナンデーション実験の実験結果について述べる。

第8章では、平滑管の管外凝縮熱伝達率について、イナンデーションの影響と管外径と管ピッチを考慮した予測式の提案を行うとともに、3次元微細溝付管の管外凝縮熱伝達率について、平滑管の予測式を元にフィン形状と冷媒物性値、イナンデーションの影響を考慮した予測式を提案する。

第9章では、本論文の総括を行う。

第2章 実験装置および実験方法

本実験装置は、水平管外凝縮型のシェルアンドチューブ式凝縮器を模擬したものである。試験 装置の各部は大別して、冷媒の自然循環ループおよび液冷媒供給ループ、冷却水の強制循環ル ールで構成されている。試験伝熱管には、平滑管および 9 種類の伝熱促進管を用いた。本章で は、実験装置および実験方法の詳細について示す。

2.1 実験装置

2.1.1 実験装置の概要

図 2.1 に、試験装置の概要図を示す。本実験装置は大別して、冷媒の自然循環ループおよび 液冷媒供給ループ、冷却水の強制循環ループで構成される。

冷媒の自然循環ループは、テストセクションである凝縮器と蒸発器を配管で接続したもので構成 される。また、凝縮器の前面および後面には、凝縮状態の観察のための観察用窓を設けている。 冷媒蒸気は、蒸発器に設置している容量 10kW の電気ヒーターで冷媒液を昇温・昇圧して発生す る。発生した冷媒蒸気は、蒸発器から蒸気配管を通じて凝縮器へ供給され、凝縮器で凝縮した冷 媒液は、凝縮器から液配管により蒸発器へ戻る。なお、凝縮器の冷媒蒸気出口には、冷媒蒸気流 速の影響をなくすため邪魔板を設置している。

冷却水の強制循環ループは、冷却水タンク、冷却水ポンプ、電気ヒーター、ブライン熱交換器、 流量計、混合器、試験伝熱管、自動調整弁を配管で接続した物で構成される。冷却水タンクから、 冷却水ポンプで冷却水を圧送し、試験伝熱管に冷却水を供給する。冷却水温度は、ブライン熱交 換器のブライン流量と電気ヒーターを調節計で制御し、冷却・加熱をして一定温度に調節にしてお り、その温度は混合器に挿入された白金測温抵抗体で測定している。冷却水流量は流量計で測 定した値をもとに調節計で自動調整弁を制御し、一定流量に調節している。

また、凝縮器と蒸発器には、イナンデーション影響を模擬するため液冷媒供給ループとして、冷 媒液ポンプ、水熱交換器、電気ヒーター、質量流量計、給液管を配管で接続した。液冷媒は、蒸 発器から冷媒液ポンプにて圧送され、水熱交換器と電気ヒーターで冷却加熱されて一定温度に調 節し、質量流量計で質量流量を計測した後、試験伝熱管上段に設置された給液管に供給される。 液冷媒の質量流量は、質量流量計で測定した値をもとに調節計でインバータ周波数を変調するこ とでモータ回転数を制御し、一定流量に調節している。給液管を出た液冷媒は、試験伝熱管へ降 りかかった後、凝縮器と蒸発器を結ぶ液配管を通じて蒸発器に戻る。

2.1.2 試験伝熱区間

試験伝熱区間である凝縮器は、内径 333 mm の SUS 製シェルアンドチューブ式熱交換器であ

り、凝縮器中央に有効伝熱長さ974mmの試験伝熱管が水平に設置されている。試験伝熱管は凝縮器のフランジを貫通し、管とフランジの間はテフロン製のスペーサによって電気絶縁してあり、O-リングで気密を確保している。冷却水温度は、試験伝熱管の出入口の混合器に挿入した白金測温 抵抗体により測定した。冷却水流量は、試験伝熱管の入口側に設置した電磁流量計により測定した。凝縮器内の蒸気圧力は、凝縮器側面の圧力取出口に接続した絶対圧力伝送器を使用して測 定した。すべての実験ではないが、管壁面平均温度を電気抵抗法により測定した。

図 2.2 に、給液管と試験伝熱管の配置図を示す。管配列はピッチ 29.7 mm、60° 千鳥配列の管 群を模擬した管列であり、給液管と試験伝熱管の鉛直方向の管ピッチは 51.5 mm である。給液用 の液冷媒温度は、配管の途中に設置した白金測温抵抗体で測定した。給液する液冷媒流量は、 給液管入口側に設置した質量流量計を使用して測定した。



図 2.1 実験装置の概要図



図 2.2 給液管と試験伝熱管の配置図

2.1.3 試験伝熱管

試験伝熱管には、外径約 19mm の平滑管(SM)、ローフィン管 3 種類(LF26H、LF26L、LF34L)、 3 次元構造フィンを持つ 3 次元微細溝付管 6 種類(MG34Lu、MG34LvI、MG34LsI、MG34LuI、 MG40LL6B)および、外径約 16mm の 3 次元微細溝付管(MG40LL5B)を実験に用いた。

ローフィン管および 3 次元微細溝付管は、一種のねじ転造加工によりフィンを成形しており、条数は 3 条である。また、3 次元微細溝付管はローフィン管をベースにして、フィン先端部へ加工が施された物である。管軸直角断面で Y 字状に見えるフィン先端に対して平行な溝と、管周断面で フィン先端が V 字状や凹字状に見える分断溝の組み合わせによって様々な形状に分かれる。

図 2.3 に試験伝熱管の記号の説明図を示す。各記号は形状の特徴を表しており、最初の 2 文字でローフィン管(LF)、3 次元微細溝付管(MG)を表し、続く 2 桁の数字が 25.4mm(1インチ)に 有るフィン数を表している。4 文字目からはフィン高さを表しており、H が約 1.4mm、L が約 0.8mm、 LL が約 0.5mm とした。さらに続く文字は、管周方向の分断溝形状、管周平行の Y 字溝の有無、 フィン部外径を表している。

試験伝熱管の詳細な仕様を表 2.1 に示す。各試験伝熱管の面積拡大率は、フィン部外径を基準とした平滑管に対するもので、フィン形状によらず台形環状フィンとして算出した。これは、3 次元 微細溝付管は、フィン形状の複雑さから測定部の定義が難しいため、面積拡大率の定義を統一し て比較しやすくするためである。また、ローフィン管の管軸平行断面の写真を図 2.4 および図 2.5、図 2.6 に示す。微細溝付管の管軸平行断面および管周直角断面の写真を、図 2.7 および、図 2.8、図 2.9、図 2.10、図 2.11、図 2.12 に示す。



図 2.3 試験伝熱管の記号

表 2.1 試験伝熱管の詳細

		SM	LF26H	LF26L	LF34L
フィン部外径D。	[mm]	19.05	18.65	18.70	19.17
フィン高さ $h_{\rm f}$	[mm]	-	1.39	0.84	0.84
管底肉厚 bwt	[mm]	1.30	0.57	0.93	0.88
フィンピッチ $p_{\rm f}$	[mm]	-	0.95	0.90	0.78
フィン先端厚さ t	[mm]	-	0.25	0.30	0.25
フィン溝底幅 s _r	[mm]	-	0.53	0.36	0.34
フィン部内径 D_i	[mm]	-	14.73	15.20	15.74
フィン山頂角 2 $ heta$	[deg.]	-	15.25	12.78	15.60
面積拡大率 η	[-]	1.000	3.42	2.49	2.77

		MG34Lu	MG34LvI	MG34LsI	MG34LuI
フィン部外径D。	[mm]	18.66	18.71	18.71	18.71
フィン高さ h_{f}	[mm]	0.82	0.83	0.86	0.83
管底肉厚 bwt	[mm]	0.77	0.75	0.80	0.75
フィンピッチ $p_{\rm f}$	[mm]	0.80	0.79	0.78	0.79
フィン先端厚さt	[mm]	0.57	0.28	0.24	0.28
フィン溝底幅 s _r	[mm]	0.33	0.33	0.35	0.33
フィン部内径 D_i	[mm]	15.50	15.47	15.38	15.47
フィン山頂角 20	[deg.]	13.50	20.17	17.66	32.71
面積拡大率 η	[-]	3.06	2.74	2.83	2.74

		MG40LL6b	MG40LL5b
フィン部外径D。	[mm]	18.50	15.48
フィン高さ h_{f}	[mm]	0.43	0.56
管底肉厚 bwt	[mm]	0.50	0.51
フィンピッチ $p_{\rm f}$	[mm]	0.65	0.65
フィン先端厚さ t	[mm]	0.40	0.39
フィン溝底幅 s _r	[mm]	0.29	0.31
フィン部内径 D_i	[mm]	16.59	13.30
フィン山頂角 20	[deg.]	25.89	14.59
面積拡大率 η	[-]	2.35	2.67



図 2.4 LF26H の管軸平行断面写真



図 2.5 LF26L の管軸平行断面写真



図 2.6 LF34L の管軸平行断面写真





(b) 管軸直角断面

図 2.7 MG34Luの断面写真





(b) 管軸直角断面

図 2.8 MG34LvIの断面写真



(a) 管軸平行断面



(b) 管軸直角断面

図 2.9 MG34LsI の断面写真





(b) 管軸直角断面

図 2.10 MG34Lul の断面写真





(b) 管軸直角断面

図 2.11 MG40LL6b の断面写真





(b) 管軸直角断面

図 2.12 MG40LL5b の断面写真

2.2 測定方法

本実験では、センサから出力される電圧信号はデータロガーを用いて、1分間隔で PC に取り込み、温度および流量、圧力を測定する。実験データは条件を設定し、熱交換量が安定したところから 30 分間記録し、データ処理の際には 10 分毎の平均値を用いた。

2.2.1 温度の測定

(a) 冷却水温度

試験伝熱管の出入り口での冷却水温度は、試験伝熱管の出入口の混合器に挿入したシース径 3.2mmの白金測温抵抗体により測定した。通電電流は1mAの定電流とした。白金測温抵抗体は、 第三者機関にて校正されたクォーツ式温度計基準器として、検定試験を行い検定式を作成した。 測定の誤差は読み値の±0.06 K である。なお、検定の詳細は付録.1 に示す。

(b) 給液冷媒液温度

給液する液冷媒温度は、給液管入口側に設置したシース径 1.6mm の白金測温抵抗体により測定した。通電電流は 1mA の定電流とした。測定の誤差は読み値の±0.15 K である。

2.2.2 流量の測定

(a) 冷却水流量

冷却水流量は、試験伝熱管の入口側に設置した電磁流量計により測定した。フルスケールは 6 m³h⁻¹である。機器の仕様と実験で使用した測定範囲より、測定の誤差は読み値の±1.5%である。

(b) 給液冷媒液流量

液する液冷媒流量は、給液管の入口側に設置したコリオリ式質量流量計により測定した。フルス ケールは 10 kg s⁻¹である。機器の仕様と実験で使用した測定範囲より、測定の誤差は読み値の± 0.2%である。

2.2.3 圧力の測定

凝縮器内の蒸気圧力は、凝縮器側面の圧力取出口に接続した絶対圧力伝送器を使用により測定した。R134a および R1234ze(E)、R1234yf ではフルスケール 2MPa、R245fa ではフルスケール 400kPa のものを使用した。機器の仕様から、測定の誤差は読み値の±0.05%以内である。

2.2.4 電気抵抗法を用いた管壁面温度の測定

実験によっては、試験伝熱管壁面平均温度を温度変化に伴う試験伝熱管の電気抵抗値変化を 利用する電気抵抗法で測定した。試験伝熱管の電気抵抗測定のために、試験伝熱管入口および 出口側に電極を取り付けた。なお、電極取り付け位置は安全面を重視し、凝縮器から飛び出た試 験伝熱管の最も凝縮器に近い部分に取り付けた。

試験伝熱管の電気抵抗値は次のように測定した。試験伝熱管と 1m Ω の標準抵抗器を直列に接続した後、直流電流装置により 15A の直流電流を試験伝熱管に通電した。この時、試験伝熱管の 電圧降下と標準抵抗器の電圧降下をデジタルマルチメーターにより測定する。標準抵抗器の抵抗値と測定した電圧降下値により回路に流れる電流を算出し、算出した電流と試験伝熱管の電圧降下値から、試験伝熱管の抵抗値を求める。求めた抵抗値と、あらかじめ検定実験によって得られた 試験伝熱管の抵抗値と温度の関係式を用いて管壁面平均温度を算出した。なお、試験伝熱管の 長さ方向の温度差および測定用導線の温度差による熱起電力の影響を除くため、通電方向を 30 秒毎に切換えて測定しその平均値を伝熱管壁面温度の代表値とした。検定実験の詳細は付録.2 に示す。さらに、試験伝熱管の外壁面温度 T_{woreg} は、伝熱管平均温度 T_{wm} を用いて以下の方法で 外挿して求めた。図 2.13 に示すような内半径 r_0 [m]、外半径 r_1 [m]、有効伝熱長さ ℓ [m]の伝熱管 において半径 r [m]の任意の管壁内における温度 T[°C]は、試験伝熱管の比熱 c_T [J kg⁻¹ K⁻¹]およ び密度 ρ_T [kg m⁻³]を用いて次式で求められる。

$$\pi \cdot \left(r_{1}^{2} - r_{0}^{2}\right) \cdot \ell \cdot \rho_{\mathrm{T}} \cdot c_{\mathrm{T}} \cdot T_{\mathrm{wm}} = \int_{r_{0}}^{r_{1}} \ell \cdot \rho_{\mathrm{T}} \cdot c_{\mathrm{T}} \cdot T \cdot 2 \cdot \pi \cdot r \cdot dr \qquad (2.1)$$

ここで、温度変化は小さいものとして無視すると比熱 cTおよび密度ρTは一定であり、

$$(r_1^2 - r_0^2) \cdot T_{wm} = \int_{r_0}^{r_1} 2 \cdot r \cdot T \cdot dr$$
 (2.2)

また、半径方向のみ一様に熱が流れるとすると、半径 rの円筒面を単位時間に通過する熱交換量 Q_s は、試験伝熱管の熱伝導率 λ_T を温度変化は小さいものとして無視すると一次元熱伝導式より次式となる。

$$Q_{\rm s} = -\lambda_{\rm T} \cdot \frac{dT}{dr} \cdot 2 \cdot \pi \cdot r \cdot \ell \tag{2.3}$$

境界条件が、 $r = r_1$ で $T = T_{wo}$ の場合、式(2.3)をrについて積分すると、

$$T = \frac{-Q_{\rm s}}{2 \cdot \pi \cdot \lambda_{\rm T} \cdot \ell} \cdot \left(\ln r - \ln r_{\rm i}\right) + T_{\rm wo, reg}$$
(2.4)

従って、伝熱管外壁面温度 Two,reg は以下となる。

$$T_{\rm wo, reg} = T_{\rm wm} - \frac{Q_{\rm s}}{2 \cdot \pi \cdot \lambda_{\rm T} \cdot \ell} \cdot \left[\frac{r_0^2}{r_1^2 - r_0^2} \ln \frac{r_1}{r_0} - \frac{1}{2} \right]$$
(2.5)

測定器の仕様および検定方法から、測定の誤差は読み値の±0.15 K である。



図 2.13 伝熱管断面図と温度分布

2.3 実験方法

各実験での実験装置の立ち上げ手順を以下に示す。

2.3.1 単管実験

単管実験の実験装置の立ち上げ手順を以下に示す。

(1) 試験伝熱管をフッ素系洗浄液およびパーツクリーナーで脱脂洗浄し、コンプレ ッサーエアーで乾燥させ、あらかじめ大気圧状態にした凝縮器に挿入する。挿入後、電極 および混合器を取り付ける。

(2) 試験装置の制御盤の電源を投入し、ブラインチラー、自動調整弁制御空気用のエアコンプレッサーを起動させ、冷熱源であるブライン温度と、エアー圧の安定するまで 待機する。また、各測定機器および PC を起動させ、計器の暖機をするとともに、モニタリン グを開始しておく。

(3) エアコンプレッサー圧が安定したのを確認した後、冷却水ポンプを起動し、試験伝熱管に冷却水を供給し、冷却水漏れ等を確認した後、電気ヒーターおよびブライン熱 交換器を起動し、試験条件の温度になるよう調節計を設定して安定するのを待つ。また、冷 却水流量も試験条件に合わせて調節計に設定して安定するまで待機する。

(4) 冷却水温度が安定するのを待っている間に、真空ポンプで凝縮器内の不凝縮 ガスを吸い出しておく。また、圧力計指示値が 0Pa 付近になった際に、蒸発器の微量の液 冷媒をバルブ操作で凝縮器に送り、試験装置内の不凝縮ガス排除を行う。

(5) 圧力計指示値が0Paを示して動かなくなってから1時間以上待機したところで、 真空引き用の配管を閉止した後に真空ポンプを停止する。その後、閉め切っていた各部の 冷媒配管を徐々に開放し、蒸発器から凝縮器に冷媒蒸気を供給する。

(6) 蒸発器内および凝縮器内の圧力が均一になったところで、蒸発器の電気ヒー ターを起動させ、調節計に実験条件の圧力を設定して安定するまで待機する。また、冷媒 漏れが無いかリークディテクターで確認する。

実験装置が立ち上がった後の、単管実験での実験条件の調整を以下に示す。

(1) 冷却水流量は、試験伝熱管入側に設置した電磁流量計の信号を用いて、調節計で自動調整弁開度を PID 制御することで調節する。

(2) 冷却水温度は、試験伝熱管入り口の白金測温抵抗体の信号を用いて、調節 計でブライン熱交換器へのブライン流量を制御する自動調整弁開度および、電気ヒーター 出力を制御するソリッドステートリレーの ON-OFF 周期を PID 制御することで調節する。

(3) 凝縮器内の温度は冷媒蒸気圧を調節することで設定した。冷媒蒸気圧は、凝縮器に設置した絶対圧力伝送器の信号を用いて、調節計で電気ヒーター出力を制御する
サイリスタの出力を PID 制御することで調節する。

各条件を調節計に設定後、十分に安定するまで待機する。待機後、30 分間データ収録を行った。

2.3.2 イナンデーション実験

イナンデーション実験では、単管実験の立ち上げ手順を行った後、以下の手順で冷媒液供給 ループを稼働させる。

(1) 冷媒液ポンプのインバータ出力を 50%程度になるよう調節計を手動設定した後、冷媒液ポンプを起動させる。

(2) 凝縮器ののぞき窓から、冷媒液が凝縮器内の給液管から試験伝熱管へ供給されていることを確認する。確認出来た後、調節計に実験条件の流量を設定し、自動調整に切り替える。

(3) 水熱交換器に接続されたチラーを稼働させ、冷媒液温度が低下することを確認する。

(4) 電気ヒーターの出力を手動で 0 にしてから電源投入し、調節計へ冷媒液温度を入力し、自動調整に切り替える。

冷媒液が給液管から安定して供給されることを確認した後の、イナンデーション実験の実験条件 の調整を以下に示す。

(1) 冷媒液流量は、給液管入り側に設置したコリオリ式質量流量計の信号を用いて、調節計で冷媒液ポンプのインバータ出力を PID 制御することで調節する。

(2) 冷媒液温度は、チラー設定温度を 20℃一定とし、給液管入側に設置した白金 測温抵抗体の信号を用いて、調節計で冷媒液用の電気ヒーター出力を制御するソリッドス テートリレーの ON-OFF 周期を PID 制御することで調節する。

各条件を調節計に設定後、十分に安定するまで待機する。待機後、30 分間データ収録を行った。

2.4 実験条件

2.4.1 単管実験

表 2.2 に、単管実験での実験条件を示す。

試験伝熱管	試験冷媒	冷却水 入口温度 T _{sin}	冷却水 流量 <i>W</i> s	凝縮器内 蒸気圧力 P _r	
		[°C]	[kg s ⁻¹]	[MPa]	
SM	R134a	8~22	0.370	1.017	
5101	R245fa	8~26	0.370	0.2506	
LF26H	R134a	22~34	0.338	1.017	
LF26L	R134a	18~32	0.316	1.017	
LF34L	R134a	10~34	0.336	1.017	
	R245fa	8~34	0.336	0.2506	
MG34Lu	R134a	18~32	0.329	1.017	
MG34LvI	R134a	9~34	0.332	1.017	
	R245fa	9~34	0.332	0.2506	
MG34LsI	R134a	8~34	0.332	1.017	
	R245fa	8~34	0.332	0.2506	
	R134a	8~34	0.340	1.017	
MG34Lui	R245fa	8~34	0.340	0.2506	
MG40LL6b	R134a	22~36	0.372	1.017	
	R1234ze(E)	(E) $22 \sim 36$ 0.1		0.766	
	R1234yf	22~36	0.372	1.018	
	R245fa	22~36	0.372	0.2506	
MG40LL5b	R134a	22~37	0.265	1.017	
	R1234ze(E)	22~37	0.265	0.766	
	R1234yf	22~37	0.265	1.018	
	R245fa	22~37	0.265	0.2506	

表 2.2 冷媒の物性値

単管実験では、凝縮様相として液滴モード、液柱モード、液滴液柱共存モードを確認している。 図 2.14 と図 2.15 に、R134a での代表的な凝縮様相の写真を示す。



LF34L T_{sin} = 34°C ΔT_{reg} = 1.6 K Re_f = 130 図 2.14 単管実験の凝縮様相(液滴・液柱共存モード)



LF34L T_{sin} =22°C ΔT_{reg} =6.9 K Re_{f} =336 図 2.15 単管実験の凝縮様相(液柱モード)

2.4.2 イナンデーション実験

表 2.3 にイナンデーション実験での実験条件を示す。

試験伝熱管	試験冷媒	冷却水 入口温度	冷却水 流量	凝縮器内 蒸気圧力	給液冷媒 温度	給液冷媒 流量
		T_{sin}	Ws	P _r	$T_{\rm supply}$	$W_{\rm L}$
		[°C]	[kg s ⁻¹]	[MPa]	[°C]	[kg s ⁻¹]
SM	R134a	12, 22	0.370	1.017	39.5	1.5~5.0
	R245fa	12, 22	0.370	0.2506	39.5	1.0~9.5
LF26H	R134a	34	0.338	1.017	39.5	1.5~5.0
LF26L	R134a	32	0.316	1.017	39.5	1.5~5.0
LF34L	R134a	32	0.336	1.017	39.5	1.0~4.5
	R245fa	32	0.336	0.2506	39.5	1.0~9.5
MG34Lu	R134a	32	0.329	1.017	39.5	1.5~5.0
MG34LvI	R134a	32	0.332	1.017	39.5	1.5~5.0
	R245fa	32	0.332	0.2506	39.5	1.0~9.5
MG34LsI	R134a	32	0.332	1.017	39.5	1.5~5.0
	R245fa	32	0.332	0.2506	39.5	1.0~9.5
MG34LuI	R134a	32	0.340	1.017	39.5	1.5~5.0
	R245fa	32	0.340	0.2506	39.5	1.0~9.5
MG40LL6b	R134a	32	0.372	1.017	39.5	1.5~5.0
	R1234ze(E)	32	0.372	0.766	39.5	1.5~5.0
	R1234yf	32	0.372	1.018	39.5	1.5~5.0
	R245fa	32	0.372	0.2506	39.5	1.5~5.0
MG40LL5b	R134a	32	0.265	1.017	39.5	1.5~5.0
	R1234ze(E)	32	0.265	0.766	39.5	1.5~5.0
	R1234yf	32	0.265	1.018	39.5	1.5~3.5
	R245fa	32	0.265	0.2506	39.5	1.5~4.2

表 2.3 冷媒の物性値

また、イナンデーション実験時の試験伝熱管の凝縮様相は、次の通りであった。R134a および R1234ze(E)、R1234yf では、滴状モードおよび柱状モード、液滴・柱状共存モード、柱状・シート共 存モードを確認している。R245fa では、滴状モードおよび柱状モード、シートモード、滴状・柱状共 存モード、柱状・シート共存モードを確認している。図 2.16 および図 2.17、図 2.18 に、R134a での 代表的な凝縮様相を示す。



LF34L T_{sin} = 32°C W_L = 1.5kg s⁻¹ ΔT_{reg} = 2.0 K Re_f = 488 図 2.16 イナンデーション実験の凝縮様相(液滴・液柱共存モード)



MG34LuI T_{sin} = 32°C W_{L} = 2.0kg s⁻¹ ΔT_{reg} = 2.9 K Re_{f} = 694 図 2.17 イナンデーション実験の凝縮様相(液柱モード)



MG34Lu T_{sin} = 32°C W_{L} = 4.5kg s⁻¹ ΔT_{reg} = 2.3 K Re_{f} = 1106 図 2.18 イナンデーション実験の凝縮様相(液柱・シート共存モード)

2.5 冷媒物性

本実験で使用した冷媒の物性値は REFPROP Ver.10.0³⁰⁾を用いて求めた。表 2.4 に冷媒 R134 および、R1234ze(E)、R1234yf、R245fa の飽和温度 40℃での物性値を示す。

	R134a	R1234ze(E)	
Saturated vapor temperature, T_r [°C]	40	40	
Saturated vapor pressure, P _r [MPa]	1.017	0.766	
Latent heat, $\Delta h_{\rm LV}$ [kJ kg ⁻¹]	163	155	
Density, ρ (vapor / liquid) [kg m ⁻³]	50.1 / 1146.7	40.6 / 1111.5	
Viscosity, μ (vapor / liquid) [μ Pa s]	12.4 / 161.4	13.2 / 157.9	
Kinematic viscosity, $v \text{ [mm}^2 \text{ s}^{-1} \text{]}$	0.141	0.142	
Thermal conductivity, λ (vapor / liquid) [mW m ⁻¹ K ⁻¹]	15.4 / 74.7	14.9 / 69.2	
Surface tension, σ [mN m ⁻¹]	6.11	6.91	
$\sigma / \rho_{\rm L} [{\rm m}^3 {\rm s}^{-2}]$	5.33E-06	6.22E-06	
GWP_{100} (Myhre et al. ³⁸⁾)	1300	< 1	
	-		
	R1234yf	R245fa	
Saturated vapor temperature, T_r [°C]	40	40	
Saturated vapor pressure, P _r [MPa]	1.018	0.2506	
Latent heat, $\Delta h_{\rm LV}$ [kJ kg ⁻¹]	132	182	
Density, ρ (vapor / liquid) [kg m ⁻³]	57.8 / 1033.8	14.0 / 1296.7	
Viscosity, μ (vapor / liquid) [μ Pa s]	12.2 / 127.2	10.9 / 329.1	
Kinematic viscosity, $v \text{ [mm}^2 \text{ s}^{-1} \text{]}$	0.123	0.254	
Thermal conductivity, λ (vapor / liquid) [mW m ⁻¹ K ⁻¹]	15.5 / 59.0	13.9 / 83.3	
Surface tension, σ [mN m ⁻¹]	4.40	11.71	
$\sigma / \rho_{\rm L} [{ m m}^3 { m s}^{-2}]$	4.26E-06	9.03E-06	
GWP_{100} (Myhre et al. ³⁸⁾)	< 1	858	

表 2.4 冷媒の物性値

第3章 実験データの整理方法

各測定値を使用して、以下に示す式により所量を算出する。

3.1 熱交換量

冷却水側の熱交換量 Qs[W]は次式により求める。

$$Q_{\rm s} = W_{\rm s} \cdot c_{ps} \cdot (T_{\rm sout} - T_{\rm sin}) \tag{3-1}$$

ここで $W_{s}[kg s^{-1}]$ は冷却水の質量流量、 $c_{ps}[J kg^{-1} K^{-1}]$ は水の定圧比熱、 $T_{sin}[^{\mathbb{C}}]$ および $T_{sout}[^{\mathbb{C}}]$ は冷却水入口温度および出口温度を表わす。

3.2 熱流束

伝熱面積をフィン外径を基準とした熱流束 qo[Wm⁻²]は次式により求める。

$$q_{o} = \frac{Q_{s}}{A_{o}}$$
(3-2)

ここで、A。[m²]はフィン外形を基準とした管外表面積であり、次式により求める。

$$A_{o} = D_{o} \cdot \pi \cdot \ell \tag{3-3}$$

ここで、D。[m]はフィン外径、ℓ[m]は有効伝熱長さを表わす。

3.3 総括伝熱係数

フィン外径基準の総括伝熱係数K。[Wm⁻²K⁻¹]は次式により求める。

$$K_{\rm o} = \frac{Q_{\rm s}}{\Delta T_{\rm m} \cdot A_{\rm o}} \tag{3-4}$$

ここで、ムTm[K]は対数平均温度差であり、次式により求める。

$$\Delta T_{\rm m} = \frac{T_{\rm sout} - T_{\rm sin}}{\ln\left(\frac{T_{\rm r} - T_{\rm sin}}{T_{\rm r} - T_{\rm sout}}\right)}$$
(3-5)

ここで、T_r[℃]は凝縮器内の圧力より求めた飽和蒸気温度である。

3.4 管壁の熱抵抗

R_w[m² K W⁻¹]は管壁の熱抵抗であり、次式により求める。

$$R_{\rm w} = \frac{\ln\left(D_{\rm o}/D_{\rm i}\right)}{2\pi \cdot \lambda_{\rm w} \cdot \ell} \tag{3-6}$$

ここで、*D*_i [m]は内径、*λ*_w [W m⁻¹ K⁻¹]は壁面の熱伝導率であり銅が 26.85℃の時の値 398W m⁻¹ K⁻¹を 使用した。

3.5 ウィルソンプロット法による壁面温度の算出

ウィルソンプロット法を用いる場合、伝熱管外壁面温度は次式により求める。

$$T_{\text{wo,wil}} = \left(\frac{T_{\text{sin}} + T_{\text{sout}}}{2}\right) + Q_{\text{s}} \cdot \left[\frac{1}{A_{\text{i}} \cdot \alpha_{\text{i}}} + R_{\text{w}}\right]$$
(3-7)

ここで、A_i[m²]は試験伝熱管の管内表面積であり、次式により求める。

$$A_{i} = D_{i} \cdot \pi \cdot \ell \tag{3-8}$$

また、管内熱伝達率 α_i [W m⁻² K⁻¹]は、関数形が Dittus-Boelter の式と一致すると仮定し、次式により 求める。

$$\alpha_{i} = C_{i} \cdot Re_{s}^{0.8} \cdot Pr_{s}^{0.4} \cdot \frac{\lambda_{s}}{D_{i}}$$
(3-9)

ここで、 λ_s [W m⁻¹ K⁻¹]は冷却水の熱伝導率、 Pr_s は冷却水のプラントル数である。なお、式(3-8)中の C_i 値はあらかじめWilson Plot法にて算出した数値を用いた。Wilson Plot法の詳細については付録3に示す。

また、冷却水のレイノルズ数Resの代表長さは内径Diとし、次式により求める。

$$Re_{\rm s} = U_{\rm si} \cdot \frac{D_{\rm i}}{v_{\rm s}} \tag{3-10}$$

ここで、U_{si} [m s⁻¹]は冷却水流速、v_s [m² s⁻¹]は冷却水の動粘度であり、次式により求める。

$$v_{\rm s} = \frac{\mu_{\rm s}}{\rho_{\rm s}} \tag{3-11}$$

ここで、μ_s [kg m⁻¹ s⁻¹]は冷却水の粘度、ρ_s [kg m⁻³]は冷却水の密度を表す。

3.6 凝縮面過冷度

Wilson Plot 法を用いた場合、凝縮面過冷度 ATwil [K] は次式により求める。

$$\Delta T_{\rm wil} = T_{\rm r} - T_{\rm wo, wil} \tag{3-12}$$

電気抵抗法を用いた場合、凝縮面過冷度 ATreg [K] は次式により求める。

$$\Delta T_{\rm reg} = T_{\rm r} - T_{\rm wo, reg} \tag{3-13}$$

ここで、Two,reg[℃]は電気抵抗法により求めた伝熱管外壁面温度を表わす。

3.7 凝縮熱伝達率

Wilson Plot 法を用いた場合、フィン外径基準の凝縮熱伝達率 $\alpha_{o,wil}$ [W m⁻² K⁻¹]は次式により求める。

$$\alpha_{\text{o,wil}} = \left(\frac{1}{K_{\text{o}}} - \frac{A_{\text{o}}}{A_{\text{i}}} \cdot \frac{1}{\alpha_{\text{i}}} - A_{\text{o}} \cdot R_{\text{w}}\right)^{-1}$$
(3-14)

電気抵抗法を用いた場合、フィン外径基準の凝縮熱伝達率α_{o,reg} [Wm⁻²K⁻¹]は次式により求める。

$$\alpha_{\rm o,reg} = \frac{Q_{\rm s}}{\Delta T_{\rm reg} \cdot A_{\rm o}}$$
(3-15)

3.8 液膜レイノルズ数

液膜レイノルズ数は次式のように定義した。

$$Re_{\rm f} = \frac{2\left[W_{\rm L} + \left(Q_{\rm s}/\Delta h_{\rm LV}\right)\right]}{\ell\,\mu_{\rm L}}\tag{3-16}$$

ここで、 W_L [kg s⁻¹]は試験伝熱管上部から散布する冷媒液量、 Δh_{LV} [J kg⁻¹]は冷媒の凝縮潜熱、 μ_L [Pa s]は凝縮液の粘度である。なお、凝縮液の質量流量は管の片面に流下する量で定義した。

第4章 水平平滑円管の管外凝縮

各伝熱促進管の試験を行う前に、本試験装置の健全性および試験方法の妥当性を検証することを目的として、平滑管での凝縮熱伝達実験の実験を行った。特に以降の章でイナンデーションの影響を検討する上で、平滑管において液膜レイノルズ数が増大した際の熱伝達率への影響を把握することが必要である。本章では、試験冷媒はR134aとR245faを用いた平滑管での管外凝縮熱伝達の実験結果を示す。

4.1 水平円管に対する膜状凝縮の Nusselt の式

自由対流凝縮での水平円管に対する膜状凝縮の理論解として Nusselt³¹⁾の式を示す。

$$\alpha_{\rm o,Nusselt} = 0.725 \left(\frac{g \cdot \rho_{\rm L}^2 \cdot \Delta h_{\rm LV} \cdot \lambda_{\rm L}^3}{D_{\rm o} \cdot \mu_{\rm L} \cdot \Delta T} \right)^{\frac{1}{4}} = 0.725 \frac{D_{\rm o}}{\lambda_{\rm L}} \cdot \left(\frac{Ga_{\rm L} \cdot Pr_{\rm L}}{Ja} \right)^{\frac{1}{4}}$$
(4-1)

ここに、GaL、PrL、Jaは、それぞれ凝縮液のガリレオ数、プラントル数、ヤコブ数であり次式で求める。

$$Ga_{\rm L} = \frac{D_{\rm o}^3 \cdot g}{v_{\rm L}^2} \tag{4-2}$$

$$Pr_{\rm L} = \frac{\mu_{\rm L} \cdot c_{p_{\rm L}}}{\lambda_{\rm L}} \tag{4-3}$$

$$Ja = \frac{c_{p_{\rm L}} \cdot \Delta T}{\Delta h_{\rm LV}} \tag{4-4}$$

ここで、*ρ*_L [kg m⁻³]は凝縮液の密度、*c*_{pL}[J kg⁻¹ K⁻¹]は凝縮液の定圧比熱を表す。 μ [m² s⁻¹]は 冷媒液の動粘度であり、次式で求める。

$$v_{\rm L} = \frac{\mu_{\rm L}}{\rho_{\rm L}} \tag{4-5}$$

また、 ΔT は凝縮面過冷度をWilson-Plot 法を用いた場合は ΔT_{wil} 、電気抵抗法を用いた場合は ΔT_{reg} を用いる。

一方、式(4-1)の係数 0.725 は Nusselt 以後の研究で数値解析によって、より厳密に求められている。Rose¹⁵⁾は、管頂における液膜の対象条件を与えた数値解析を行い係数 0.728 を求めた。したがって、式(4-1)の係数を 0.728 とした次式を以後 Nusselt の式として扱うこととする。

$$\alpha_{o,\text{Nusselt}} = 0.728 \left(\frac{g \cdot \rho_{\text{L}}^2 \cdot \Delta h_{\text{LV}} \cdot \lambda_{\text{L}}^3}{D_o \cdot \mu_{\text{L}} \cdot \Delta T} \right)^{\frac{1}{4}} = 0.728 \frac{D_o}{\lambda_{\text{L}}} \cdot \left(\frac{Ga_{\text{L}} \cdot Pr_{\text{L}}}{Ja} \right)^{\frac{1}{4}}$$
(4-6)

また、冷媒物性値を求めるため、凝縮液膜の代表温度は次のように検討した。 ○凝縮液膜内の温度分布を無視する場合

Nusseltの式では、粘度および密度は 1/4 乗、熱伝導率は 3/4 乗で凝縮熱伝達率α。に影響しており、温度変化に対する物性値変化が凝縮熱伝達率α。に及ぼす影響は少ないと考えられる。したがって、飽和蒸気温度を代表温度とする。

$$T_{\rm L} = T_{\rm r} \tag{4-7}$$

○凝縮液膜内の温度分布を考慮する場合

凝縮液膜内には試験伝熱管の壁面温度から、気液界面温度にかけて温度分布があるため、これを考慮する。新里ら³⁴⁾は自由対流層流膜状凝縮の場合について数値解析を行い、Nusseltの式において、冷媒のすべての物性値を次式のようにとれば実用的に約2%以下の誤差で予測できると結論付けた。

$$T_{\rm L} = T_{\rm r} + \frac{1}{4} \left(T_{\rm r} - T_{\rm w} \right) \tag{4-8}$$

本章では、温度分布を無視する場合と、考慮する場合の両方で整理を行った。

4.2 単管実験

4.2.1 Wilson-Plot 法を用いた凝縮熱伝達率

図 4.1 に、凝縮液膜内の温度分布を無視する場合の R134a を用いた場合の平滑管の凝縮熱 伝達率を示す。図 4.1 より、実験値は Nusselt の式に比して+14%から+25%の値を示した。図 4.2 に、凝縮液膜内の温度分布を考慮する場合の R134a を用いた場合の平滑管の凝縮熱伝達率を 示す。図 4.2 より、実験値は Nusselt の式に比して+11%から+20%の値を示した。図 4.3 に、凝縮 液膜内の温度分布を無視する場合の R245fa を用いた場合の平滑管の凝縮熱伝達率を示す。図 4.3 より、実験値は Nusselt の式に比して+13%から+20%の値を示した。図 4.4 に、凝縮液膜内の 温度分布を考慮する場合の R245fa を用いた場合の平滑管の凝縮熱伝達率を示す。図 4.4 より、 実験値は Nusselt の式に比して+12%から+20%の値を示した。ここで、図 4.1 および図 4.2、図 4.3、図 4.4 の実線は、それぞれの冷媒および凝縮液膜の代表温度での Nusselt の式である。な お、図 4.2 および図 4.4 では、各実験値に対して凝縮液膜の代表温度が異なるため、実験値の範 囲内のみ図示した。

図 4.1 および図 4.2、図 4.3、図 4.4 より、冷媒の違い、凝縮液膜内の代表温度の取り方によらず、実験値は Nusselt の式より高い値を示した。Nusselt は式(4-1)を導出するための仮定として、凝

縮液膜内の対流の影響および液膜表面での微細な乱れの影響を考慮していない。また、凝縮液の物性値は凝縮液膜内で変化しないとしている。しかし、実際には凝縮液膜内に温度分布が存在し、凝縮液膜内の対流や液膜表面での微細な乱れの影響がある。ここで、"表面が平滑に見える自由対流凝縮液膜の層流域においても液膜表面には微細な擾乱波が存在しており"³⁷⁾、"波状流域および乱流域の膜レイノルズ数 $Re_L=4\Gamma/\mu_L$ は、それぞれ $Re_f \cong 40$ から1400および $Re_f > 1400$ の範囲"³⁷⁾であり、液膜表面には微細な擾乱波が存在している。単管実験での膜レイノルズ数 Re_f は、R134aが110から180、R245faが38から73であるため、擾乱波の影響が考えられる。また、実験値は凝縮面過冷度が10Kから20K程度あり、凝縮液膜内の温度分により対流の影響は無視できないものと考えられる。観察写真はないものの、実験中に試験装置内をのぞき窓から凝縮状態を観察したところ、液膜表面で時折波のようなものを確認している。

しかしながら、これらの影響を考慮しても実験値が Nusselt の式より高い点を説明しきれていない。ここで、Wilson-Plot 法での熱伝達率および試験伝熱管壁面温度算出による原因として、次のことが考えられる。総括伝熱係数 Ko および管内熱伝達率 a の両方に冷却水温度の測定誤差影響があること。冷却水の物性値を求めるために、試験伝熱管入側と出側水温の平均値を使用しているが、実際には水の流れ方向に温度分布ができ Prs 数の変化の影響を受けていることが考えられる。また、管内に熱伝達率を向上させるような特別な工夫を施していないことから、総括伝熱係数 Ko から凝縮熱伝達率 ao を分離する際、管内熱伝達率 a の影響を受けやすいことが考えられる。この点の詳細な考察は、付録 3.に示した。

ここで、図 4.5 に Gstoehl-Thome²²⁾の R134a での実験結果との比較を示す。Gstoehl-Thome²²⁾ は、Wilson-Plot 法を用いているものの、試験伝熱管内にステンレス管を挿入し、管内熱伝達α,を 向上させている。また、Gstoehl-Thome²²⁾らは、液膜内の温度分布の影響を考慮しても Nusselt の 式に対して+2.2%の差であり、これは凝縮熱伝達率の不確かさより算出される誤差範囲より小さい ため、飽和蒸気温度を代表温度として用いている。図 4.5 より、Wilson-Plot 法を用いた場合は、 Gstoehl-Thome²²⁾の実験値の傾向より高めの値を示している。したがって、本実験装置において、 Wilson-Plot 法による凝縮熱伝達率の評価は本来の値よりも高めの値を示し、絶対値評価としては 正しくないと考えらえる。これらの要因から、Wilson-Plot 法を用いて算出した凝縮熱伝達率α。は Nusselt の式よりも高い値を示したと考えられる。

一方で、凝縮面過冷度ΔTに対する凝縮熱伝達率α。の変化傾向は Nusselt の式と良く合っていることから、本試験装置の実験値同士での相対比較であれば検討に値すると考える。

図 4.1 および図 4.2、図 4.3、図 4.4より、液膜内の温度分布を無視する場合に比べ、考慮する場合は Nusselt の式で R134a の場合+3%から+5%、R245fa の場合+1%高い値を示した。これは、凝縮液膜内の温度分布を考慮した方が、考慮しない場合に比べ凝縮液膜の物性値をより正確に評価しためと考えられる。

また、図 4.1 および図 4.2、図 4.3、図 4.4 より、R134a の方が、R245fa に比較して凝縮液膜内の 温度分布の影響が大きい。これは、Nusselt の式では凝縮熱伝達率α。に対し熱伝導率の 3/4 乗で 影響する。図 4.6 および図 4.7 より、飽和温度 40℃の時の R134a の熱伝導率は R245fa の熱伝導 率と比較して-10%であるが、他の物性との影響から凝縮熱伝達率α。はおおむね同程度の値である。一方で、温度分布を無視した場合の凝縮液膜の熱伝導率に比べて、考慮した場合を比較すると、R134aが+6%から+10%程度、R245faが+3%から+7%程度となった。このことから、R134aの方が凝縮液膜内の温度分布に対する熱伝導率の影響が大きいと考えられる。



図 4.1 R134a での平滑管(SM)の凝縮熱伝達率 (Wilson-Plot 法/凝縮液膜内の温度分布を無視する場合)



図 4.2 R134a での平滑管(SM)の凝縮熱伝達率 (Wilson-Plot 法/凝縮液膜内の温度分布を考慮する場合)



図 4.3 R245fa での平滑管(SM)の凝縮熱伝達率 (Wilson-Plot 法/凝縮液膜内の温度分布を無視する場合)



図 4.4 R245fa での平滑管(SM)の凝縮熱伝達率 (Wilson-Plot 法/凝縮液膜内の温度分布を考慮する場合)



図 4.5 Gstoehl-Thome²²⁾の結果との比較 (Wilson-Plot 法/凝縮液膜内の温度分布を無視する場合)



図 4.6 平滑管(SM)の凝縮熱伝達率とNusseltの式の比較 (Wilson-Plot 法/凝縮液膜内の温度分布を無視する場合)



図 4.7 平滑管(SM)の凝縮熱伝達率とNusseltの式の比較 (Wilson-Plot 法/凝縮液膜内の温度分布を考慮する場合)

4.2.2 壁面温度を電気抵抗法で測定した凝縮熱伝達率

図 4.8 に、凝縮液膜内の温度分布を無視する場合の R134a を用いた場合の平滑管の凝縮熱 伝達率を示す。図 4.8 より、実験値は Nusselt の式に比して+8 から+17%の値を示した。図 4.9 に、凝縮液膜内の温度分布を考慮する場合の R134a を用いた場合の平滑管の凝縮熱伝達率を 示す。図 4.9 より、実験値は Nusselt の式に比して+5 から+11%の値を示した。図 4.10 に、凝縮液 膜内の温度分布を無視する場合の R245fa を用いた場合の平滑管の凝縮熱伝達率を示す。図 4.10 より、実験値は Nusselt の式に比して+7 から+13%の値を示した。図 4.11 に、凝縮液膜内の 温度分布を考慮する場合の R245fa を用いた場合の平滑管の凝縮熱伝達率を示す。図 4.11 より、 実験値は Nusselt の式に比して+7 から+13%の値を示した。ここで、図 4.8 および、図 4.9、図 4.10、図 4.11 の実線は、それぞれの冷媒および凝縮液膜の代表温度での Nusselt の式である。な お、図 4.9 および図 4.11 では、各実験値に対して凝縮液膜の代表温度が異なるため、実験値の 範囲内のみ図示した。

図 4.8 および図 4.9、図 4.10、図 4.11 より、冷媒の違い、凝縮液膜内の代表温度の取り方によらず、実験値は Nusselt の式より高い値を示した。これは、4.2.1 項で述べたように、Nusselt の式が凝縮液膜内の対流の影響および凝縮液膜の乱れの影響を考慮していないことが原因と考えられる。

一方で、電気抵抗法で壁面温度を測定しているため、管内熱伝達率αiの影響は無い。ここで、 図 4.12 に Gstoehl-Thome²²⁾の R134a での実験結果との比較を示す。図 4.12 より、電気抵抗法を 用いて算出した凝縮熱伝達率は、Gstoehl-Thome²²⁾の実験値と傾向が似ている。したがって、本実 験装置において、Wilson-Plot 法に比べ電気抵抗法を用いた方が、より正確に凝縮熱伝達率を評 価できると考えられる。

図 4.7 および図 4.8、図 4.9、図 4.10 より、液膜内の温度分布を無視する場合に比べ、考慮する場合は Nusselt の式で R134a の場合+3%から+5%、R245fa の場合+1%高い値を示した。これは、凝縮液膜内の温度分布を考慮した方が、考慮しない場合に比べ凝縮液膜の物性値をより正確に評価しためと考えられる。

また、図 4.7 および図 4.8、図 4.9、図 4.10 より R134a の方が、R245fa に比較して凝縮液膜内の 温度分布の影響が大きい。これは、Nusselt の式では凝縮熱伝達率α。に対し熱伝導率の 3/4 乗で 影響する。図 4.13 および図 4.14 より、飽和温度 40℃の時の R134a の熱伝導率は R245fa と比較 して-10%であるが、他の物性との影響から凝縮熱伝達率α。はおおむね同程度の値である。ここ で、温度分布を無視した場合の凝縮液膜の熱伝導率に比べて、考慮した場合を比較すると、 R134a が+6%から+11%程度、R245fa が+3%から+7%程度となった。このことから、R134a の方が 凝縮液膜内の温度分布に対する熱伝導率の影響が大きかったと考えられる。

これまでの検討結果より、凝縮液膜内の代表温度は、温度分布を考慮した方が正確に評価出 来ると考えられる。しかし、凝縮熱伝達率α。の不確かさから求まる算出誤差は±9%から17%であ り、代表温度の取り方による差の影響の方が小さいこと。伝熱促進管では凝縮面過冷度が平滑管 の半分程度になることから、以降の章では飽和蒸気温度を代表温度とする。



図 4.8 R134a での平滑管(SM)の凝縮熱伝達率 (電気抵抗法/凝縮液膜内の温度分布を無視する場合)





図 4.10 R245fa での平滑管(SM)の凝縮熱伝達率 (電気抵抗法/凝縮液膜内の温度分布を無視する場合)



図 4.11 R245fa での平滑管(SM)の凝縮熱伝達率 (電気抵抗法/凝縮液膜内の温度分布を考慮する場合)



図 4.12 Gstoehl-Thome²²⁾の結果との比較 (電気抵抗法/凝縮液膜内の温度分布を無視する場合)







(電気抵抗法/凝縮液膜内の温度分布を考慮する場合)

4.3 イナンデーション実験

4.3.1 Wilson-Plot 法を用いた凝縮熱伝達率

図 4.15 に、凝縮液膜内の温度分布を無視する場合の R134a を用いた場合の平滑管の単管実 験およびイナンデーション実験での凝縮熱伝達率を示す。図 4.16 に、凝縮液膜内の温度分布を 考慮する場合の R134a を用いた場合の平滑管の単管実験およびイナンデーション実験での凝縮 熱伝達率を示す。図 4.17 に、凝縮液膜内の温度分布を無視する場合の R245fa を用いた場合の 平滑管の単管実験およびイナンデーション実験での凝縮熱伝達率を示す。図 4.18 に、凝縮液膜 内の温度分布を考慮する場合の R245fa を用いた場合の平滑管の単管実験およびイナンデーシ ョン実験での凝縮熱伝達率を示す。図 4.19 に、Gstoehl-Thome²²⁾の R134a での実験結果との比 較を示す。

図 4.15 および、図 4.16、より、平滑管に上段から冷媒液を給液した場合の R134a の凝縮熱伝 達率 α_0 は、冷媒の相違に凝縮液膜内の代表温度の取り方によらず、単管実験の凝縮熱伝達率 α_0 よりも低下する。しかし、給液によって膜レイノルズ数 Re_f が増加するにしたがい、温度分布を無視 した場合は膜レイノルズ数 Re_f が 500 程度から、温度分布を考慮した場合は膜レイノルズ数 Re_f が 400 程度から再び凝縮熱伝達率 α_0 が増加していく。

図 4.17 および、図 4.18 より、平滑管に上段から冷媒液を給液した場合の R245fa の凝縮熱伝 達率 α。は、冷媒の相違に凝縮液膜内の代表温度の取り方によらず、単管実験の凝縮熱伝達率 α。 よりも低下する。しかし、給液によって膜レイノルズ数 Ref が増加するにしたがい、温度分布を無視 した場合は膜レイノルズ数 Ref が 300 程度から、温度分布を考慮した場合は膜レイノルズ数 Ref が 300 程度から再び凝縮熱伝達率 α。が増加していく。

これは、R134a では温度分布を無視した場合は膜レイノルズ数 Ref が 500 程度、温度分布を考慮した場合は膜レイノルズ数 Ref が 400 程度より小さい領域、R245fa では温度分布を無視した場合は膜レイノルズ数 Ref が 300 程度、温度分布を考慮した場合は膜レイノルズ数 Ref が 350 程度より小さい領域では、上段からの冷媒液の給液の影響により、液膜厚さが厚くなり液膜熱抵抗が増大したため、凝縮熱伝達率が低下したと考えられる。

また、R134a では温度分布を無視した場合は膜レイノルズ数 Ref が 500 程度、温度分布を考慮 した場合は膜レイノルズ数 Ref が 400 程度より大きい領域、R245fa では温度分布を無視した場合 は膜レイノルズ数 Ref が 300 程度、温度分布を考慮した場合は膜レイノルズ数 Ref が 300 程度よ り大きい領域では、上段からの冷媒液の給液の影響により、液膜厚さが厚くなり液膜熱抵抗が増大 する。しかし、膜レイノルズ数が増大しており、凝縮液膜内の対流拡散が促進されたため、凝縮熱 伝達率が向上したと考えられる。

図 4.19 より、Gstoehl-Thome²²⁾の R134a による報告でも、同様の傾向の実験結果が得られている。一方、Gstoehl-Thome²²⁾のチューブピッチは本実験装置の 51.5mm とは異なる。最も近いチュ ーブピッチの 44.5mm の実験値と本報の実験値を比較すると、膜レイノルズ数 *Re*f に対する傾向は 似ているものの、凝縮熱伝達率は本章の実験結果の方が高い値を示している。これは、4.2.1 項に も述べたように、本実験装置において、Wilson-Plot 法による凝縮熱伝達率の評価は本来の値より も高めの値を示し、絶対値評価としては正しくないことが考えらえる。一方で、Gstoehl-Thome²²⁾の チューブピッチ 25.5mm と 28.6mm の実験結果は、チューブピッチ 44.5mm よりも低い凝縮熱伝達 率を示している。これは、チューブピッチが広い方が、下段管に接触するまでの液滴の速度が速く なる。そのため、凝縮液膜内の対流拡散の影響が強く出ると考えられる。



図 4.15 R134a での平滑管(SM)のイナンデーション影響下の凝縮熱伝達率 (Wilson-Plot 法/凝縮液膜内の温度分布を無視する場合)



図 4.16 R134a での平滑管(SM)のイナンデーション影響下の凝縮熱伝達率 (Wilson-Plot 法/凝縮液膜内の温度分布を考慮する場合)



図 4.17 R245fa での平滑管(SM)のイナンデーション影響下の凝縮熱伝達率 (Wilson-Plot 法/凝縮液膜内の温度分布を無視する場合)



図 4.18 R245fa での平滑管(SM)のイナンデーション影響下の凝縮熱伝達率 (Wilson-Plot 法/凝縮液膜内の温度分布を考慮する場合)



図 4.19 Gstoehl-Thome²²⁾の結果との比較 (Wilson-Plot 法/凝縮液膜内の温度分布を無視する場合)

4.3.2 壁面温度を電気抵抗法で測定した凝縮熱伝達率

図 4.20 に、凝縮液膜内の温度分布を無視する場合の R134a を用いた場合の平滑管の単管実 験およびイナンデーション実験での凝縮熱伝達率を示す。図 4.21 に、凝縮液膜内の温度分布を 考慮する場合の R134a を用いた場合の平滑管の単管実験およびイナンデーション実験での凝縮 熱伝達率を示す。図 4.22 に、凝縮液膜内の温度分布を無視する場合の R245fa を用いた場合の 平滑管の単管実験およびイナンデーション実験での凝縮熱伝達率を示す。図 4.23 に、凝縮液膜 内の温度分布を考慮する場合の R245fa を用いた場合の平滑管の単管実験およびイナンデーシ ョン実験での凝縮熱伝達率を示す。図 4.24 に、Gstoehl-Thome²²⁾の R134a での実験結果との比 較を示す。

図 4.20 および、図 4.21、より、平滑管に上段から冷媒液を給液した場合の R134a の凝縮熱伝 達率 α_0 は、冷媒の相違に凝縮液膜内の代表温度の取り方によらず、単管実験の凝縮熱伝達率 α_0 よりも低下する。しかし、給液によって膜レイノルズ数 Re_f が増加するにしたがい、温度分布を無視 した場合は膜レイノルズ数 Re_f が 500 程度から、温度分布を考慮した場合は膜レイノルズ数 Re_f が 400 程度から再び凝縮熱伝達率 α_0 が増加していく。

図 4.22 および、図 4.24 より、平滑管に上段から冷媒液を給液した場合の R245fa の凝縮熱伝 達率 α。は、冷媒の相違に凝縮液膜内の代表温度の取り方によらず、単管実験の凝縮熱伝達率 α。 よりも低下する。しかし、給液によって膜レイノルズ数 Ref が増加するにしたがい、温度分布を無視 した場合は膜レイノルズ数 Ref が 300 程度から、温度分布を考慮した場合は膜レイノルズ数 Ref が 300 程度から再び凝縮熱伝達率 α。が増加していく。

これは、R134a では温度分布を無視した場合は膜レイノルズ数 Re_f が 500 程度、温度分布を考慮した場合は膜レイノルズ数 Re_f が 400 程度より小さい領域、R245fa では温度分布を無視した場合は膜レイノルズ数 Re_f が 300 程度、温度分布を考慮した場合は膜レイノルズ数 Re_f が 350 程度より小さい領域では、上段からの冷媒液の給液の影響により、液膜厚さが厚くなり液膜熱抵抗が増大したため、凝縮熱伝達率 α_o が低下したと考えられる。

また、R134a では温度分布を無視した場合は膜レイノルズ数 Re_f が 500 程度、温度分布を考慮 した場合は膜レイノルズ数 Re_f が 400 程度より大きい領域、R245fa では温度分布を無視した場合 は膜レイノルズ数 Re_f が 300 程度、温度分布を考慮した場合は膜レイノルズ数 Re_f が 300 程度よ り大きい領域では、上段からの冷媒液の給液の影響により、液膜厚さが厚くなり液膜熱抵抗が増大 する。しかし、膜レイノルズ数が増大しており、凝縮液膜内の対流拡散が促進されたため、凝縮熱 伝達率 α_o が向上したと考えられる。

図 4.24 より、Gstoehl-Thome²²⁾の R134a による報告でも、同様の傾向の実験結果が得られている。一方、Gstoehl-Thome²²⁾のチューブピッチは本実験装置の 51.5mm とは異なる。最も近いチュ ーブピッチの 44.5mm の実験値と本報の実験値を比較すると、膜レイノルズ数 Re_f に対する傾向は よく似ており、凝縮熱伝達率 α_o も同程度の値を示している。一方で、Gstoehl-Thome²²⁾のチューブ ピッチ 25.5mm と 28.6mm の実験結果は、チューブピッチ 44.5mm よりも低い凝縮熱伝達率 α_o を 示している。これは、チューブピッチが広い方が、下段管に接触するまでの液滴の速度が速くなる。そのため、凝縮液膜内の対流拡散の影響が強く出ると考えられる。



図 4.20 R134a での平滑管(SM)のイナンデーション影響下の凝縮熱伝達率 (電気抵抗法/凝縮液膜内の温度分布を無視する場合)



(電気抵抗法/凝縮液膜内の温度分布を考慮する場合)



図 4.22 R245fa での平滑管(SM)のイナンデーション影響下の凝縮熱伝達率 (電気抵抗法/凝縮液膜内の温度分布を無視する場合)



図 4.23 R245fa での平滑管(SM)のイナンデーション影響下の凝縮熱伝達率 (電気抵抗法/凝縮液膜内の温度分布を考慮する場合)



図 4.24 Gstoehl-Thome²²⁾の結果との比較 (電気抵抗法/凝縮液膜内の温度分布を無視する場合)

4.4 まとめ

本章では、R134aとR245faを用いた水平平滑円管での管外凝縮熱伝達の単管およびイナンデ ーション実験を行い、凝縮熱伝達率の実験結果を示した。また、Wilson-Plot 法および壁面温度を 測定した場合の比較、液膜内の温度分布の考慮の有無について検証した。以下に、本章で得ら れた結果をまとめる。

- (1) 単管実験での凝縮熱伝達率を、Wilson-Plot法を用いた場合および、電気抵抗法で壁面温度を測定した場合のそれぞれで、凝縮液膜の温度分布を無視した場合および、凝縮液膜の温度分布を考慮した場合で Nusselt の式と比較した。いずれの場合においても、Nusselt の式に似た傾向を示すものの、高い値を示す。これは Nusselt の式では液膜の乱れの影響や液膜内の対流の影響を考慮していないためと考えられる。
- (2) 凝縮熱伝達率α。の不確かさから求まる算出誤差は±9%から±17%であり、代表温度の取り方による差の影響の方が小さいこと。伝熱促進管では凝縮面過冷度が平滑管の半分程度になることから、以降の章では飽和蒸気温度を代表温度とする。
- (3) 本実験装置で Wilson-Plot 法を用いた場合は、管内熱伝達率の影響が大きく、絶対値評価 は難しい。一方で、本実験装置の実験値の相対評価は検討に値する。
- (4) R245faよりも凝縮液の熱伝導率の低い R134a の方が、凝縮液膜の温度分布の影響を受け やすい。
- (5) イナンデーション実験では、膜レイノルズ数 Refの増加に伴い凝縮熱伝達率は低下するが、 膜レイノルズ数 Ref 300 から 500 で液膜の対流が促進されると凝縮熱伝達率は増加に転じ た。
- (6) イナンデーション実験では、チューブピッチは狭い方より広い方が高い凝縮熱伝達率を示す。これは、下段管に接触するまでの液滴の速度が速くなるため、凝縮液膜内の対流拡散の影響が強く出るためと考えられる。

第5章 ローフィン管の凝縮熱伝達率

ローフィン管の単管での熱伝達率は過去多数の報告がされているが、3次元微細溝付管の熱伝 達率の予測に当たり、単管およびイナンデーション影響下の凝縮熱伝達率を把握することが必要 である。本章では、R134a および R245fa を用いたフィンピッチ 26 および 34 山/インチのローフィン 管の管外凝縮熱伝達率の実験結果を示した。

5.1 液充満角度

Hondaら⁵⁾はローフィン管のフィン間に保持される静止液膜について解析を行い、以下に示す液 充満角度 *φ*f の予測式を提案している。

$$\phi_{\rm f} = \cos^{-1} \left(\frac{4 \cdot \sigma \cdot \cos \theta}{\rho_{\rm L} \cdot g \cdot s \cdot D_{\rm o}} \right)$$
(5-1)

ここで、sはフィン先端の隙間幅、 σ は冷媒液の表面張力、 ρ_L は冷媒液の密度であり、 $\sigma/(\rho_L g s D_o)$ は、表面張力と重力の比である無次元数である。式(5-1)より、液充満角度は、表面張力と液密度の比 σ/ρ_L およびフィン寸法の影響を受けることがわかる。図 5.1 に液充満角度のモデルを示す、 σ/ρ_L が大きいと、液充満角度が小さくなり、フィン溝間に凝縮液が充満する領域が増える。表 5.1 に冷媒飽和温度 40℃の時の各ローフィン管の液充満角度を示す。



図 5.1 液充満角度のモデル

表 5.1 液充満角度

		LF26H	LF26L	LF34L
液充満角度 $\phi_{ m f}$	R134a	133	132	130
(飽和温度40°C)	R245fa	117	116	114

5.2 単管実験

図 5.2 に Wilson-Plot 法を用いた場合の、ローフィン管 LF26H、LF26L、LF34L の凝縮熱伝達率 を示す。なお、LF34L のみ R134a と R245fa の実験値があり、LF26H と LF26L は R134a の実験結 果のみである。図 5.3 に Wilson-Plot 法を用いた場合と電気抵抗法用いた場合のローフィン管 LF34L の凝縮熱伝達率を示す。

図 5.2 より、Wilson-Plot 法を用いた場合、R134a では Nusselt の式に対して、LF26H は 7.4 から 8.4 倍、LF26L は 6.2 から 7.4 倍、LF34L は 6.8 から 8.0 倍高い凝縮熱伝達率を示した。また、 R245fa では Nusselt の式に対して、LF34L は 7.6 から 8.0 倍高い凝縮熱伝達率を示した。

いずれのローフィン管も、冷媒の相違、フィン高さ、フィンピッチによらず、凝縮面過冷度の変化 に対する凝縮熱伝達率の傾向は、Nusselt の式と同様の傾向を示した。また、Nusselt の式よりも高 い熱伝達率を示した。ここで、各ローフィン管の平滑管に対する面積拡大率ηは、LF26Hが3.42倍、 LF26Lが2.49倍、LF34Lが2.77倍である。したがって、Nusseltの式よりも高い凝縮熱伝達率を示 したのは、単純な面積拡大による伝熱促進だけではなく、表面張力による凝縮液膜の薄液膜化に よるものと考えられる。凝縮液はフィン溝底部やフィン頂部に表面張力により引き込まれ、フィン側 面やフィン頂部の角部において凝縮液膜の厚さが薄くなる。このため、面積拡大率以上の伝熱促 進効果が生まれていると考えられる。

LF26LとLF26Hの結果に着目すると、LF26Hの方が高い凝縮熱伝達率を示す。これは、フィン ピッチは同等であるものの、LF26Hの方がLF26Lに比べてフィン高さが高く、面積拡大率が大きい ためと考えられる。また、LF26LとLF34Lの結果に着目すると、LF34Lの方が高い凝縮熱伝達率 を示す。これは、フィン高さは同等であるものの、LF34Lの方がLF26Lに比べてフィンピッチが細 かく、面積拡大率が大きいためと考えられる。

一方、LF34LのR134aおよびR245faの結果に着目すると、R245faの方が若干高い熱伝達率 を示している。表 5.1 より、LF34Lの飽和温度40℃の液充満角度はR134aでは130°、R245faで は114°であり、R245faの方がR134aよりも液膜の厚い液充満領域が12%ほど広い。しかし、飽 和温度40℃の冷媒液の熱伝導率はR245faの方がR134aに比べ11%ほど高い。また、飽和温度 40℃の冷媒液の表面張力はR245faの方がR134aに比べ92%ほど高い。これらの物性要因から、 LF34LではR245faの方が液充満領域がR134aより多いものの、凝縮液の熱伝導率と表面張力が 高いことでフィン側面等の薄液膜化することで得られる伝熱促進効果がR134aよりもR245faのほう が良いため、R245faの方が高い熱伝達率を示したと考えられる。

図 5.3 より、電気抵抗法用いた場合の LF34L の凝縮熱伝達率は、Nusselt の式に対して、R134a は 5.2 から 6.0 倍、R245fa は 6.1 から 6.3 倍高い凝縮熱伝達率を示した。ここで、電気抵抗法を用いた場合の凝縮熱伝達率は、Wilson-Plot 法を用いた場合よりもおおむね-30%低い値を示した。これは、第4章でも述べたように、本試験装置では Wilson-Plot 法を用いた場合、管内熱伝達率の影響を受けるためと考えられる。


(Wilson-Plot 法を用いた場合)



図 5.3 LF34L の凝縮熱伝達率 (Wilson-Plot 法と電気抵抗法で壁面温度を測定した場合の比較)

5.3 イナンデーション実験

図 5.4 にローフィン管 LF26H、LF26L、LF34L の上段から給液を行うイナンデーション実験 (Inundation)および同じ冷却水温度での単管実験(Single)での凝縮熱伝達率を示す。なお、LF34L のみ R134a と R245fa の実験値があり、LF26H と LF26L は R134a の実験結果のみである。

図 5.5 に Wilson-Plot 法を用いた場合と電気抵抗法用いた場合のローフィン管 LF34L のイナン デーション実験(Inundation)および同じ冷却水温度での単管実験(Single)での凝縮熱伝達率を示 す。

図 5.4 より、R134a の場合、LF26H のイナンデーション実験で得られた凝縮熱伝達率は、単管実 験よりも高い値を示した。LF34L のイナンデーション実験で得られた凝縮熱伝達率は、単管実験よ り若干高い値を示した。また、膜レイノルズ数 *Ref* が増加しても凝縮熱伝達率に変化は見られなか った。LF26L のイナンデーション実験で得られた凝縮熱伝達率は、膜レイノルズ数 *Ref* 400 から 700 では膜レイノルズ数 *Ref* の増加に伴い緩やかに増加し、膜レイノルズ数 *Ref* 700 以上では膜レイノ ルズ数の増加に伴い緩やかに低下している。R245fa の場合、LF34L のイナンデーション実験で得 られた凝縮熱伝達率は、膜レイノルズ数 *Ref* 200 から 500 では単管実験よりも高い熱伝達率を示し、 膜レイノルズ数 *Ref* 500 以上では膜レイノルズ数の増加に伴い緩やかに低下している。

これは、LF26H および LF34L の R134a の場合は、膜レイノルズ数 Refの増加に伴い、平滑管同様に液膜厚さが増大し凝縮熱伝達率が低下するものの、フィン間の溝部に液が表面張力によって引き込まれるとともに、上段からの給液により液充満領域の対流拡散が促進されるため、凝縮熱伝達率が低下しなかったと考えられる。また、LF26L の R134a の場合は、膜レイノルズ数 Refの増加に伴い、LF26H、LF34L と同様の現象が起こるものの、LF26H よりフィン高さが低いことと、LF34L よりフィンピッチが広いことから、表面張力による冷媒液の溝部引き込みおよび、上段からの給液による対流拡散の影響よりも、給液による液膜厚さ増大による液膜熱抵抗増加の影響が大きいと考えられる。このため、膜レイノルズ数 Ref 400 から 500 までは凝縮熱伝達率が増加するものの、膜レイノルズ数 Ref 500 以上では熱伝達率が低下するものと考えられる。一方、LF34L の R245fa の場合は、液充満領域が R134a よりも広いため、膜レイノルズ数 Ref 100 から 500 では、対流拡散の影響を受けて凝縮熱伝達率が高くなるが、膜レイノルズ数 Ref 500 以上では液膜厚さ増大による液膜熱抵抗の増加が影響が出ていると考えらえる。

図 5.5 より、電気抵抗法用いた場合の LF34L の凝縮熱伝達率は、Wilson-Plot 法を用いた場合 よりもおおむね-30%低い値を示した。これは、第 4 章でも述べたように、本試験装置では Wilson-Plot 法を用いた場合、管内熱伝達率の影響を受けるためと考えられる。





図 5.5 LF34L のイナンデーション影響下の凝縮熱伝達率 (Wilson-Plot 法と電気抵抗法で壁面温度を測定した場合の比較)

5.4 従来提案されている予測式

ローフィン管の凝縮熱伝達率は、面積拡大の影響を考慮した予測式として Betty-Katz¹⁾の式、面積拡大および表面張力の両方を考慮した予測式として、Rose¹⁵⁾の式が提案されている。いずれの式も平滑管に対して

図 5.6 に Betty-Katz の式と Wilson-Plot 法を用いた場合の単管実験の実験値との比較を示す。 図 5.7 に Betty-Katz の式と LF34L の Wilson-Plot 法および電気抵抗法を用いた場合の単管実験 の実験値との比較を示す。

図 5.6 より、Betty-Katz の式は Wilson-Plot 法を用いた場合、LF26H は実測値に対して-44%から-37%、LF26L は実測値に対して 4%から 24%、LF34L は R134a の場合-18%から-4%、R245fa の場合-19%から-13%の範囲で一致した。図 5.7 より、Betty-Katz の式は電気抵抗法を用いた場合、 LF34L は R134a の場合 19%から 38%、R245fa の場合 4%から 7%範囲で一致した。なお、本実 験装置の Wilson-Plot 法を用いた場合、管内熱伝達率の影響を受けるため、電気抵抗法を用いた 場合に比べて凝縮熱伝達率はおおむね 30%程度高い値を示す。この点を考慮しても、Betty-Katz の式と実験値との相関はあまりよくない。これは、Betty-Katz の式は等価直径を用いて伝熱面積の 増加分を考慮しているが、表面張力の影響が考慮されていないためと考えられる。LF34L では LF26H または L に比べフィンピッチが細かくなったため、表面張力を考慮せず伝熱面積の増加分 のみを考慮している Betty-Katz の式は、凝縮熱伝達率を過大に予測気味になったと考えられる。

図 5.8 に Rose の式と Wilson-Plot 法を用いた場合の単管実験の実験値との比較を示す。図 5.9 に Rose の式と LF34L の Wilson-Plot 法および電気抵抗法を用いた場合の単管実験の実験値との 比較を示す。

図 5.8 より、Rose の式は Wilson-Plot 法を用いた場合、LF26H は実測値に対して-8%から4%、 LF26L は実測値に対して-14%から3%、LF34L は R134a の場合-8%から-9%、R245fa の場合-16 から-11%の範囲で一致した。図 5.9 より、Rose の式は電気抵抗法を用いた場合、LF34L は R134a の場合 22%から41%、R245fa の場合 7%から11%範囲で一致した。Betty-Katz の式に比較して、 Rose の式は、実験値に対して良い相関を示した。これは、面積拡大と表面張力の影響を同時に考 慮したためと考えられる。



図 5.7 Betty-Katz の式とLF34L の結果の比較 (Wilson-Plot 法と電気抵抗法で壁面温度を測定した場合の比較)



(Wilson-Plot 法と電気抵抗法で壁面温度を測定した場合の比較)

5.5 まとめ

本章では、フィンピッチ 26 および 34 山/インチのローフィン管について、R134a および R245fa を 用いた管外凝縮熱伝達の単管およびイナンデーション実験を行い、凝縮熱伝達率の実験結果を 示した。以下に、本章で得られた結果をまとめる。

- (1) いずれのローフィン管も、冷媒の相違、フィン高さ、フィンピッチによらず、凝縮面過冷度の 変化に対する凝縮熱伝達率の傾向は、Nusseltの式と同様の傾向を示した。
- (2) いずれのローフィン管も平滑管に対する面積拡大率ηよりも、高い伝熱促進率を示した。これは、単純な面積拡大による伝熱促進だけではなく、凝縮液はフィン溝底部やフィン頂部に表面張力により引き込まれ、フィン側面やフィン頂部の角部において凝縮液膜の厚さが薄くなるため、面積拡大率以上の伝熱促進効果が生まれていると考えられる。
- (3) フィンピッチが同じであればフィン高さが高い方。フィン高さが同じであればフィンピッチが 細かい方が、面積拡大率が大きいため高い凝縮熱伝達率を示す。
- (4) LF34Lでは冷媒物性値の影響により、R245faの方が液充満領域がR134aより多いものの、 凝縮液の熱伝導率と表面張力が高いことによるフィン側面等の薄液膜化による伝熱促進効 果がR134aよりもR245faのほうが良いため、R245faの方が高い熱伝達率を示す。
- (5) ローフィン管のイナンデーション実験では、膜レイノルズ数 Ref の増加に伴い、平滑管同様 に液膜厚さが増大し凝縮熱伝達率が低下するものの、凝縮液膜の対流拡散が促進される ため、凝縮熱伝達率が低下しづらい。しかし、フィン高さが低いと対流拡散の影響よりも、液 膜増加による熱抵抗増加の影響を受けやすくなる。
- (6) ローフィン管の予測式は、面積拡大率と表面張力を考慮に入れることで、良い相関を示すようになる。

第6章 凝縮熱伝達に与えるフィン先端形状の影響

3 次元フィン付管や本研究で用いる 3 次元微細溝付管の詳細な形状は、各メーカーのノウハウ となっており明らかにされることが少ない。転造加工によって製作される凝縮器用の伝熱管は、お おむねローフィン形状を成形した後、フィン先端に対して周方向および軸方向の追加工が施され ている。このフィン先端への追加工の形状によって、凝縮熱伝達率が変化しているものの、周方向 および軸方向の追加工がそれぞれどのように凝縮熱伝達率へ影響しているか評価した例はない。 本章では、R134a および R245fa を用いたフィンピッチ 34 山/インチの周方向の追加工を省略した 3 次元微細溝付管とすべての加工を施した 3 次元微細溝付管の管外凝縮熱伝達率の実験結果を 示した。なお本章では、特に断りのない場合、実験値は電気抵抗法を用いて壁面温度を測定して 凝縮熱伝達率を算出した。

6.1 MG34L のフィン先端形状

図 6.1 に、管周方向の Y 字溝加工を省略した MG34LvI および、MG34LsI、MG34LuI の管軸 直角断面図を示す。図 6.2 に管周方向の Y 字溝加工を省略した MG34LvI および、MG34LsI、 MG34LuI の管軸平行断面図を示す。

図 6.1 より、MG34LvI および、MG34LsI、MG34LuI は LF34L をベースとして、フィン側面の面 積および周方向分断ピッチが同一になるように、フィン先端の周方向分断加工を施してある。v 形 状はその名の通り V 字状、s 形状は矩形、u 形状は v と s の中間になるように周方向分断加工を施 してある。図 6.2 より、周方向分断部において、最もフィンが低くなる(分断加工の最も深い)部分を みると、おおむね同じフィン高さになっているのがわかる。また、分断加工部のフィン先端はフィン 溝部に張り出している。

図 6.3 に、MG34LuとMG34LuIのフィン先端部分を拡大した管軸平行断面図を示す。図 6.3 より、MG34LuはMG34LuIに周方向のY字溝加工を施したものである。図 6.3 (a1)より、フィンの先端に周方向に延びるY字溝を加工することで、フィン先端の角部が増加している。また、フィン先端部に小さなローフィン形状を成型しているとも見える。一方、図 6.3 (a1)および図 6.3 (b1)より、MG34LuではY字溝加工によりフィン先端厚さtがMG34LuIよりも厚くなっている。



図 6.1 MG34L Y 字溝無しの管軸直角断面図



(a) MG34LvI



(b) MG34LsI



(c) MG34LuI

図 6.2 MG34L Y 字溝無しの管軸平行断面図



図 6.3 MG34LuとMG34LuIの管軸平行断面図 (フィン先端分断部)

6.2 MG34Lの単管実験

6.2.1 周方向分断形状の影響

図 6.4 に、R134a での MG34LvI および、MG34LsI、MG34LuI、LF34L の凝縮熱伝達率を示す。 図 6.5 に、R245fa での MG34LvI および、MG34LsI、MG34LuI、LF34L の凝縮熱伝達率を示す。 図中の破線は、Nusselt の式の 6 倍または 7 倍である。図 6.4 より、R134a の場合の凝縮熱伝達は、 Nusselt の式に対して、MG34LvI が 6.9 から 7.6 倍、MG34LsI が 7.0 から 7.4 倍、MG34LuI が 6.9 から 7.3 倍、LF34L が 5.2 から 6.0 倍高い値を示した。図 6.5 より、R245fa の場合の凝縮熱伝達は、 Nusselt の式に対して、MG34LvI が 7.9 から 8.1 倍、MG34LsI が 7.1 から 7.8 倍、MG34LuI が 6.9 から 7.4 倍、LF34L が 6.1 から 6.3 倍高い値を示した。

図 6.4 および 6.5 より、いずれの試験伝熱管も、冷媒の相違およびフィン形状によらず Nusselt の 式とおおむね同じ傾向を示した。また、冷媒の相違によらず、MG34LvI および、MG34LsI、 MG34LuI は LF34L よりも高い凝縮熱伝達率を示した。これは、フィン先端に施された周方向分断 により面積拡大の影響があること。および、角部が増えることで、表面張力による薄液膜化される領 域が増えたためと考えられる。

周方向分断形状の違いで比較すると、R134aでは、 $\Delta T = 2K$ 以上の領域で、 ΔT が増加するにしたがって MG34LuI < MG34LsI < MG34LvI の順に高い凝縮熱伝達率を示す。特に $\Delta T = 4K$ 以上でこの傾向が強くなる。一方、 $\Delta T = 2K$ 未満では、ほぼ同じ凝縮熱伝達率を示す。また、R245faでは前述の傾向がより顕著である。MG34LuI は MG34LvI と MG34LsI に比較していずれの場合でも低い凝縮熱伝達率を示す。一方、 $\Delta T = 3K$ 以下では、MG34LvI と MG34LsI はほぼ同じ凝縮熱伝達率を示すが、 ΔT が増加するに従い MG34LsI の凝縮熱伝達率は低下していく。 ΔT の増加に伴い凝縮熱伝達率が低下する原因は、凝縮量が増えることで分断溝に凝縮液が保持され、液膜熱抵抗が増大するためである。また、その傾向は分断溝形状によって異なる。図 6.1 の管軸直角断面図より、MG34LvI の分断溝は、MG34LsI と MG34LuI に比較して溝が小さく、鋭い。また、MG34LsI の方が MG34LuI よりも分断各部の角度が鋭角である。このため、MG34LuI < MG34LsI < MG34LsI の石がって、フィン側面の凝縮液膜の薄膜化の効果も、MG34LuI < MG34LsI < MG34LvI の順になる。これが、熱伝達率に影響を及ぼしたと考えられる。また、R245faの方が R134faよりも表面張力が強いため、この影響がより強く出たと考えられる。



図 6.4 R134a での MG34 Y 字溝無しの凝縮熱伝達率



図 6.5 R245fa での MG34 Y 字溝無しの凝縮熱伝達率

6.2.2 Y字溝の影響

図 6.6 に、R134a での MG34Lu および MG34LuI、LF34L の Wilson-Plot 法を用いた場合の凝縮熱伝達率を示す。図中の破線は、Nusselt の式を8 倍から 12 倍したものである。

図 6.6 より、凝縮熱伝達率は Nusselt の式に対して、MG34Lu が 10.9 から 12.5 倍、MG34LuI が 8.6 から 9.9 倍、LF34L が 6.8 から 8.0 倍高い値を示した。MG34Lu は MG34LuI よりも高い凝縮熱 伝達率を示す。図 6.3 の管軸平行断面図より、周方向分断溝は MG34Lu および MG34LuI は同じ 形状であるが、周方向に延びる Y 字溝は MG34Lu にしかない。したがって、MG34Lu は、Y 字溝 があることにより、フィン先端部において小さなローフィン形状が形成されており、面積拡大の影響 および、Y 溝側面および角部の薄液膜部の増加により、MG34LuI よりも高い凝縮熱伝達率を示し たと考えらえられる。



図 6.6 R134a での MG34Lu および MG34LuI、LF34L の凝縮熱伝達率 (Wilson-Plot 法を用いた場合)

6.3 MG34L のイナンデーション実験

6.3.1 周方向分断形状の影響

図 6.7 に、R134a での MG34LvI および、MG34LsI、MG34LuI、LF34L の上段から給液を行うイ ナンデーション実験(Inundation)および同じ冷却水温度での単管実験(Single)での凝縮熱伝達率 を示す。図 6.8 に、R245fa での MG34LvI および、MG34LsI、MG34LuI、LF34L の上段から給液 を行うイナンデーション実験(Inundation)および同じ冷却水温度での単管実験(Single)での凝縮熱 伝達率を示す。

図 6.7 より、R134a を用いた場合、MG34LvI のイナンデーション実験で得られた凝縮熱伝達率 は、膜レイノルズ数 $Re_f = 500$ では単管実験よりもイナンデーション影響実験の方が高い値を示す が、膜レイノルズ数の増加に伴い凝縮熱伝達率は低下した。MG34LsI および MG34LuI のイナン デーション実験で得られた凝縮熱伝達率は、単管実験の値よりも低い値を示し、膜レイノルズ数の 増加に伴い凝縮熱伝達率は低下した。一方、LF34L のイナンデーション実験で得られた凝縮熱伝 達率は、単管実験よりも若干高い値を示している。MG34LsI および MG34LuI は、膜レイノルズ数 $Re_f > 700$ で LF34L よりも凝縮熱伝達率が低い値を示した。

図、6.8 より、R245faを用いた場合、MG34LvIのイナンデーション実験で得られた凝縮熱伝達率 は、膜レイノルズ数 $Re_f = 250$ では単管実験よりもイナンデーション影響実験の方が高い値を示す が、膜レイノルズ数の増加に伴い凝縮熱伝達率は低下した。MG34LsI および MG34LuI のイナン デーション実験で得られた凝縮熱伝達率は、単管実験の値よりも低い値を示し、膜レイノルズ数の 増加に伴い凝縮熱伝達率は低下した。一方、LF34L のイナンデーション実験で得られた凝縮熱伝 達率は、膜レイノルズ数 $Re_f = 250$ から 500 では単管実験よりもイナンデーション影響実験の方が 膜レイノルズ数の増加に伴い高い値を示すが、膜レイノルズ数 $Re_f = 500$ より大きい範囲では膜レ イノルズ数の増加に伴い凝縮熱伝達率は低下した。MG34LvI は、膜レイノルズ数 $Re_f > 400$ で LF34L よりも凝縮熱伝達率が低い値を示した。MG34LsI および MG34LuI は、膜レイノルズ数 $Re_f > 300$ で LF34L よりも凝縮熱伝達率が低い値を示した。

図 6.2 の管軸平行断面より、MG34LvI および MG34LsI、MG34LuI は、周方向分断加工を施し ている部分のフィン溝間の隙間が狭くなっている。このことから、ローフィン管では対流拡散の効果 により、イナンデーション影響による凝縮熱伝達率の低下を抑制できたが、周方向分断部のフィン 先端の張り出しによりフィン溝間の隙間が狭くなることで、①膜レイノルズ数増加に伴う対流拡散の 影響を阻害すること。②液捌け性が悪くなり凝縮液の充満量が増え、熱抵抗が増加すること。以上 の2 点により、凝縮熱伝達率が低下したと考えられる。また、R134a よりも R245fa の方が、液充満 領域が多く凝縮液膜の熱抵抗影響が大きいため、膜レイノルズ数の増加に伴う凝縮熱伝達率低下 の影響が大きいと考えられる。一方、フィン先端の周方向分断形状ごとに凝縮熱伝達率を比較す ると、単管実験の結果と同じく、冷媒の相違によらず MG34LuI < MG34LsI < MG34LvI の順に高 い凝縮熱伝達率を示す。これは、凝縮液の表面張力により溝部への引き込みが大きくなるため溝 角度が小さい方が凝縮熱伝達率は高い値を示すと考えられる。





6.3.2 Y字溝の影響

図 6.9 に R134a での MG34Lu および MG34LuI、LF34L の上段から給液を行うイナンデーション実験(Inundation)および同じ冷却水温度での単管実験(Single)での Wilson-Plot 法を用いた場合の凝縮熱伝達率を示す。

図 6.9 より、R134a を用いた場合、MG34Lu および MG34Lul のイナンデーション実験で得られ た凝縮熱伝達率は、単管実験の値よりも低い値を示し、膜レイノルズ数の増加に伴い凝縮熱伝達 率は低下した。一方、LF34L のイナンデーション実験で得られた凝縮熱伝達率は、単管実験よりも 若干高い値を示している。MG34Lu は膜レイノルズ数 $Re_f > 700$ 、MG34LuI は膜レイノルズ数 $Re_f > 500$ の領域で、LF34L よりも凝縮熱伝達率が低い値を示した。

これは、MG34Lu および MG34Lul では周方向分断部のフィン溝間の隙間が狭くなることで、① 膜レイノルズ数増加に伴う対流拡散の影響を阻害すること。②液捌け性が悪くなり凝縮液の充満量 が増え、熱抵抗が増加すること。以上の2点により、凝縮熱伝達率が低下したと考えられる。

一方で、膜レイノルズ数 Ref = 500 から 1100 の領域では MG34Lu の方が MG34LuI よりも高い 凝縮熱伝達率を示した。MG34Lu および MG34LuI の形状の違いは、周方向の Y 字溝加工のみ である。したがって、Y 字溝による伝熱促進効果は高膜レイノルズ数域でも、フィン先端各部での 薄液膜化による伝熱促進効果があるものと考えられる。また、イナンデーション影響による凝縮熱 伝達率の低下は、周方向分断加工による影響が大きいと考えられる。



6.4 まとめ

本章では、フィンピッチ 34 山/インチの周方向の追加工を省略した 3 次元微細溝付管とすべての 加工を施した 3 次元微細溝付管について、R134a および R245fa を用いて管外凝縮熱伝達の単管 およびイナンデーション実験を行い、凝縮熱伝達率の実験結果を示した。以下に、本章で得られ た結果をまとめる。

- (1) いずれの試験伝熱管も、冷媒の相違およびフィン形状によらず Nusselt の式とおおむね同 じ傾向を示すが、凝縮量の増加に伴い分断溝部を凝縮液が覆うため、凝縮面過冷度が大 きい領域では伝熱促進率が低下する。
- (2) MG34LvI および、MG34LsI、MG34LuI は LF34L よりも高い凝縮熱伝達率を示した。これ は、フィン先端に施された周方向分断により面積拡大の影響および、角部が増えることで表 面張力による薄液膜化される領域が増えたためと考えられる。
- (3) 凝縮熱伝達率は、MG34LuI < MG34LsI < MG34LvI の順に高い値を示した。これは、分断 溝が鋭い MG34LuI < MG34LsI < MG34LvI の順と同じであり、分断溝が鋭い方がフィン先 端への凝縮液の引き込みが強いため、フィン側面の凝縮液膜の薄膜化が促進される。また、 R245fa の方が R134fa よりも表面張力が強いため、この影響がより強く出る。
- (4) MG34Lu は MG34LuI よりも高い凝縮熱伝達率を示した。これは、周方向に延びる Y 字溝 があることにより、フィン先端部において小さなローフィン形状が形成されており、面積拡大 の影響および、Y 溝側面および角部の薄液膜部の増加によるものと考えられる。
- (5) イナンデーション実験の結果より、MG34LvI および MG34LsI、MG34LuI は、周方向分断 部のフィン溝間の隙間が狭くなることで、膜レイノルズ数増加に伴う対流拡散の影響を阻害 することと、液捌け性が悪くなり凝縮液の充満量が増えて熱抵抗が増加することにより、凝 縮熱伝達率が低下すると考えられる。
- (6) R134aよりもR245faの方が、液充満領域が多く凝縮液膜の熱抵抗影響が大きいため、膜レイノルズ数の増加に伴う凝縮熱伝達率低下の影響が大きいと考えられる。
- (7) イナンデーション実験においても、単管実験の結果と同じ理由により、MG34Lul <
 MG34LsI < MG34LvI の順に高い凝縮熱伝達率を示す。
- (8) 周方向に延びる Y 字溝による伝熱促進効果は、高膜レイノルズ数域でも、フィン先端各部

での薄液膜化による伝熱促進効果があるものと考えられる。また、イナンデーション影響による凝縮熱伝達率の低下は、周方向分断加工による影響が大きいと考えられる。

- (9) 高い伝熱性能を発揮するためには、実験結果より次のことが言える。単管実験では、フィン 高さが同等であれば、周方向に延びるY字溝を有し、フィン先端を鋭い角度で分断する溝 を有する形状が、良い伝熱性能を示すと考えられる。一方、イナンデーション影響下では、 分断溝加工によってフィン溝部への張り出しができるため、凝縮液の対流拡散を阻害する。 したがって、フィン溝部への張り出しを抑制することで、イナンデーション影響を受けにくくな り、イナンデーション影響下で伝熱性能が向上すると考えられる。また、凝縮量が多くなると 微細溝加工部に凝縮液が充満して熱抵抗となる。したがって、液膜レイノルズ数が小さい 領域では3次元微細溝付管は伝熱性能に優れるものの、液膜レイノルズ数が大きい領域 ではローフィン管のような形状の方が優れた伝熱性能を発揮すると考えられる。また、これら は冷媒物性の影響も受けるため、万能な形状は存在せず、使用条件に応じて最適な形状 を見出す必要がある。
- (10) 最適な形状は使用される条件によって異なるため、機器設計および新たなフィン形状の開発には、伝熱性能の予測式の作成が重要である。

第7章 凝縮熱伝達に与える管径と冷媒物性の影響

商用管として実際に使われている 19mm サイズおよび 16mm サイズの 3 次元微細溝付管は、報告事例があるものの、各管メーカーのノウハウ等保持のため、詳細な形状は明かされることが少ない。しかし、冷凍機に組み込む際は、フィン形状が及ぼすイナンデーションの影響を事前に把握する必要がある。また、HFC系冷媒から HFO系冷媒への転換がすすんでおり、冷媒物性の影響の評価も必要である。また、管径が異なった場合の影響も評価をする必要がある。そこで、フィン先端形状が同等で、管径の異なる 3 次元微細溝付管について管外凝縮熱伝達の単管およびイナンデーション実験を行い、管径の影響および冷媒物性の影響について明らかにした。本章では、R134a および R245fa、R1234ze(E)、R1234yfを用いた外径 19mm サイズおよび 16mm サイズの外面に先端交差分断型フィンをもつフィンピッチ 40 山/インチの 3 次元微細溝付管の管外凝縮熱伝達率の実験結果を示した。なお、本章の実験値はすべて電気抵抗法を用いて壁面温度を測定して凝縮熱伝達率を算出した。

7.1 MG40LLの形状

図 7.1 に、MG40LL6b および MG40LL5b の管軸直角断面図を示す。図 7.2 に、MG40LL6b および MG40LL5b の管軸平行断面図を示す。

図7.1より、MG40LLはフィン先端に周方向分断加工が施されており、分断の大きさはMG34LvI と比べて小さく、鋭い。図7.2より、周方向のY字溝加工が施されていることがわかる。表7.1に MG40LL6bおよびMG40LL5bの各部寸法値を示す。表7.1より、MG40LL6bおよびMG40LL5b のフィン先端部は同様の形状であるが、主にフィン部外径とフィン高さが異なっている。また、面積 拡大率ηはフィン先端の3次元構造が複雑であるため考慮しておらず、あくまでも同じフィン高さの ローフィン管として算出している。

		MG40LL6b	MG40LL5b
フィン部外径 D。	[mm]	18.50	15.48
フィン高さ $h_{\rm f}$	[mm]	0.43	0.56
管底肉厚 bwt	[mm]	0.50	0.51
フィンピッチ $p_{\rm f}$	[mm]	0.65	0.65
フィン先端厚さt	[mm]	0.40	0.39
フィン溝底幅 s _r	[mm]	0.29	0.31
フィン部内径 D _i	[mm]	16.59	13.30
フィン山頂角 2 <i>0</i>	[deg.]	25.89	14.59
面積拡大率 η	[-]	2.35	2.67

表 7.1 MG40LL の各部寸法値



7.2 凝縮数

一種の平均熱伝達率を表す無次元数として凝縮数をデータの整理に用いた。

電気抵抗法を用いた場合、フィン外径基準の凝縮数 Nured は次式により求める。

$$Nu_{\rm reg}^* = \frac{\alpha_{\rm o, reg} \cdot \left(v_{\rm L}^2/g\right)^{1/3}}{\lambda_{\rm L}}$$
(7-1)

ここで、λ_L [W m⁻¹ K⁻¹]は凝縮液の熱伝導率を表す。ν_L [m² s⁻¹]は冷媒液の動粘度であり、次式 で求める。

$$v_{\rm L} = \frac{\mu_{\rm L}}{\rho_{\rm L}} \tag{7-2}$$

7.3 MG40LLの単管実験

7.3.1 管径の影響

図 7.3 に、R134a での MG40LL6b および MG40LL5b の凝縮熱伝達率を示す。図 7.4 に、 R1234ze(E)での MG40LL6b および MG40LL5b の凝縮熱伝達率を示す。図 7.5 に、R1234yf での MG40LL6b および MG40LL5b の凝縮熱伝達率を示す。図 7.6 に、R245fa での MG40LL6b およ び MG40LL5b の凝縮熱伝達率を示す。

図 7.3 および図 7.4、図 7.5、図 7.6 中の実線は外径 19.05mm での Nusset の式の 7 倍、破線は 外径 15.88mm での Nusselt の式の 8 倍もしくは 9 倍である。図 7.3 より、R134a の場合の凝縮熱伝 達は、Nusselt の式に対して、MG40LL6b が 6.6 から 7.7 倍、MG40LL5b が 8.3 から 12.1 倍高い値 を示した。図 7.4 より、R1234ze(E)の場合の凝縮熱伝達は、Nusselt の式に対して、MG40LL6b が 6.6 から 8.1 倍、MG40LL5b が 8.3 から 12.2 倍高い値を示した。図 7.5 より、R1234yf の場合の凝 縮熱伝達は、Nusselt の式に対して、MG40LL6b が 6.4 から 8.0 倍、MG40LL5b が 8.1 から 9.1 倍 高い値を示した。図 7.6 より、R245fa の場合の凝縮熱伝達は、Nusselt の式に対して、MG40LL6b が 5.9 から 8.0 倍、MG40LL5b が 7.3 から 8.8 倍高い値を示した。

図 7.3 および図 7.4、図 7.5、図 7.6より、いずれの冷媒でも管外表面に3 次元構造を持つフィン を成形することで、平滑管よりも高い凝縮熱伝達率を得られることが分かる。これは、伝熱面にフィ ンがあることで表面張力が影響し、各部の凝縮液膜が薄くなる。フィン側面の凝縮液膜は、フィン 溝底部に凝縮液が引き込まれることでさらに薄くなる。加えて、3 次元構造により、フィン上部にも凹 凸面が有るために、側面およびフィン上部で液膜が薄くなる。その結果、液膜熱抵抗が減少するた め、高い凝縮熱伝達率を示したと考えられる。しかし、凝縮量が増えると3次元構造が凝縮液で満たされ、液膜熱抵抗が増大するため、凝縮面過冷度*ΔT*の増大に伴い伝熱促進率が低下すると考えられる。

また、冷媒の相違によらず、外径16mm サイズの MG40LL5b は外径19mm サイズの MG40LL6b よりも高い凝縮熱伝達率を示した。これは、MG40LL5b および MG40LL6b のフィン上部の3次元 構造は同じであるが、フィン高さが MG40LL5b の方が MG40LL6b より高いことが原因と考えられる。

図 7.7 および図 7.8、図 7.9、図 7.10 に、R134a および、R1234ze(E)、R1234yf、R245fa の面積 拡大率で除した凝縮熱伝達率を示す。図 7.7 および図 7.8、図 7.9、図 7.10 より、冷媒の相違によ らず、面積拡大率で除した凝縮熱伝達率は MG40LL6b および MG40LL5b はおおむね同程度の 値を示した。したがって、外径 19mm および外径 16mm 程度の差であれば、凝縮熱伝達率に及ぼ す管径の影響は非常に小さいと考えられる。



図 7.3 R134a での MG40LL の凝縮熱伝達率



図 7.4 R1234ze(E)での MG40LL の凝縮熱伝達率



図 7.5 R1234yf での MG40LL の凝縮熱伝達率



図 7.6 R245fa での MG40LL の凝縮熱伝達率



図 7.7 面積拡大率を考慮した R134a での MG40LL の凝縮熱伝達率



図 7.8 面積拡大率を考慮した R1234ze(E)での MG40LL の凝縮熱伝達率



図 7.9 面積拡大率を考慮した R1234yf での MG40LL の凝縮熱伝達率



図 7.10 面積拡大率を考慮した R245fa での MG40LL の凝縮熱伝達率

7.3.2 冷媒物性の影響

図 7.11 に、MG40LL6b の凝縮熱伝達率を示す。図 7.12 に、MG40LL5b の凝縮熱伝達率を示 す。

図 7.11 および図 7.12 より、冷媒ごとに比較すると、R134a が最も高い凝縮熱伝達率を示し、次 いで R1234ze(E)と R245fa が同程度、R1234yf が最も低い凝縮熱伝達率を示した。

本実験で用いた冷媒では、 σ/ρ_L は R1234yf、R134a、R1234ze(E)、R245fa の順に小さい。これ は、図 7.11 および図 7.12 の凝縮熱伝達率の大小関係と概ね一致している。また、R245fa に着目 すると、 $\Delta T < 3$ K では管表面全体の凝縮液膜厚さが薄いため、液熱伝導率の高い R245fa の凝縮 熱伝達率が R134a、R1234ze より高い。一方で、フィン溝部に凝縮液が充満する領域の多い R245fa は、R134a や R1234ze(E)より液膜の熱抵抗影響が大きい。このため、MG40LL6bの R245fa の実験結果は、凝縮量が増加し管表面全体の凝縮液膜が厚くなる $\Delta T > 6$ K において、他の冷媒 よりも熱伝達率が低下したと考えられる。R1234yfの熱伝達率が低いのは、 σ/ρ_L が小さく液充満角 度は大きいものの、液熱伝導率が他の冷媒に比較して 15%から 29%小さいため、液膜熱抵抗が 大きくなり低い熱伝達率を示したと考えられる。

図 7.13 に、MG40LL6bの凝縮数を示す。図 7.14 に、MG40LL5bの凝縮数を示す。

図 7.11 および図 7.12 に示した凝縮熱伝達率の比較結果とは異なり、凝縮数 Nu*は R245fa が 最も高く、R1234ze(E)、R134a、R1234yf の順となった。凝縮熱伝達率を液熱伝導率で除すことで 求められる凝縮数 Nu*で比較すると、液充満角度の小さい冷媒、つまり σ/ρ_L が大きい冷媒が伝熱 促進効果が大きいことがわかる。



図 7.11 MG40LL6b の凝縮熱伝達率



図 7.12 MG40LL5bの凝縮熱伝達率



図 7.13 MG40LL6bの凝縮数



図 7.14 MG40LL5bの凝縮数

7.4 MG40LL のイナンデーション実験

7.4.1 管径の影響

図 7.15 に、R134a での MG40LL6b および MG40LL5b の、上段から給液を行うイナンデーショ ン実験(Inundation)および同じ冷却水温度での単管実験(Single)での凝縮熱伝達率を示す。図 7.16 に、R1234ze(E)での MG40LL6b および MG40LL5b の、上段から給液を行うイナンデーション 実験(Inundation)および同じ冷却水温度での単管実験(Single)での凝縮熱伝達率を示す。図 7.17 に、R1234yf での MG40LL6b および MG40LL5b の、上段から給液を行うイナンデーション実験 (Inundation)および同じ冷却水温度での単管実験(Single)での凝縮熱伝達率を示す。図 7.18 に、 R245fa での MG40LL6b および MG40LL5b の、上段から給液を行うイナンデーション実験 (Inundation)および同じ冷却水温度での単管実験(Single)での凝縮熱伝達率を示す。

図 7.15 および図 7.16、図 7.17 より、MG40LL6b および MG40LL5b のイナンデーション実験で 得られた R134a および R1234ze(E)、R1234yf の凝縮熱伝達率は、単管実験の結果よりも凝縮熱 伝達率が低下した。これは、3 次元構造を有するため、管表面での凝縮液の対流を阻害しやすい こと。さらに、フィン溝部に凝縮液が充満するため液膜熱抵抗の影響が大きいことが考えられる。

図 7.18 より、MG40LL6b のイナンデーション実験で得られた R245fa の凝縮熱伝達率は、単管 実験の結果よりも凝縮熱伝達率が低下した。これは、3 次元構造を有するため、管表面での凝縮液 の対流を阻害しやすいこと。さらに、フィン溝部に凝縮液が充満するため液膜熱抵抗の影響が大き いことが考えられる。一方で、MG40LL5b のイナンデーション実験で得られた R245fa の凝縮熱伝 達率は、膜レイノルズ数 *Ref* 300 未満では単管実験の結果よりも高い値を示すが、膜レイノルズ数 の増大とともに低下した。MG40LL5b は MG40LL6b よりもフィン高さが高いため、膜レイノルズ数 *Ref* 300 未満では、対流拡散による伝熱促進効果が得られるため、単管実験の結果よりも高い熱伝 達率を得られたと考えられる。しかし、膜レイノルズ数が増大すると、MG40LL6b と同様に3 次元構 造フィンによる液膜の対流拡散の阻害、液膜熱抵抗の増大の影響により、凝縮熱伝達率が低下し たと考えられる。

これらのことから、MG40LL5b および MG40LL6b は膜レイノルズ数 1200 以下において、層流での対流熱伝達が支配的であり、乱流による対流拡散の影響が小さいと考えられる。

図 7.15 および図 7.16、図 7.17、図 7.18 より、上段から給液を行うイナンデーション実験では、冷 媒の相違によらず、MG40LL5b は MG40LL6b に比べ高い凝縮熱伝達率を示した。図 7.19 および 図 7.20、図 7.21、図 7.22 に、MG40LL6b および MG40LL5b の、上段から給液を行うイナンデーシ ョン実験(Inundation)および同じ冷却水温度での単管実験(Single)での面積拡大率で除した凝縮 熱伝達率を示す。

図 7.19 および図 7.20、図 7.21、図 7.22 より、面積拡大率を考慮しても、上段から給液を行うイナ ンデーション実験、冷媒の相違によらず、MG40LL5b は MG40LL6b に比べ高い凝縮熱伝達率を 示した。これは、MG40LL6b よりも MG40LL5b の方がフィン高さが高いため、フィン側面の薄液膜 化が促進されていること。イナンデーション影響下では、フィン高さが高い方が対流拡散による伝 熱促進効果を受けやすいことが考えられる。



図 7.15 R134a での MG40LL のイナンデーション影響下の凝縮熱伝達率



図 7.16 R1234ze(E)での MG40LL のイナンデーション影響下の凝縮熱伝達率



図 7.17 R1234yf での MG40LL のイナンデーション影響下の凝縮熱伝達率



図 7.18 R245fa での MG40LL のイナンデーション影響下の凝縮熱伝達率



MG40LL のイナンデーション影響下の凝縮熱伝達率



図 7.20 面積拡大率を考慮した R1234ze(E)での MG40LL のイナンデーション影響下の凝縮熱伝達率





図 7.22 面積拡大率を考慮した R245fa での MG40LL のイナンデーション影響下の凝縮熱伝達率

7.4.2 冷媒物性の影響

図 7.23 に、MG40LL6b の、上段から給液を行うイナンデーション実験(Inundation)および同じ冷却水温度での単管実験(Single)での凝縮熱伝達率を示す。図 7.24 に、MG40LL5b の、上段から 給液を行うイナンデーション実験(Inundation)および同じ冷却水温度での単管実験(Single)での凝 縮熱伝達率を示す。

図 7.23 より、MG40LL6b の場合、R134a では膜レイノルズ数 Ref 600 から 1200 の領域で、凝縮 熱伝達率の低下が緩やかになる。R1234ze(E)では膜レイノルズ数 Ref 700 から 1300 の領域で凝縮 熱伝達率の低下が緩やかになる。R1234yf では膜レイノルズ数 Ref 600 から 900 の領域で凝縮熱 伝達率の低下が緩やかになり、膜レイノルズ数 Ref 900 から 1200 の領域で凝縮熱伝達率が増加 し、膜レイノルズ数 Ref 1200 から 1600 の領域で一転して凝縮熱伝達率は低下する。R245fa では、 試験装置の制約上、膜レイノルズ数 Ref 600 以下の結果しか得られなかった。また、膜レイノルズ数 Ref 600 以下では、凝縮熱伝達率の低下が緩やかになることはなかった。一方、単管実験の結果で は R1234ze(E)の方が R1234yf より高い値を示しているにも関わらず、膜レイノルズ数 Ref700 から 1200 程度で、R1234yf と R1234ze(E)は同程度の凝縮熱伝達率を示した。これは、R1234yf の方 が R1234ze(E)よりも液充満角度が大きいため、イナンデーションの影響が出にくいと考えられる。

図 7.24 より、MG40LL5b の場合、R134a では膜レイノルズ数 Ref 600 から 1200 の領域で、凝縮 熱伝達率の低下が緩やかになる。R1234ze(E)では膜レイノルズ数 Ref 900 から 1300 の領域で凝縮 熱伝達率の低下が緩やかになる。R1234yf では膜レイノルズ数 Ref 900 から 1200 の領域で凝縮熱 伝達率の低下が緩やかになる。R245fa では膜レイノルズ数 Ref 300 未満では単管実験の結果より も高い値を示すが、膜レイノルズ数の増大とともに低下し、膜レイノルズ数 Ref 600 以下では凝縮熱 伝達率の低下が緩やかになることはなかった。

これらの結果から、MG40LL6b および MG40LL5b において、R134a および R1234ze(E)、 R1234yf では、3 次元構造により凝縮液を保持しやすいため膜レイノルズ数が増大すると凝縮熱 伝達は低下する。しかし、凝縮液量がフィン溝間に保持できる量を超えると、ローフィン管のように 対流拡散の影響により凝縮熱伝達率の低下が抑制されると考えられる。また、R245fa では、膜レイ ノルズ数 *Re*f 600 以下では 3 次元構造により凝縮液を保持しやすいため膜レイノルズ数が増大す ると凝縮熱伝達は低下する。


図 7.23 MG40LL6bのイナンデーション影響下の凝縮熱伝達率



7.5 まとめ

本章では、外径 19mm サイズおよび 16mm サイズの外面に先端交差分断型フィンをもつフィンピッ チ 40 山/インチの 3 次元微細溝付管について、R134a および R245fa、R1234ze(E)、R1234yf を用 いて管外凝縮熱伝達率の実験結果を示した。以下に、本章で得られた結果をまとめる。

- MG40LL6b および MG40LL5b はいずれの冷媒においても面積拡大率以上に高い伝熱促 進効果があり、Nusselt の式に比較して、MG40LL6b が 5.9 から 8.1 倍、MG40LL5b が 7.3 から 12.2 倍高い値を示した。
- (2) いずれの冷媒でも管外表面に3次元構造を持つフィンを成形することで、平滑管よりも高い 凝縮熱伝達率を得られるが、凝縮量が増えると3次元構造が凝縮液で満たされ、液膜熱抵 抗が増大するため、伝熱促進率が低下すると考えられる。
- (3) 冷媒の相違によらず、フィン高さが MG40LL5b の方が MG40LL6b より高いため、外径 16mm サイズの MG40LL5b は外径 19mm サイズの MG40LL6b よりも高い凝縮熱伝達率を 示す。一方、面積拡大率で除した凝縮熱伝達率は MG40LL6b および MG40LL5b はおお むね同程度の値を示す。したがって、外径 19mm および外径 16mm 程度の差であれば、 凝縮熱伝達率に及ぼす管径の影響は非常に小さいと考えられる。
- (4) 液充満角度の小さい冷媒、つまりσ/ρL が大きい冷媒が伝熱促進効果が大きく、同形状の 伝熱管であれば凝縮熱伝達率の大小関係はσ/ρL の大小関係に準ずる。しかし、凝縮液 の熱伝導率の影響によって、凝縮熱伝達率の大小関係が入れ替わる。
- (5) MG40LL6bおよびMG40LL5bでは、イナンデーション実験において膜レイノルズ数が増大すると、3次元構造フィンによる液膜の対流拡散の阻害および液膜熱抵抗の増大の影響により、単管実験よりも凝縮熱伝達率が大きく低下する。一方、フィン高さが高い方が対流拡散による伝熱促進効果を受けやすくなるため、フィン高さの高いMG40LL5bの方がME40LL6bよりも高い熱伝達率を示す。
- (6) 3 次元構造フィンをもつ MG40LL6b および MG40LL5b は、膜レイノルズ数 1200 以下にお いて層流での対流熱伝達が支配的であり、乱流による対流拡散の影響が小さいと考えられ る。しかし、凝縮液量がフィン溝間に保持できる量を超えると、ローフィン管のように対流拡 散の影響により凝縮熱伝達率の低下が抑制されると考えられる。

第8章 予測式の提案

管群で問題となるイナンデーションの影響を考慮した、3次元微細溝付管の凝縮熱伝達率の予 測式は、熱交換器の製作および伝熱管の開発において有益である。しかし、3次元構造のフィン 形状は各伝熱管メーカーのノウハウであり、詳細な形状寸法が公開されにくいため、3次元微細溝 付管の凝縮熱伝達率の例がない。本章では、平滑管の管外凝縮熱伝達率について、これまでの 実験結果からイナンデーションの影響と管外径と管ピッチを考慮した予測式の提案を行った。また、 外径 19mmの3次元微細溝付管 MG40LL6bの管外凝縮熱伝達率について、平滑管の予測式を 元にフィン形状と冷媒物性値、イナンデーションの影響を考慮した予測式を提案した。また、他の3 次元微細溝月管への適応性を確認した。

8.1 水平平滑円管のイナンデーション影響下の凝縮熱伝達率

8.1.1 従来の予測式

Gstoehl-Thome³²⁾ は、Fujii-Oda³³⁾の予測式をベースに、R134a の 1 列管群による実験を行い、 次式を提案した。

$$Nu^{*} = \left\{ \left(\frac{1.2}{Re_{\rm f}^{0.3}} \right)^{4} + \left(0.04 \cdot Pr_{\rm L}^{\frac{1}{3}} \cdot Re_{\rm f}^{0.2} \right) \right\}^{0.25}$$
(8-1)

第1項は層流、第2項は乱流の影響を表す項である。

図 8.1 に、Gstoehl-Thome³²⁾の予測式と実験値との比較を示す。また、Gstoehl-Thome³²⁾の実験 値もプロットした。式(8-1)は実験値と比較して、-20%から+25%以内で一致することを確認した。ま た、相関係数は 0.78 であった。イナンデーション影響のない単管実験の場合は、良い相関を示す。 しかし、イナンデーション実験の場合は過小評価する傾向にある。特に、R245fa のイナンデーショ ン実験の場合を過小評価する。これは、乱流熱伝達におけるプラントル数 *Pr*L の影響を過小評価 しているものと考えられる。また、チューブピッチの違いが考慮されていないため、Gstoehl-Thome³²⁾のチューブピッチが狭い実験値に対しては過大評価の傾向が有る。逆に、チューブピッ チの広い実験値に対しては、過小評価の傾向が有る。

8.1.2 新しい予測式の提案

8.1.1の結果から、乱流熱伝達における冷媒液のプラントル数 PrLの影響と、チューブピッチの影響を考慮し次式を提案する。

$$Nu^{*} = \left\{ \left(\frac{1.2}{Re_{\rm f}^{0.3}} \right)^{4} + \left[0.04 \left(0.43 \cdot \frac{Pitch}{D_{\rm o}} \right)^{0.32} \cdot Pr_{\rm L}^{0.42} \cdot Re_{\rm f}^{0.2} \right] \right\}^{0.25}$$
(8-2)

式 8-1 に、Pitch / D_oを導入することで、チューブピッチの影響を考慮した。また、冷媒の相違に よる影響を考慮しプラントル数 Pr_Lの指数を 0.42 とした。図 8.2 に修正予測式と実験値との比較を 示す。また、Gstoehl-Thome³²⁾の実験値もプロットした。修正予測式は実験値に比較して-15%から +25%以内で一致することを確認した。また、相関係数は 0.93 であった。修正予測式は単管実験 およびイナンデーション実験の相違にかかわらず、良い相関を示した。冷媒の違い、チューブピッ チの違いについても良い相関を示した。



図 8.1 平滑管に対する Gstoehl-Thome の式



図 8.2 平滑管に対する提案式

8.2 3 次元微細溝付管のイナンデーション影響下の凝縮熱伝達率

8.2.1 新しい予測式の提案

3 次元微細溝付管であっても、平滑管に対して提案した(8-2)式の自由対流項および乱流項そ れぞれに対して、フィン側面等で表面張力による凝縮液膜の薄膜化により、熱伝達率が向上する ことを考慮した伝熱促進係数を与えられれば、実験値を予測できると考え予測式を検討した。対象 形状として、複数の冷媒による実験結果がある、ターボ冷凍機で一般的に使用される19mm サイズ の MG40LL6b とした。また、予測式を検討することで、イナンデーション影響を含む凝縮熱伝達率 に対する3次元構造フィンの影響を間接的に明らかにすることも目的とした。

MG40LL6b は、単管実験の結果では、Nusselt の式に対して 7 倍程度高い凝縮熱伝達率を示 し、凝縮面過冷度に対する凝縮熱伝達率の変化傾向は Nusselt の式の傾向におおむねあってい るが、凝縮量が多くなるにつれて伝熱促進率が低下する傾向にある。冷媒物性の影響を比較した ところ、凝縮熱伝達率の違いは表面張力と密度の比による影響が大きいことが分かった。

したがって、自由対流項については、膜レイノルズ数の乗数を 0.3 から試行錯誤的に 0.49 と決 定することで、凝縮量の増大に対する伝熱促進率の低下を考慮した。また、冷媒物性の影響は、 本田ら ⁵⁾の液充満角度の予測式を参考に、無次元数*σ*/(*ρ*L*g s D*₀)を式中に導入することで、実験 結果の傾向を考慮することとした。*σ*/(*ρ*L*g s D*₀)を導入することで、冷媒の相違によって予測値が過 大・過少に評価する傾向が大きく低減し、相関性を向上することを確認した。乗数-0.4 は最も相関 性が良くなるように試行錯誤的に決定した。一方、3 次元微細溝付管の面積拡大率は、その複雑 な形状から正確な値を求められておらず、本形状にのみ適用できる式とした。そのため、形状の影 響を含む伝熱促進率を試行錯誤的に係数 13 と決定した。

イナンデーション実験の結果では、上段からの冷媒液散布による対流促進効果は小さく、本形状の伝熱促進効果は層流域での影響が大きいことが考えられる。また、いずれの冷媒においても 膜レイノルズ数が 600 から 900 までであれば、おおむね凝縮熱伝達率が低下し、平滑管よりもその低下が激しいことから、膜レイノルズ数の影響は平滑管より大きいと考えられる。

したがって、平滑管の提案式で導入した Pitch / D。はそのまま用いつつ、プラントル数と膜レイノ ルズ数の乗数 0.4 および 0.25 を、それぞれ実験値に対して試行錯誤的に決定した。また、形状の 影響を含む伝熱促進率を試行錯誤的に係数 2.3 と決定した。

以上の内容をまとめ、MG40LL6bの凝縮熱伝達率の予測式として次式を提案する。

$$Nu^{*} = \left\{ \left[13 \left(\frac{\sigma}{\rho_{\rm L} g s D_{\rm o}} \right)^{-0.4} \cdot \frac{1.2}{R e_{\rm f}^{0.49}} \right]^{4} + \left[0.04 \cdot 2.3 \left(0.43 \frac{Pitch}{D_{\rm o}} \right)^{0.32} \cdot Pr_{\rm L}^{0.4} \cdot Re_{\rm f}^{0.25} \right]^{4} \right\}^{0.23}$$
(8-3)

. . .

図 8.3 に、MG40LL6bの実験値と予測式を比較した図を示す。予測式は-17%から+23%で実験

値を相関している。また、相関係数は 0.97 と冷媒に相違および、単管実験およびイナンデーション 実験の相違によらず良い相関を示した。

ここで、式(8-3)を他の 3 次元微細溝付管に適用できないか試みた。ここでは、形状の影響を含む伝熱促進係数である、自由対流項の係数 13 および乱流項の 2.3 のみを形状毎に最適になるように試行錯誤的に決定した。

MG40LL5bの凝縮熱伝達率の予測式として次式を提案する。

$$Nu^{*} = \left\{ \left[18.5 \left(\frac{\sigma}{\rho_{\rm L} gsD_{\rm o}} \right)^{-0.4} \cdot \frac{1.2}{Re_{\rm f}^{0.49}} \right]^{4} + \left[0.04 \cdot 7 \left(0.43 \frac{Pitch}{D_{\rm o}} \right)^{0.32} \cdot Pr_{\rm L}^{0.4} \cdot Re_{\rm f}^{0.25} \right]^{4} \right\}^{0.25}$$
(8-4)

また、MG34LvIおよび MG34LsI、MG34LuIの凝縮熱伝達率の予測式として次式を提案する。

$$Nu^{*} = \left\{ \left[15.5 \left(\frac{\sigma}{\rho_{\rm L} g s D_{\rm o}} \right)^{-0.4} \cdot \frac{1.2}{Re_{\rm f}^{0.49}} \right]^{4} + \left[0.04 \cdot 4.5 \left(0.43 \frac{Pitch}{D_{\rm o}} \right)^{0.32} \cdot Pr_{\rm L}^{0.4} \cdot Re_{\rm f}^{0.25} \right]^{4} \right\}^{0.25}$$
(8-5)

図 8.4 に、MG40LL5bの実験値と予測式を比較した図を示す。予測式は-30%から+31%で実験値を相関している。また、相関係数は 0.85 であった。

図 8.5 に、MG34LvI および MG34LsI、MG34LuI の実験値と予測式を比較した図を示す。予測 式は-44%から+57%で実験値を相関している。また、相関係数は 0.81 であった。

図8.4 および図8.5より、MG40LL6bの予測式と比べると実験値に対する相関がよくない。特に、 イナンデーション実験の結果は、MG40LL5b では過小評価、MG34LvI および MG34LsI、 MG34LuI では凝縮数 Nu*が2.0以下では過大、凝縮数 Nu*が2.0以上では過小評価する傾向に ある。これは、式(8-3)および式(8-4)、式(8-5)ではフィン高さの影響が考慮できていない点。3 次元 微細溝付管では、フィン高さの違いによって膜レイノルズ数が増大した時の対流拡散の影響が異 なることを考慮できていない点。凝縮面過冷度の違いを考慮していない点が原因と考えられる。ま た、MG40LL5bより MG34 形状の方が、イナンデーション実験の結果に対して相関性が悪いことか ら、特にフィン高さの影響が大きいものと考えられる。

他形状に対する相関性の向上は今後の課題とするが、MG40LL6bの予測式は、熱交換器として使用する場合の伝熱性能を予測の助けになるとともに、さらに高性能な形状を見出す指標となるものであり、今後の伝熱促進形状の発展に貢献するものである。



図 8.3 MG40LL6b に対する提案式



図 8.4 MG40LL5b に対する提案式



図 8.5 MG34LvI および MG34LsI、MG34LuI に対する提案式

8.3 まとめ

本章では、平滑管の管外凝縮熱伝達率について、イナンデーションの影響と管外径と管ピッチを 考慮した予測式の提案を行った。また、3次元微細溝付管の管外凝縮熱伝達率について、平滑管 の予測式を元にフィン形状と冷媒物性値、イナンデーションの影響を考慮した予測式を提案した。

- (1) 平滑管に対する Gstoehl-Thome³²⁾の予測式は、イナンデーション影響のない単管実験の場合は良い相関を示す。しかし、イナンデーション実験の場合は過小評価する傾向にあるものと考えられる。また、チューブピッチの違いが考慮されていないため、チューブピッチが狭い実験値に対しては過大評価。チューブピッチの広い実験値に対しては、過小評価の傾向が有る。
- (2) 平滑管に対する提案式は、Pitch / Doを導入することでチューブピッチの影響を考慮し、プ ラントル数 PrLの指数を 0.42 とすることで冷媒の相違による影響を考慮した。予測式は単管 実験およびイナンデーション実験の相違、冷媒の違い、チューブピッチの違いにかかわら ず、良い相関を示した。
- (3) MG40LL6b に対して、無次元数 σ/(ρ_Lg s D₀)を導入し、イナンデーション実験の結果より、 層流域で平滑管と比べて膜レイノルズ数の影響が大きいこと、3 次元微細溝付管の伝熱促 進効果は乱流域に比べて層流域で大きいことを考慮して予測式を提案し、冷媒に相違お よび、単管実験およびイナンデーション実験の相違によらず良い相関を示した。この予測 式は、熱交換器として使用する場合の伝熱性能を予測の助けになるとともに、さらに高性能 な形状を見出す指標となるものであり、今後の伝熱促進形状の発展に貢献するものである。
- (4) 層流および乱流での伝熱促進率である各項の係数を MG40LL5b または、MG34vI および MG34LsI、MG34LuI に対して最適化した予測式を提案した。いずれの場合でも、イナンデ ーション実験の結果に対して相関性が良くない。これは、フィン高さの違いによって膜レイノ ルズ数が増大した時の対流拡散の影響が異なることと、凝縮面過冷度の違いを考慮してい ないためと考えられる。また、MG40LL5b より MG34 形状の方が、イナンデーション実験の 結果に対して相関性が悪いことから、特にフィン高さの影響が大きいものと考えられる。

第9章 総括

本論文は、外径約 19mm の平滑管(SM)、ローフィン管 3 種類(LF26H、LF26L、LF34L)、3 次 元微細溝付管 6 種類(MG34Lu、MG34LvI、MG34LsI、MG34LuI、MG40LL6B)および、外径約 16mmの3次元微細溝付管(MG40LL5B)について、HFC系冷媒R134aおよびR245fa、またHFO 系冷媒R1234ze(E)およびR1234yfの水平管外凝縮熱伝達実験を行った。その結果、単管および 管群状態を模擬した場合の熱伝達特性を明らかにするとともに、フィン形状と冷媒物性が伝熱性 能へ及ぼす影響を実験的に明らかにし、3 次元微細溝形状の水平管外凝縮熱伝達率の予測式を 提案したものである。

第4章では、R134aとR245faを用いた水平平滑円管での管外凝縮熱伝達の単管およびイナンデ ーション実験を行い、凝縮熱伝達率の実験結果を示した。また、Wilson-Plot 法および壁面温度を 測定した場合の比較、液膜内の温度分布の考慮の有無について検証した。本章の結果は以下に まとめられる。

- (1) 単管実験での凝縮熱伝達率を、Wilson-Plot 法を用いた場合および、電気抵抗法で壁面温 度を測定した場合のそれぞれで、凝縮液膜の温度分布を無視した場合および、凝縮液膜 の温度分布を考慮した場合で Nusselt の式と比較した。いずれの場合においても、Nusselt の式に似た傾向を示すものの、高い値を示す。これは Nusselt の式では液膜の乱れの影響 や液膜内の対流の影響を考慮していないためと考えられる。
- (2) 凝縮熱伝達率α。の不確かさから求まる算出誤差は±9%から±17%であり、代表温度の取り方による差の影響の方が小さいこと。伝熱促進管では凝縮面過冷度が平滑管の半分程度になることから、以降の章では飽和蒸気温度を代表温度とする。
- (3) 本実験装置で Wilson-Plot 法を用いた場合は、管内熱伝達率の影響が大きく、絶対値評価 は難しい。一方で、本実験装置の実験値の相対評価は検討に値する。
- (4) R245faよりも凝縮液の熱伝導率の低い R134a の方が、凝縮液膜の温度分布の影響を受け やすい。
- (5) イナンデーション実験では、膜レイノルズ数 Refの増加に伴い凝縮熱伝達率は低下するが、 膜レイノルズ数 Ref 300 から 500 で液膜の対流が促進されると凝縮熱伝達率は増加に転じた。
- (6) イナンデーション実験では、チューブピッチは狭い方より広い方が高い凝縮熱伝達率を示す。これは、下段管に接触するまでの液滴の速度が速くなるため、凝縮液膜内の対流拡散の影響が強く出るためと考えられる。

第5章では、フィンピッチ26および34山/インチのローフィン管について、R134aおよびR245faを 用いた管外凝縮熱伝達の単管およびイナンデーション実験を行い、凝縮熱伝達率の実験結果を 示した。本章の結果は以下にまとめられる。

- (1) いずれのローフィン管も、冷媒の相違、フィン高さ、フィンピッチによらず、凝縮面過冷度の 変化に対する凝縮熱伝達率の傾向は、Nusseltの式と同様の傾向を示した。
- (2) いずれのローフィン管も平滑管に対する面積拡大率ηよりも、高い伝熱促進率を示した。これは、単純な面積拡大による伝熱促進だけではなく、凝縮液はフィン溝底部やフィン頂部に表面張力により引き込まれ、フィン側面やフィン頂部の角部において凝縮液膜の厚さが薄くなるため、面積拡大率以上の伝熱促進効果が生まれていると考えられる。
- (3) フィンピッチが同じであればフィン高さが高い方。フィン高さが同じであればフィンピッチが 細かい方が、面積拡大率が大きいため高い凝縮熱伝達率を示す。
- (4) LF34Lでは冷媒物性値の影響により、R245faの方が液充満領域がR134aより多いものの、 凝縮液の熱伝導率と表面張力が高いことによるフィン側面等の薄液膜化による伝熱促進効 果がR134aよりもR245faのほうが良いため、R245faの方が高い熱伝達率を示す。
- (5) ローフィン管のイナンデーション実験では、膜レイノルズ数 Ref の増加に伴い、平滑管同様 に液膜厚さが増大し凝縮熱伝達率が低下するものの、凝縮液膜の対流拡散が促進される ため、凝縮熱伝達率が低下しづらい。しかし、フィン高さが低いと対流拡散の影響よりも、液 膜増加による熱抵抗増加の影響を受けやすくなる。
- (6) ローフィン管の予測式は、面積拡大率と表面張力を考慮に入れることで、良い相関を示す ようになる。

第6章では、フィンピッチ34山/インチの周方向の追加工を省略した3次元微細溝付管とすべての加工を施した3次元微細溝付管について、R134aおよびR245faを用いて管外凝縮熱伝達の単管およびイナンデーション実験を行い、凝縮熱伝達率の実験結果を示した。本章の結果は以下にまとめられる。

- (1) いずれの試験伝熱管も、冷媒の相違およびフィン形状によらず Nusselt の式とおおむね同 じ傾向を示すが、凝縮量の増加に伴い分断溝部を凝縮液が覆うため、凝縮面過冷度が大 きい領域では伝熱促進率が低下する。
- (2) MG34LvI および、MG34LsI、MG34LuI は LF34L よりも高い凝縮熱伝達率を示した。これ は、フィン先端に施された周方向分断により面積拡大の影響および、角部が増えることで表 面張力による薄液膜化される領域が増えたためと考えられる。
- (3) 凝縮熱伝達率は、MG34LuI < MG34LsI < MG34LvI の順に高い値を示した。これは、分断 溝が鋭い MG34LuI < MG34LsI < MG34LvI の順と同じであり、分断溝が鋭い方がフィン先 端への凝縮液の引き込みが強いため、フィン側面の凝縮液膜の薄膜化が促進される。また、 R245fa の方が R134fa よりも表面張力が強いため、この影響がより強く出る。
- (4) MG34Lu は MG34LuI よりも高い凝縮熱伝達率を示した。これは、周方向に延びる Y 字溝 があることにより、フィン先端部において小さなローフィン形状が形成されており、面積拡大 の影響および、Y 溝側面および角部の薄液膜部の増加によるものと考えられる。

- (5) イナンデーション実験の結果より、MG34LvI および MG34LsI、MG34LuI は、周方向分断 部のフィン溝間の隙間が狭くなることで、膜レイノルズ数増加に伴う対流拡散の影響を阻害 することと、液捌け性が悪くなり凝縮液の充満量が増えて熱抵抗が増加することにより、凝 縮熱伝達率が低下すると考えられる。
- (6) R134aよりもR245faの方が、液充満領域が多く凝縮液膜の熱抵抗影響が大きいため、膜レイノルズ数の増加に伴う凝縮熱伝達率低下の影響が大きいと考えられる。
- (7) イナンデーション実験においても、単管実験の結果と同じ理由により、MG34Lul <
 MG34LsI < MG34LvI の順に高い凝縮熱伝達率を示す。
- (8) 周方向に延びる Y 字溝による伝熱促進効果は、高膜レイノルズ数域でも、フィン先端各部での薄液膜化による伝熱促進効果があるものと考えられる。また、イナンデーション影響による凝縮熱伝達率の低下は、周方向分断加工による影響が大きいと考えられる。
- (9) 高い伝熱性能を発揮するためには、実験結果より次のことが言える。単管実験では、フィン 高さが同等であれば、周方向に延びるY字溝を有し、フィン先端を鋭い角度で分断する溝 を有する形状が、良い伝熱性能を示すと考えられる。一方、イナンデーション影響下では、 分断溝加工によってフィン溝部への張り出しができるため、凝縮液の対流拡散を阻害する。 したがって、フィン溝部への張り出しを抑制することで、イナンデーション影響を受けにくくな り、イナンデーション影響下で伝熱性能が向上すると考えられる。また、凝縮量が多くなると 微細溝加工部に凝縮液が充満して熱抵抗となる。したがって、液膜レイノルズ数が小さい 領域では3次元微細溝付管は伝熱性能に優れるものの、液膜レイノルズ数が大きい領域 ではローフィン管のような形状の方が優れた伝熱性能を発揮すると考えられる。また、これら は冷媒物性の影響も受けるため、万能な形状は存在せず、使用条件に応じて最適な形状 を見出す必要がある。
- (10) 最適な形状は使用される条件によって異なるため、機器設計および新たなフィン形状の開発には、伝熱性能の予測式の作成が重要である。

第7章では、外径 19mm サイズおよび 16mm サイズの外面に先端交差分断型フィンをもつフィン ピッチ 40 山/インチの 3 次元微細溝付管について、R134a および R245fa、R1234ze(E)、R1234yf を用いて管外凝縮熱伝達の単管およびイナンデーション実験を行い、凝縮熱伝達率の実験結果 を示した。本章の結果は以下にまとめられる。

- MG40LL6b および MG40LL5b はいずれの冷媒においても面積拡大率以上に高い伝熱促 進効果があり、Nusselt の式に比較して、MG40LL6b が 5.9 から 8.1 倍、MG40LL5b が 7.3 から 12.2 倍高い値を示した。
- (2) いずれの冷媒でも管外表面に3次元微細溝構造を持つフィンを成形することで、平滑管よりも高い凝縮熱伝達率を得られることが、凝縮量が増えると3次元構造が凝縮液で満たされ、液膜熱抵抗が増大するため、伝熱促進率が低下すると考えられる。
- (3) 冷媒の相違によらず、フィン高さが MG40LL5b の方が MG40LL6b より高いため、外径

16mm サイズの MG40LL5b は外径 19mm サイズの MG40LL6b よりも高い凝縮熱伝達率を 示す。一方、面積拡大率で除した凝縮熱伝達率は MG40LL6b および MG40LL5b はおお むね同程度の値を示す。したがって、外径 19mm および外径 16mm 程度の差であれば、 凝縮熱伝達率に及ぼす管径の影響は非常に小さいと考えられる。

- (4) 液充満角度の小さい冷媒、つまりσ/ρL が大きい冷媒が伝熱促進効果が大きく、同形状の 伝熱管であれば凝縮熱伝達率の大小関係はσ/ρL の大小関係に準ずる。しかし、凝縮液 の熱伝導率の影響によって、凝縮熱伝達率の大小関係が入れ替わる。
- (5) MG40LL6bおよびMG40LL5bでは、イナンデーション実験において膜レイノルズ数が増大すると、3次元構造フィンによる液膜の対流拡散の阻害および液膜熱抵抗の増大の影響により、単管実験よりも凝縮熱伝達率が大きく低下する。一方、フィン高さが高い方が対流拡散による伝熱促進効果を受けやすくなるため、フィン高さの高いMG40LL5bの方がME40LL6bよりも高い熱伝達率を示す。
- (6) 3 次元構造フィンをもつ MG40LL6b および MG40LL5b は、膜レイノルズ数 1200 以下にお いて層流での対流熱伝達が支配的であり、乱流による対流拡散の影響が小さいと考えられ る。しかし、凝縮液量がフィン溝間に保持できる量を超えると、ローフィン管のように対流拡 散の影響により凝縮熱伝達率の低下が抑制されると考えられる。

第8章では、平滑管の管外凝縮熱伝達率について、イナンデーションの影響と管外径と管ピッチ を考慮した予測式の提案を行った。また、3次元微細溝付管の管外凝縮熱伝達率について、平滑 管の予測式を元にフィン形状と冷媒物性値、イナンデーションの影響を考慮した予測式を提案し た。本章の結果は以下にまとめられる。

- (1) 平滑管に対する Gstoehl-Thome³²⁾の予測式は、イナンデーション影響のない単管実験の場合は良い相関を示す。しかし、イナンデーション実験の場合は過小評価する傾向にあるものと考えられる。また、チューブピッチの違いが考慮されていないため、チューブピッチが狭い実験値に対しては過大評価。チューブピッチの広い実験値に対しては、過小評価の傾向が有る。
- (2) 平滑管に対する提案式は、Pitch / Doを導入することでチューブピッチの影響を考慮し、プ ラントル数 PrLの指数を 0.42 とすることで冷媒の相違による影響を考慮した。予測式は単管 実験およびイナンデーション実験の相違、冷媒の違い、チューブピッチの違いにかかわら ず、良い相関を示した。
- (3) MG40LL6b に対して、無次元数σ/(ρ_Lg s D₀)を導入し、イナンデーション実験の結果より、 層流域で平滑管と比べて膜レイノルズ数の影響が大きいこと、3 次元微細溝付管の伝熱促 進効果は乱流域に比べて層流域で大きいことを考慮して予測式を提案し、冷媒に相違お よび、単管実験およびイナンデーション実験の相違によらず良い相関を示した。この予測 式は、熱交換器として使用する場合の伝熱性能を予測の助けになるとともに、さらに高性能 な形状を見出す指標となるものであり、今後の伝熱促進形状の発展に貢献するものである。

(4) 層流および乱流での伝熱促進率である各項の係数を MG40LL5b または、MG34vI および MG34LsI、MG34LuI に対して最適化した予測式を提案した。いずれの場合でも、イナンデ ーション実験の結果に対して相関性が良くない。これは、フィン高さの違いによって膜レイノ ルズ数が増大した時の対流拡散の影響が異なることと、凝縮面過冷度の違いを考慮してい ないためと考えられる。また、MG40LL5b より MG34 形状の方が、イナンデーション実験の 結果に対して相関性が悪いことから、特にフィン高さの影響が大きいものと考えられる。

全体を通して、特に重要な点は次のとおりである。

- (1) 平滑管でのイナンデーション実験では、膜レイノルズ数 Ref の増加に伴い凝縮熱伝達率は 低下するが、膜レイノルズ数 Ref 300 から 500 で液膜の対流が促進されると凝縮熱伝達率 は増加に転じた。
- (2) イナンデーション影響下ではチューブピッチが広い方が高い凝縮熱伝達率を示す。
- (3) ローフィン形状はイナンデーション影響下において、液膜の対流拡散の影響により伝熱性 能が低下しにくい。
- (4) 分断溝形状を鋭くすることで伝熱性能が高められるものの、凝縮量が増大した場合や、イ ナンデーション影響下ではその効果が低下する。また、イナンデーション影響を受けやすい のは、フィン溝部への張り出し部分が対流拡散を阻害するためと考えられる。
- (5) フィン先端の周方向に延びる Y 字溝は、単管での伝熱性能向上に寄与するとともに、イナ ンデーション影響下であっても、伝熱促進効果を保てる。
- (6) 万能な形状は存在せず、使用条件に応じて最適な形状を見出す必要がある。
- (7) 3 次元構造フィンであっても、イナンデーション影響の有無にかかわらず、伝熱性能におよ ぼすフィン高さの影響は大きく、フィン高さが高い形状が高い伝熱性能を示す。
- (8) 冷媒物性の影響として、液充満角度の小さい冷媒、つまりσ/ρLが大きい冷媒が伝熱促進効果が大きい。ただし、凝縮液の熱伝導率の影響で、凝縮熱伝達率の大小関係が入れ替わる。
- (9) 本論文で評価した3次元構造フィンを持つ MG40LL は、膜レイノルズ数1200以下におい て層流での対流熱伝達が支配的であり、乱流による対流拡散の影響が小さいと考えられる。 しかし、凝縮液量がフィン溝間に保持できる量を超えると、ローフィン管のように対流拡散の 影響により凝縮熱伝達率の低下が抑制されると考えられる。
- (10) 実験結果を元に MG40LL6b の凝縮熱伝達率に対する予測式を提案できた。また、他の形状に適用することで、イナンデーション影響下の凝縮熱伝達率はフィン高さおよび凝縮面 過冷度の 2 個のパラメータをキーとすることで、相関性の向上の可能性を示唆した。これは、 3 次元構造フィンが膜レイノルズ数の大きい領域で伝衛熱性能が低下する原因究明の一助 になるものである。

以上のように、本論文によってフロン系冷媒の管外凝縮器の設計および伝熱管開発に有用な知見

である、平滑管およびローフィン管、3 次元微細溝付管についての、単管での凝縮熱伝達特性および、イナンデーション影響下での凝縮熱伝達特性を得た。また、当初目的である 3 次元微細溝 付管の伝熱性能について、予測式を提案することが出来た。これらの成果は、今後の 3 次元構造 フィンの伝熱特性解明および伝熱形状開発の一助となるものである。

謝辞

東京海洋大学教授 井上順広 博士には、学部3年後期から数えると通算8年半もの長期に わたり、ご多忙な中、懇切丁寧にご指導いただきました。就職以後の私の処遇に対し大変親身に なっていただき、博士後期課程への進学を勧めていただきました。企業での製品開発の日々だけ では、本研究で得た成果は成しえなかったと思っております。心より感謝申し上げます。

佐賀大学 教授 宮良明男 博士 ならびに、東京海洋大学 教授 波津久達也 博士、東京海洋 大学 准教授 田中健太郎 博士には、ご多忙な中、本論文のまとめかたについてご指導いただき ました。心より感謝申し上げます。

東京海洋大学 准教授 地下大輔 博士には、本研究の遂行にあたって、実験データの整理に 悩む私に、ご多忙な中、適切なご指導ご助言をいただきました。また、論文執筆にあたり、本来の 目的を見失って迷走する中から救っていただいたこともありました。心より感謝申し上げます。

株式会社コベルコマテリアル銅管 秦野工場 工場長 土屋昭則 様には、研究室配属早々に博 士後期課程進学を勧めていただくとともに、社内での業務を広範囲にわたってご配慮・ご支援いた だける道を作っていただきました。このご配慮・ご支援がなければ、本研究の遂行は成しえなかっ たと思っております。心より感謝申し上げます。

KOBELCO & MATERIALS COPPER TUBE (M) SDN. BHD President (元株式会社コベルコマ テリアル銅管 秦野工場 技術部 部長) 崩岡 久敏 様には、社内での業務に関しご配慮・ご支援 いただきました。 心より感謝申し上げます。

KOBELCO & MATERIALS COPPER TUBE (THAILAND) CO., LTD. Quality Assurance & Tech Sec. General Manager (元株式会社コベルコマテリアル銅管 秦野工場 技術部 研究室 室 長代理) 藤永 篤志 様には、社内での業務に関しご配慮・ご支援いただきました。 心より感謝申し 上げます。

株式会社コベルコマテリアル銅管 秦野工場 技術部 研究室 室長代理 小関 清憲 様には、 社内での業務に関しご配慮・ご支援いただきました。心より感謝申し上げます。

株式会社コベルコマテリアル銅管 秦野工場 技術部 研究室 主席研究員 高橋宏行 様には、 社会人ドクターの先達として、業務と研究の両立について事細やかに相談に乗っていただきました。 また、挫折しそうな私をどんな時でも強く応援いただいきました。心より感謝申し上げます。

株式会社コベルコマテリアル銅管 技術部 研究室 泉川典彦 様には、各種実験の遂行に終始 ご協力いただきました。心より感謝申し上げます。

東京海洋大学 技術職員 野口照貴 様には、学部生時代から実験および事務処理等でお世 話になりました。心より感謝申し上げます。

株式会社コベルコマテリアル銅管 秦野工場の各職場の方々、特に技術部研究室のメンバーには、いつもご声援をいただきました。心より感謝申し上げます。

東京海洋大学 エネルギー変換研究室 所属学生・元所属学生の皆様には、たまにしか来ない

私をいつでも歓迎いただきました。心より感謝申し上げます。

最後に、大学進学を強く応援してくれた亡き母、大学院進学への支援を快く快諾してくれた亡き 父に感謝するとともに、博士後期課程の後半、日々苦しくなる業務と研究活動を生活面で助けてく れた最愛の妻 志桜里に心から感謝する。

参考文献

- Kenneth O. BEATTY, JR, Donald L. Katz, Condensation of vapors on outside of finned tubes, Chem. Eng. Prog. Vol.44, No.1, (1948), 55-70.
- (2) 茂木岩夫,河合素直,町山忠弘,外面フィンチューブのフィン表面における凝縮伝熱に関する実験(4),早稲田大学理工学研究所報告(60),(1973),9-17.
- (3) 茂木岩夫,河合素直,町山忠弘,外面フィンチューブのフィン表面における凝縮伝熱に関する実験(5),早稲田大学理工学研究所報告(64),(1974),1-10.
- (4) 平沢茂樹, 土方邦夫, 森康夫, 中山恒, 膜状凝縮に及ぼす表面張力の影響, 日本機械
 学会論文集 (第2 部), 44 巻, 382 号, (1978-6), 2041-2048.
- (5)本田博司,野津滋,光森清彦,多孔質排液板の取付けによる水平フィン付き管状の凝縮 促進,日本機械学会論文集(B編),49巻,445号,(1983),1937-1945.
- (6) H. Honda, S. Nozu, Y. Takeda, A theoretical model of film condensation in a bundle of horizontal low finned tubes, Trans. ASME J. Heat Transfer, 111 (1989), 525-532.
- (7) R.L.Webb, T.M.Rudy, M.A.Kedzierski, Prediction of the Condensation Coefficient on Horizontal integral-Fin Tubes, Journal of Heat Transfer, Vol.107, (1985), 369-376.
- (8) 本田博司,野津滋,武田泰仁,水平ローフィン付管の縦列における凝縮液の流動特性, 日本機械学会論文集(B編),53 巻,488 号,(1987),1320-1328.
- (9) 本田博司,野津滋,内間文顕,水平ローフィン付凝縮管の伝熱性能計算法,日本機械学 会論文集(B編),53 巻,488 号,(1987),1329-1337.
- (10)本田博司,野津滋,武田泰仁,水平ローフィン付管群の凝縮伝熱性能計算法,日本機械
 学会論文集(B編),54巻,504号,(1988),2128-2135.
- (11) 朱惠人,本田博司,水平フィン付き凝縮管のフィン形状最適化に関する研究,日本機械学 会論文集(B編),58 巻,555 号,(1992),240-246.
- (12) W. Y. Cheng, Chi-chuan Wang, Condensation of R-134a on Enhanced Tubes, ASHRAE Transactions, Vol.100, pt.2, (1994), 809-817.
- (13) Joseph B. Huber, Lance E. Rewerts, Michael B. Pate, Shell-Side Condensation Heat Transfer of R-134A-Part III: Comparison with R-12, ASHRAE Transactions, Vol.100, pt.2, (1994), 257-246.
- (14) A. Briggs, J. W. Rose, Efficiency on a model for condensation heat transfer on a horizontal integral-fin tube, Int. J. Heat Mass Transfer, Vol.37, Suppl. 1, (1994), 457-163.
- (15) J. W. Rose, An approximate equation for the vapour-side heat-transfer coefficient for condensation on low-finned tubes, Int. J. Heat Mass Transfer, Vol.37, Suppl. 1, (1994), 457-163.
- (16)本田博司, 眞喜志 治, 水平 2 次元フィン付き管上の膜状凝縮におよぼす周方向リブの影響, 日本機械学会論文集(B 編), 61 巻, 587 号, (1995), 235-240.

- (17) Ravi Kumar, H. K. Varma, Bikash Mohanty, K. N. Agrawal, AUGMENTATION OF OUTSIDE TUBE HEAT TRANSFER COEFFICIENT DURING CONDENSATION OF STEAM OVER HORIZONTAL COPPER TUBES, Int. Comm. Heat Mass Transfer, Vol.25, No. 1, (1998), 81-91.
- (18) Dongsoo Jung, Chong-Bo Kim, Sungjun Cho, Kilhong Song, Condensation heat transfer coefficients of enhanced tubes with alternative refrigerants for CFC11 and CFC12, International Journal of Refrigeration, Vol.22, (1999), 548-557.
- (19)本田博司,高田信夫,高松洋,金正植,宇佐美啓一郎,冷媒 R134a の千鳥配列フィン付き管群内凝縮におよぼすフィン形状の影響,日本冷凍空調学会論文集, Vol.17, No.4, (2000), 481-487.
- (20) M. Belghazi, A. Bontemps, J. C. Signe, C. Marvillet, Condensation heat transfer of a pure fluid and binary mixture outside a bundle of smooth horizontal tubes Comparison of experimental results and a classical model, International Journal of Refrigeration, Vol.24, (2001), 841-855.
- (21) Ravi Kummar, H. K. Varma, Bikash Mohanty, K. N. Agrawal, Prediction of heat transfer coefficient during condensation of water and R-134a on single horizontal integfal-fin tubes, International Journal of Refrigeration, Vol.25, (2002), 111-126.
- (22) D. Gstoehl, J. R. Thome, Film Condensation of R-134a on Tube Arrays With Plain and Enhanced Surfaces: Part I—Experimental Heat Transfer Coefficients, Journal of Heat Transfer, Vol.128, (2006), 21-32.
- (23) Yong Tae Kang, Hiki Hong, Young Soo Lee, Experimental correlation of falling film condensation on enhanced tubes with HFC134a; low-fin and Turbo-C tubes, International Journal of Refrigeration, Vol.30, (2007) 805-811.
- (24) Wen-Tao Ji, Chuang-Yao Zhao, Ding-Cai Zhang, Ya-Ling He, Wen-Quan Tao, Influence of condensate inundation on heat transfer of R134a condensing on three dimensional enhanced tubes and integral-fin tubes with high fin density, Applied Thermal Engineering, Vol.38, (2012), 151-159.
- (25) Ryuichi Nagata, Chieko Kondou, Shigeru Koyama, Comparative assessment of condensation and pool boiling heat transfer on horizontal plain single tubes for R1234ze(E) R1234ze(Z) and R1233zd(E), International journal of refrigeration, Vol 63, (2016), 157–170.
- (26) Alaa Ruhma Al-Badri, Andreas Baer, Achim Gotterbarm, Michael Heinrich Rausc, Andreas Paul Froeba, The influence of fin structure and fin density on the condensation heat transfer of R134a on single finned tubes and in tube bundles, International journal of refrigeration, Vol 100, (2016), 582–589.
- (27) Tailian Chena, Daniel Wu, Enhancement in heat transfer during condensation of an HFO refrigerant on a horizontal tube with 3D fins, International journal of refrigeration, Vol 124, (2018), 318–326.

- (28) R. Steinhoff, X. Luo, S. Kabelac, CONDENSATION HEAT TRANSFER OF R-134A ON SINGLE HORIZONTAL THREE-DIMENSIONAL STRUCTURED TUBES, Proceedings of the 16th International Heat Transfer Conference, IHTC-16, (2018), 2485-2492.
- (29) Wen-Tao Ji, Xiao-Dong Lu, Qiu-Nan Yu, Chuang-Yao Zhao, Hu Zhang, Wen-Quan Tao, Filmwise condensation of R-134a, R-1234ze(E) and R-1233zd(E) outside the finned tubes with different fin thickness, International journal of refrigeration, Vol 146, (2020), 118829.
- (30) Lemmon E. W., Bell I. H., Huber M. L., and McLinden M. O., NIST Reference fluid thermodynamic and transport properties REFPROP ver.10, National Institute of Standards and Technology, (2018)
- (31) Nusselt, W, Die oberflächenkondensation des wasserdampfes, Zeitschrift des Verein Deutscher Ingenieure, (1916), Vol.60, (27), pp. 541-546, 569-575.
- (32) D. Gstoehl, J. R. Thome, Film Condensation of R-134a on Tube Arrays With Plain and Enhanced Surfaces: Part || —Emprical Prediction of Inundation Effects, Journal of Heat Transfer, Vol.128, (2006), 33-43.
- (33)藤井哲,小田鴿介,水平管群における凝縮液イナンデーションに関する熱伝達の整理式, 日本機械学会論文集(B編),52巻,474号,(1986),822-826.
- (34) 新里寛英,李鍾鵬,藤井哲,自由対流層流膜状凝縮における液膜の物性値の評価温度, 九州大学機能物質科学研究所報告,第6巻,第1号,(1992),1-9
- (35) 上原春男, 楠田久男, 中岡勉, 山田実, 鉛直面上の膜状凝縮熱伝達の実験的研究, 日本機械学会論文集(B 編), 49 巻, 439 号, (1983), 666-675.
- (36) 上原春男,木下英二,鉛直面上の体積力対流の波流および乱流膜状凝縮(局所熱伝達係数の整理式),日本機械学会論文集(B編),60巻,577号,(1994),3109-3116.
- (37)小山繁,野津滋,宮良昭男,(2017),第2章 平板上の膜状凝縮,日本冷凍空調学会(編), 冷媒の凝縮 —基礎から応用まで一,日本冷凍空調学会,ISBN 978-4-88967-131-5-C3053,pp.34
- (38) Gunnar Myhre, Drew Shindell, François-Marie Bréon, William Collins, Jan Fuglestvedt, Jianping Huang, ... Keith Shine, Climate Change 2013 The Physical Science Basis Working Group I Contribution to the Fifth Assessment Report of the Intergovernmental Panel on Climate Change Chapter 8 Anthropogenic and Natural Radiative Forcing, (2013)

付録1 白金測温抵抗体の検定

本実験では、試験伝熱管の冷却水出入口温度の測定に 3 線式白金測温抵抗体を用いた。測定に必要な1 mA の定電流の発生および、信号電圧出力を信号変換器で行い、信号電圧をデータロガーで測定した。白金測温抵抗体の検定は、恒温水槽内中央に設置したシース径に合わせた穴をあけた銅ブロックへ、白金測温抵抗体および第三者機関であらかじめ公正されたクウォーツ 式温度計のそれぞれの感温部を挿入し、0.01℃から40℃の範囲で白金測温抵抗体の信号電圧およびクウォーツ式温度計の指示温度を測定した。水槽内温度 T はクウォーツ式温度計の指示値とし、それぞれの白金測温抵抗体の信号電圧値 Vt との関係を以下に示す 3 次式で近似し、関係式を求める。

$$T_{\rm cal} = aVt^3 + bVt^2 + cVt + d \tag{(† 1-1)}$$

ここに、a、b、cおよびdは係数である。付表 1.1 に、白金測温抵抗体の関係式の各係数および、 水槽内温度にT対する T_{cal} の差の標準偏差を示す。また、付図 1.1 に水槽内温度にT対する T_{cal} の偏差を示す。なお、白金測温抵抗体は試験伝熱管入口および出口でそれぞれ 2 本使用してお り、試験毎に使用した白金測温抵抗体の関係式を用いて測定温度を求めた。検定結果より、白金 測温抵抗体の関係式より求められる温度 T_{cal} は、0.01℃から 40℃の範囲の測定温度に対して± 0.05 K 以内で再現性が得られた。

測定対象	а	b	С	d	σ
試験伝熱管入口1	0.0000050536	-0.0003747062	1.0070922718	0.1050666463	0.0130
試験伝熱管出口1	0.0000030540	-0.0002090631	1.0027022063	0.1565800496	0.0188
試験伝熱管入口2	0.0000057290	-0.0003939146	1.0050575350	-0.0814742967	0.0216
試験伝熱管出口2	-0.0000055039	0.0003413896	0.9938042160	-0.0610084395	0.0146

付表 1.1 白金測温抵抗体の検定結果



付図1.1 白金測温抵抗体の検定結果

付録2 試験伝熱管の検定

実験によっては、試験伝熱管壁面平均温度を温度変化に伴う試験伝熱管の電気抵抗値変化を 利用する電気抵抗法で測定した。その温度変化に伴う電気抵抗値は、下記の要領の試験伝熱管 の検定で測定した。

付 2.1 試験伝熱管の検定の手順

実験装置は以下の手順で立ち上げた。

(7) 試験伝熱管をフッ素系洗浄液およびパーツクリーナーで脱脂洗浄し、コンプレ ッサーエアーで乾燥させ、あらかじめ大気圧状態にした凝縮器に挿入する。挿入後、電極 および混合器を取り付ける。

(8) 試験装置の制御盤の電源を投入し、ブラインチラー、自動調整弁制御空気用のエアコンプレッサーを起動させ、冷熱源であるブライン温度と、エアー圧の安定するまで 待機する。また、各測定機器および PC を起動させ、計器の暖機をするとともに、モニタリン グを開始しておく。

(9) エアコンプレッサー圧が安定したのを確認した後、冷却水ポンプを起動し、試験伝熱管に冷却水を供給し、冷却水漏れ等を確認した後、電気ヒーターおよびブライン熱 交換器を起動し、試験条件の温度になるよう調節計を設定して安定するのを待つ。また、冷 却水流量も試験条件に合わせて調節計に設定して安定するまで待機する。

(10) 冷却水温度が安定するのを待っている間に、真空ポンプで凝縮器内の不凝縮 ガスを吸い出しておく。また、圧力計指示値が 0Pa 付近になった際に、蒸発器の微量の液 冷媒をバルブ操作で凝縮器に送り、試験装置内の不凝縮ガス排除を行う。

(11) 圧力計指示値が OPa を示して動かなくなってから1時間以上待機する。

実験装置が立ち上がった後の、単管実験での実験条件の調整を以下に示す。

(4) 冷却水流量は、試験伝熱管入側に設置した電磁流量計の信号を用いて、調節計で自動調整弁開度を PID 制御することで調節する。

(5) 冷却水温度は、試験伝熱管入り口の白金測温抵抗体の信号を用いて、調節 計でブライン熱交換器へのブライン流量を制御する自動調整弁開度および、電気ヒーター

出力を制御するソリッドステートリレーの ON-OFF 周期を PID 制御することで調節する。

各条件を調節計に設定後、十分に安定するまで待機する。待機後、30 分間データ収録を行った。

凝縮器内は真空断熱状態であるので、十分な安定状態であれば試験伝熱管の温度は、試験伝

熱管の出入口水温の平均値と同じとした。冷却水流量は、出入口の温度差を小さくするため、可 能な限り多量に流れるようにした。なお、冷媒の変更や他の試験の実施のため、試験伝熱管の抜 管を行う都合上、同一の試験伝熱管でも複数回検定を実施した。

付 2.2 データの整理方法

各試験伝熱管の電気抵抗値 Rt は、回路に流れる電流 I と試験伝熱管に取り付けた電極から測定した電圧降下値 Ew により次式により求める。

$$Rt = \frac{Ew}{I} \tag{(† 1-1)}$$

$$I = \frac{Esr}{Rsr} \tag{(† 1-2)}$$

ここで、Esr は標準抵抗器における電圧降下値、Rsr は標準抵抗器の抵抗値である。

試験伝熱管出入口水温の平均値 T_{sm} および、試験伝熱管の電気抵抗値 Rt との関係を以下に示す 2 次式で近似し、関係式を求める。

$$T_{\rm wm} = aRt^2 + bRt + c \tag{(† 1-3)}$$

ここに、a、b および c は係数である。

付 2.3 試験伝熱管の検定の結果

付表 2.1 に、試験伝熱管の関係式の各係数および、試験伝熱管出入口水温の平均値 T_{sm}対する T_{wm}の差の標準偏差を示す。付図 2.1 から付図 2.19 に各試験伝熱管の温度変化に伴う電気抵抗値を示す。検定結果より、試験伝熱管の関係式より求められる温度 T_{wm} は、試験伝熱管出入口水温の平均値 T_{sm}対して±0.13 K 以内で再現性が得られた。

検定番号	試験伝熱管	а	b	с	σ
1	SM	-365239.702148	925269.593409	-277.072662	0.005
2	SM	321354575.417236	765540.025536	-248.218054	0.074
3	LF34L	-239707070.276367	866808.930459	-328.604389	0.051
4	LF34L	60542104.718262	608565.287484	-265.999593	0.007
5	MG34LvI	15466376.126709	592518.741188	-277.158852	0.005
6	MG34LvI	-127729221.038818	748192.417219	-311.587820	0.021
7	MG34LsI	-2524307.289063	610455.407846	-280.241070	0.011
8	MG34LsI	6118160.405518	619167.438785	-279.289034	0.007
9	MG34LuI	28554781.323486	562018.061706	-270.809869	0.006
10	MG34LuI	-3265670.161377	612114.143303	-281.315380	0.005
11	MG40LL6b	-13426981.597290	466090.829467	-290.441925	0.015
12	MG40LL6b	2020903.550293	442710.724834	-281.744256	0.005
13	MG40LL6b	157709058.934570	227481.382846	-202.725029	0.005
14	MG40LL6b	153485732.106445	236318.112877	-205.945012	0.002
15	MG40LL6b	36419002.068359	412466.452472	-268.463877	0.007
16	MG40LL5b	129095220.612671	175531.984304	-197.574718	0.004
17	MG40LL5b	-33758332.963867	442039.283805	-309.586053	0.032
18	MG40LL5b	238929948.577148	-8958.842929	-120.572315	0.006
19	MG40LL5b	35900734.287476	330584.433947	-258.523852	0.009

付表 2.1 試験伝熱管の検定結果















付図 2.19 検定結果 19 (MG40LL5b)

付録 3 Wilson Plot 法

電気抵抗法が使えない場合に、総括伝熱係数から管内熱伝達率と管壁面の熱抵抗を差し引く ことで凝縮熱伝達率を求めた。伝熱促進管は製造工程上、内面側にも凹凸ができるため完全な平 滑管として扱うことはできない。この際、管内熱伝達率を実験的に求める方法として、Wilson Plot 法 を用いた。

付 3.1 試験装置

試験装置は第2章のものと同様である。

付 3.2 試験条件

試験条件は、冷却水流量と冷却水入口温度を熱流束が一定になるよう、任意の範囲を段階的に変化させる。試験冷媒には R134a を用いた。また、なるべく管外側の熱伝達率をよくするために、 冷媒飽和温度 45[℃]になる様、凝縮器内を Refprop ver.10.0³⁰にて算出した蒸気圧力一定とした。

付 3.3 データの整理方法

また、管内側熱伝達率 a_i [W·m⁻²·K⁻¹]は、関数形が Dittus-Boelter の式と一致すると仮定し、式 (3-8)により求める。

$$\alpha_{i} = C_{i} \cdot Re_{s}^{0.8} \cdot Pr_{s}^{0.4} \cdot \frac{\lambda_{s}}{D_{i}}$$
(3-8)

ここで、 λ_s [W·m⁻¹·K⁻¹]は冷却水の熱伝導率、 Pr_s は冷却水のプラントル数である。なお、式中の Dittus-Boelter 係数 C_i 値は以下に示す方法(Wilson-Plot 法)により求めた値を用いる。まず、総括 伝熱係数の逆数は次のように表される。

$$\frac{1}{K_{o}} = \left(\frac{A_{o}}{A_{i}}\right) \cdot \left(\frac{1}{\alpha_{i}}\right) + \frac{1}{\alpha_{o,wil}} + A_{o} \cdot R_{w}$$
 ($\ddagger 3-1$)

次に、式(3-8)を式(付 3-1)に代入する。

$$\frac{1}{K_{\rm o}} - A_{\rm o} \cdot R_{\rm w} = \frac{1}{\alpha_{\rm o,wil}} + \left(\frac{1}{C_{\rm i}}\right) \cdot \left[\frac{\left(A_{\rm o}/A_{\rm i}\right)}{Re_{\rm s}^{0.8} \cdot Pr_{\rm s}^{0.4} \cdot \left(\lambda_{\rm s}/D_{\rm i}\right)}\right]$$
(fr 3-2)

ここで、式(付 3-2)について以下の様にグラフヘプロットする。

$$Y = \frac{1}{K_o} - A_o \cdot R_w$$

$$X \neq : \left[\frac{\left(A_{o} / A_{i} \right)}{Re_{s}^{0.8} \cdot Pr_{s}^{0.4} \cdot \left(\lambda_{s} / D_{i} \right)} \right]$$

各プロットに対して最小二乗法により1次近似直線を引き、その直線の傾き $1/C_i$ を算出する。 また、総括伝熱係数 K_o から管外熱伝達率 $\alpha_{o,wil}$ を分離するためには、式(付 3-1)を次の形に変形して求める。

$$\alpha_{\mathrm{o,wil}} = \left(\frac{1}{K_{\mathrm{o}}} - \frac{A_{\mathrm{o}}}{A_{\mathrm{i}}} \cdot \frac{1}{\alpha_{\mathrm{i}}} - A_{\mathrm{o}} \cdot R_{\mathrm{w}}\right)^{-1}$$
(3-13)

また、管壁面温度 $T_{wo,wil}$ [℃]の算出は次のように行う。まず、総括伝熱係数 K_o は次式の定義を使用する。

$$K_{\rm o} = \frac{Q_{\rm s}}{A_{\rm o} \cdot \left(T_{\rm r} - \frac{T_{\rm sin} + T_{\rm sout}}{2}\right)} \tag{(† 3-3)}$$

管外の凝縮熱伝達率は次式の定義を使用する。

$$\alpha_{\rm o,wil} = \frac{Q_{\rm s}}{A_{\rm o} \cdot \left(T_{\rm r} - T_{\rm wo,wil}\right)} \tag{ff 3-4}$$

式(付 3-1)に式(付 3-3)および式(付 3-4)を代入して、次の形に変形して管壁面温度 *T*_{wo,wil}[℃]を求める。

$$T_{\text{wo,wil}} = \left(\frac{T_{\text{sin}} + T_{\text{sout}}}{2}\right) + Q_{\text{s}} \cdot \left[\frac{1}{A_{\text{i}} \cdot \alpha_{\text{i}}} + R_{\text{w}}\right]$$
(3-7)

付 3.4 試験結果

付表 3.1 に実験条件の範囲と、算出した C_i 値を示す。また、付図 3.1 に LF26H、付図 3.2 に MG34LuI の C_i 値算出に用いたグラフを示す。

	q_o [kW m ⁻²]	<i>Re</i> _s [-]	T _{sin} [℃]	<i>C</i> _i [-]
LF26H	48.2	19800~45700	29 ~ 35	0.0252
MG34LuI	53.4	21600~50600	29 ~ 35	0.0256

付表 3.1 Wilson Plot 法での実験条件範囲とCi値

なお、試験伝熱管の製作工程において、内面側の形状に影響する工程はフィンピッチ毎に決まっており、同じフィンピッチであれば内面形状は同じであると判断した。このため、LF26L は LF26H

の C_i 値を用いた。また LF34L と MG34Lu は MG34LuI の C_i 値を用いた。また、平滑管は Wilson Plot 法を実施し C_i 値 0.0246 を得たが、冷却水出入口温度差が 0.4K~2.2K と測定精度に問題が あること。熱流束が一定にならなかったこと。得られた C_i 値が Dittus-Boelter の式とおおむね一致し たことから、Dittus-Boelter の式本来の係数 0.023 を用いた。

付3.5 凝縮実験でのデータ整理での問題点について

いずれの試験伝熱管においても、Wilson-Plot法を用いた場合には電気抵抗法で壁面温度を測定した場合に比較して、30%程度高い凝縮熱伝達率を示した。これらの原因を探るため、以下の検討を行っている。

平滑管では、諸般の問題点があることから、Dittus-Boelterの式本来の係数0.023を用いている。 一方、水の粘度の変化を考慮して、管内側の物性値影響として粘度を含む Sieder-Tate の式の適 用も試みましたが、結果は改善しなかった。

LF26H および MG34Lul の C_i値算出では、熱流束条件を1条件とした。この条件では、凝縮実 験での冷却水温度範囲をカバーしきれておらず、冷却水物性値の影響を考慮しきれていなかった ことも考えられる。本論文の各種実験後、同実験装置を用いた別のフィン付管の実験では、同形 状であっても熱流束条件の違いで C_i値が変化することを確認している。

また、管外の熱伝達率算出時での問題として、総括伝熱係数から管内側の熱伝達率引くことで 管外側の熱伝達率を求める。したがって、冷却水温度の測定誤差の影響が総括伝熱係数と管内 側の熱伝達率の両方に影響している。このため、不確かさが大きくなっている。

また、平滑管の実験結果について、電気抵抗法で壁面温度を測定した場合に合わせて C_i値を 変化させて、平滑管のデータを整理した。結果、係数 0.030 とすると Wilson-Plot 法および壁面温 度を測定した場合の 2 方法で求めた凝縮熱伝達率は、±3%以内で一致することが確認出来た。 また、係数 0.030 を用いて、LF34L と MG34Lul の実験結果を整理した。2 方法で求めた凝縮熱伝 達率は、LF34L では±10%、MG34Lul では-15%から+5%で、一致することを確認出来ました。一 方、係数 0.030 は Dittus-Boelter の式本来の係数 0.023 に対して+30%程度であり、Wilson-Plot 法 で求めた凝縮熱伝達率が電気抵抗法で壁面温度を測定した場合に比して+30%程度高いことと 一致する内容である。しかし、各フィン付管において、Wilson-Plot 法と壁面温度を測定した場合で 凝縮熱伝達率の違いが±10%以上出ており、同一条件として比較評価する場合には注意が必要 であり、実験結果のミスリードにつながることが考えられる。このことから、Wilson-Plot 法の測定結果 は本試験装置での相対比較でのみ使用することとした。また、本論文では解決策として、電気抵抗 法で壁面温度を測定することとしており、可能な限り壁面温度を測定した場合の結果を示すように した。


付図 3.1 LF26H での Wilson Plot 法実施結果



付図 3.2 MG34LuI での Wilson Plot 法実施結果