偏心二重管熱サイフォン式放熱器の熱輸送特性

小佐井 博章*

Heat Transport Characteristics of Two-Phase Eccentric

Annular Thermosyphon Type Radiator

by Hiroaki KOZAI

(Received: 19 OCTOBER 2009, Accepted: 22 FEBRUARY 2010)

Abstract

Heat transfer coefficients and heat transport rates were investigated in horizontal two-phase eccentric annular thermosyphon type radiator heated by low-temperature hot water, using ethanol as a working fluid. In the present experiment, the hot water temperature at the inner tube inlet, the mass flow rate of hot water and the ambient air temperature were varied. The emissivity was related to the outside wall temperature of outer tube. Using the values of emissivity obtained above, the heat transfer coefficients in the outside wall of outer tube could be estimated by the equation based on the natural convection and thermal radiation. Consequently, it was found that the heat transport rates for the two-phase eccentric annular thermosyphon type radiator could be predicted well by the equations presented in this study.

Key Words : Thermosyphon, Heat Transfer, Heat Transport Rate, Eccentric Annulus, Two-Phase

1. まえがき

二相密閉形熱サイフォンは密閉容器の内部に封入され た作動流体の相変化と冷却部から加熱部への液体の還流 に重力を利用したものであり、構造が簡単で、大量の熱 を輸送できる優れた熱伝達素子である⁽¹⁾.最近、水平位 置での使用を目的として外管内部に内管を挿入し、適量 の作動流体を封入した二相密閉形偏心二重管熱サイフォ ンが提案されており、床暖房、温室暖房および苺栽培の 培地加温等に利用されている。しかし、二相密閉形偏心 二重管熱サイフォン式放熱器に関する研究はほとんどな されておらず、その熱輸送特性については十分に解明さ れていない.

そこで、本研究では二相密閉形偏心二重管熱サイフォ ン式放熱器において、内管内温水の入口温度、質量流量 および周囲空気温度を変えて実験を行い、これらの熱輸 送特性への影響について明らかにする.また、偏心二重 管熱サイフォン式放熱器における放熱量の予測方法を提 案し、実験データとの比較検討を行う.

2. 記号

a : 温度伝導率 m²/s C_p :比熱 J/(kgK) C1:式(6)または式(15) d_i :管内径 m d。: 管外径 m g:重力加速度 m/s² h_c :自然対流熱伝達係数 W/(m² K) h_i :管内壁における熱伝達係数 $W/(m^2 K)$ h_o : 管外壁における熱伝達係数 $W/(m^2 K)$ h_r :放射熱伝達係数 W/(m²K) L:放熱部長さ mまたは蒸発潜熱 J/kg K:熱通過係数 W/(mK) m: 質量流量 kg/s または kg/minn :式(7)または式(16) Pr:プラントル数 Q:放熱量 W q_a:管外壁における平均熱流束 W/m² $Ra: \lor \smile \lor \smile \bigstar = g \beta (T_a - T_\infty) d_a^3 / (va)$ Re:レイノルズ数

^{*} 産業工学部機械システム工学科教授

$$T_f$$
: 胰温度 K
 T_i : 内壁温度 K
 T_n : 温水入口温度 K
 T_m : 温水入口温度と出口温度の算術平均
 $=(T_m+T_{out})/2$ K
 T_o : 外壁温度 K
 T_o : 外壁温度 K
 T_v : 蒸気温度 K
 T_v : 蒸気温度 K
 T_w : 周囲壁温度 K
 ΔT : 温水入口出口温度差 $=T_m - T_{out}$ K
 β : 体膨張係数 $=1/T_\infty$ または $(\rho_\infty - \rho_f)/\{\rho_f$
 $(T_f - T_\infty)\}$ 1/K
 ε : 放射率
 λ : 熱伝導率 W/(mK)
 μ : 粘性係数 Pas
 ν : 動粘性係数 m²/s
 ρ : 密度 kg/m³
 σ : ステファン・ボルツマン定数
 $=5.6687 \times 10^8$ W/(m² K⁴)
黍 字

ž

- *a* : 空気
- :エタノール ρ
- : 膜温度 T_fにおける値
- :管材料



図1 実験装置の系統図

- w :水
- 1 : 内管
- 2 : 外管
- ∞:周囲流体温度 T∞における値

3. 実験装置および方法

実験装置の系統図を図1に示す。また、偏心二重管熱 サイフォンの概略を図2に示す.本実験に使用した二重 管熱サイフォン①は内径 47mm,外径 50mm のアルミニ ウム合金管(A6063)内に内径 8mm,外径 10mm のアル ミニウム合金管(A6063)を挿入し、両端にアルミニウ ム合金製エンドキャップ(A5052)を取り付けて密閉し たもので, 全長 4020mm, コンテナ長さ 3920mm, 放熱 部長さ3870mm である. なお,外管にはアルマイト処理 (酸化皮膜9µm)を行っており、両端のエンドキャッ プ外壁よりそれぞれ 25mm の部分は保温チューブ(図1 中の破線)を用いて断熱している.熱サイフォンは床面 から800mm, 天井面から2700mm離して水平に設置し, その周囲には管中心から900mm,エンドキャップ外壁か ら740mm離れた位置に、高さ1800mmのベニア板を用 いて仕切壁を設けた. 作動流体としてはエタノール (試 薬1級)を用い、封入量は液面が内管最上部に位置する 程度の作動液量 1289g を封入した. なお, 作動液の封入 率(熱サイフォン内容積に対する封入液の体積割合)は 25.8%~27.5%である. 加熱方式は温水加熱で、ポンプ③ によって内管内に一定流量の温水を循環させた. 温水温 度はオーバーフロータンク(9)内に設置したパイプヒータ ⑩を用いて調節した. 温水流量の測定には重量法で検定 した浮子式流量計②(最小目盛101/h,最小目盛間隔 2.87mm)を用い, 浮子の位置は読取顕微鏡(読取精度 0.01mm) で測定した. 内管の入口および出口には混合槽 ④を設け、その内部にはC-Cシース熱電対(7)およびC-C シース差動熱電対5を取り付けた.

管壁温度は外管外壁に管軸方向に9箇所(中部)等間 隔に、両端のエンドキャップ外壁からそれぞれ 160mm および外管中央の位置にはそれぞれ円周方向にさらに 2 箇所(上部および下部), C-C 熱電対を取り付けて測定 した. また, 両端のエンドキャップ外壁にはそれぞれ 1 箇所 C-C 熱電対を取り付けて測定した. 蒸気温度は外管



図2 偏心二重管熱サイフォンの概略

内に挿入された銅管内に C-C シース熱電対⑥を納め、両 端のエンドキャップ外壁より、それぞれ 235mm の位置 で測定した.空気温度は熱サイフォン中央部および両端 からそれぞれ 600mm の位置で、外管最下部から水平方 向にそれぞれ 400mm 離れた位置(熱サイフォンの両側) に合計 6 箇所、C-C 熱電対を設置して測定した.なお、 周囲流体温度 T_{∞} としてはこれらの空気温度の算術平均 を用いた.

実験は次のような手順で行った.まず,温水流量を流 量調整バルブ⑧を用いて所定の値に設定し,温水入口温 度および空気温度を所定の値に調節する。定常に達した ところで,各点の温度および差動熱電対の起電力をハイ ブリッドレコーダ⑪を介して,PC⑫に取り込んだ.さら に,温水入口温度を増加させながらこれらの操作を繰り 返した.なお,実験は密閉室内で行い,空気温度は283K および293Kになるように設定した.

放熱量Qは温水流量mおよび差動熱電対の起電力より 求めた温水入口出口温度差を用いて次式より算出した.

$$Q = mC_p \left(T_{in} - T_{out}\right) \tag{1}$$

また,熱通過係数Kは次式より求めた.

$$K = Q / \{ L (T_m - T_\infty) \}$$
⁽²⁾

ここで、 $T_m = (T_m + T_{out})/2$ である.外管外壁における熱伝 達係数 h_{o2} は次式を用いて算出した.

$$h_{o2} = Q / \{ \pi d_{o2} L (T_{o2} - T_{\infty}) \}$$
(3)

4. 実験結果と考察

4.1 放熱部熱伝達特性

放熱部における熱伝達機構は外管外壁から空気への自然対流と周囲壁への放射であると考えられる.そこで、 自然対流熱伝達係数および放射熱伝達係数を h_c, h_rとすると,放熱部(外管外壁)における熱伝達係数 h_{a2} は次式で表される.

$$h_{o2} = h_c + h_r \tag{4}$$

ここで、自然対流熱伝達係数 h_c は Fujii ら⁽²⁾の式(5)によって求められる.

$$h_{c} = \frac{2\lambda_{a}}{d_{o2}\ln\left(1 + \frac{2.475}{C_{1}Ra_{a}^{n}}\right)}$$
(5)

$$C_1 = \frac{3}{4} \left(\frac{Pr_a}{2.4 + 4.9\sqrt{Pr_a} + 5Pr_a} \right)^{1/4}$$
(6)

$$n = \frac{1}{4} + \frac{1}{10 + 5Ra_a^{0.175}} \tag{7}$$

一方,放射熱伝達係数 h,は次式によって与えられる.

$$h_{r} = \frac{\sigma \ \epsilon \ (T_{o2}^{\ 4} - T_{w}^{\ 4})}{T_{o2} - T_{\infty}}$$
(8)

しかし,式(8)の放射率 ϵ が未知であるので,外管外壁の 放射率 ϵ は外管外壁における熱伝達係数 h_{o2} の実験デー タより次式を用いて算出した.

$$\varepsilon = \frac{(h_{o2} - h_c)(T_{o2} - T_{\infty})}{\left\{\sigma(T_{o2}^{4} - T_{w}^{4})\right\}}$$
(9)

なお、周囲壁温度 T_w は空気温度 T_∞ とほとんど一致した ので、 T_w としては T_∞ の値を使用した.また、式(9)に含 まれる自然対流熱伝達係数 h_c の算出には式(5)を用いた.

図3に実験から得られた外管外壁の放射率 ε を示す. この図より,放射率 ε は外管外壁温度 T_{o2} の増加ととも に徐々に大きくなることがわかる.なお,温水流量 m=3.0kg/min の場合の一部のデータが1より大きくなって いるのは,外管外壁温度 T_{o2} のばらつき(平均値に対し て,-2.1K~+3.9K)および温水入口出口温度差の変動(平 均値に対して,-4.8%~+3.6%)によるものであると考 えられる.そこで, $\varepsilon \leq 1$ の実験データより最小二乗法 を用いて放射率 ε と外管外壁温度 T_{o2} の関係を求めると, 次式が得られる.

$$\varepsilon = -0.5087 + 4.056 \times 10^{-3} T_{o2}$$

(305K $\leq T_{o2} \leq$ 345K) (10) アルミニウム合金にアルマイト処理を施した表面の放射 率に関するデータは見当たらないが、アルミニウムの酸 化面に対して、表面温度 300K で $\epsilon = 0.82^{(3)}$ 、またアルミ ニウムの酸化面 (酸化皮膜 9 μ m) では 311K で $\epsilon = 0.76^{(4)}$



図3 外管外壁の放射率

となる結果が報告されている.本実験で得られた放射率の式(10)は305K $\leq T_{o2}\leq$ 345Kで0.73 $\leq \epsilon \leq$ 0.89の値を与え、これらの文献の値とほぼ一致している.したがって、以後の整理では放射率 ϵ の値としては式(10)より算出した値を使用した.

図4(a), (b)に式(5)および式(8)を用いて式(4)より計 算した放熱部熱伝達係数 h_{o2} (Cal.)と実験値 h_{o2} (Exp.)の比 較を示す.これらの図より, h_{o2} の計算値と実験値は± 10%の範囲内でよく一致していることがわかる.

4.2 放熱量

図 5(a), (b)および図 6(a), (b)に温水流量 m と単位 長さ当たりの放熱量 Q/Lおよび熱通過係数 K の関係を示 す. なお, 図中の実線は後に述べる偏心二重管熱サイフ オン式放熱器における Q/Lおよび熱通過係数 K の計算値 である. これらの図において, Q/L および K は温水入口



温度*T_n*が高い程,大きくなっている.これは,温水入口 温度が高くなるにつれて蒸気温度が上昇し,それに伴い 外管外壁温度が高くなり,外管外壁における熱伝達がよ くなるためである.また,温水流量*m*が増加するにつれ て*Q/L*および*K*の値が徐々に大きくなっているのは,内 管内壁における熱伝達がよくなるためである.なお,本 実験において内管内の流れはすべて乱流であった.

次に, 偏心二重管熱サイフォン式放熱器における放熱 量 *Q* の計算方法について述べる. この熱サイフォン式放 熱器において, 放熱量 *Q* は次式によって求められる.

$$Q = KL(T_m - T_\infty)$$
 (11)
ここで、熱通過係数 K は次式によって与えられる.

$$K = \pi \left/ \left(\frac{1}{d_{i1}h_{i1}} + \frac{1}{2\lambda_s} \ln \frac{d_{o1}}{d_{i1}} + \frac{1}{d_{o1}h_{o1}} + \frac{1}{d_{i2}h_{i2}} + \frac{1}{2\lambda_s} \ln \frac{d_{o2}}{d_{i2}} + \frac{1}{d_{o2}h_{o2}} \right)$$
(12)

式(12)に含まれる内管内壁における熱伝達係数 h_{i1} の算 出には、内管内の流れがすべて乱流であったので、 Dittus-Boelter⁽⁵⁾の式(13)を用いた.

$$h_{i1} = 0.023 \frac{\lambda_w}{d_{i1}} R e_w^{0.8} P r_w^{0.4}$$
(13)

内管外壁における熱伝達係数 h_{ol} は、図5(a),(b)からわかるように、本実験範囲内では内管外壁における熱流束 q_{ol} が小さいので、自然対流熱伝達に対するFujii ら⁽²⁾の式(14)を用いて算出した.

$$h_{o1} = 2\lambda_{e} / \left\{ d_{o1} \ln \left(1 + \frac{2.475}{C_{1} R a_{e}^{n}} \right) \right\}$$
(14)

$$C_1 = \frac{3}{4} \left(\frac{Pr_e}{2.4 + 4.9\sqrt{Pr_e} + 5Pr_e} \right)^{1/4}$$
(15)

$$n = \frac{1}{4} + \frac{1}{10 + 5Ra_e^{0.175}} \tag{16}$$

外管内壁における熱伝達係数 h_2 の算出には水平円管における飽和蒸気の膜状凝縮熱伝達に対するNusselt⁶⁶の式(17)を用いた.

$$h_{i2} = 0.725 \left\{ \frac{\lambda_e^{3} \rho_e^{2} g L_e}{\mu_e (T_v - T_{i2}) d_{i2}} \right\}^{1/4}$$
(17)

ここで、円管の直径としては外管内径 d_{i2} を使用した.外 管外壁における熱伝達係数 h_{o2} は、4.1節で述べたように 自然対流熱伝達係数 h_c として式(5)、放射熱伝達係数 h_r には式(10)の放射率 ε を代入した式(8)を用いて、式(4)









より算出した.

放熱量の計算は、まず温水流量 m、温水入口温度 T_{in} および周囲空気温度 T_{∞} を所定の値に設定し、初期値とし て温水入口出口温度差 $\Delta T(=T_{in}-T_{out})$ を与え、式(1)より 放熱量 Qを求める.次に、式(12)の熱通過係数 Kを計算 し、式(11)より Qの値を求める.そして、 ΔT を変化さ せながら同様の計算を繰り返し、式(1)および式(11)の Qが一致した値を放熱量とした.

図 5 (a), (b)および図 6 (a), (b)に単位長さ当たりの放 熱量 QLおよび熱通過係数Kの計算値と実験値の比較を 示す.これらの図において,温水流量mが小さく,温水 入口温度 T_m が高い場合,計算値が実験値よりかなり大き い値を示しているが,全般的に計算値と実験値はほぼ一 致している.このことより,内管外壁においては沸騰よ りも自然対流が支配的であることが推察できる.

5. 結 論

二相密閉形偏心二重管熱サイフォンを用いた低温水式 放熱器の熱輸送特性に関する研究を行い,以下の結論を 得た.

(1)外管外壁温度の関数で表した放射率の式(10)を用ると,放熱部熱伝達係数は自然対流熱伝達係数と放射熱 伝達係数の和であると考えた式(4)によってよく整理できる.

(2) 偏心二重管熱サイフォン式放熱器の放熱量は式(5) および式(8)を代入した式(4),式(13),式(14)および式(17)の熱伝達係数を用いると、本研究で提案した方法によってうまく予測できる.

(3) 低温水式の場合,内管外壁においては沸騰よりも自然対流が支配的である.

終わりに、本研究の遂行にあたり協力された当時九州 東海大学学生 江口慎也、木下覚、塩塚達徳の諸氏なら びに実験装置の製作にご協力いただいた日本熱サイフォ ン(㈱) 武原敏夫氏および(剤丸井工業) 渡邊清樹氏に謝意 を表す.

- 参考文献
- (1) Dunn, P.D. and Reay, D.A, *Heat Pipes*, 3rd ed. (1982), p.1, Pergamon Press.
- (2) 日本機械学会編, 伝熱工学資料(改訂 4), (1986), p.71.
- (3) Cengel,Y.A. and Boles, M.A. (浅見敏彦・ほか2名訳),
 図説基礎熱力学, (1997), p.77, オーム社.
- (4) 日本伝熱学会編,環境と省エネルギーのためのエネ ルギー新技術大系,(1996), p.265.
- (5) 日本機械学会編, 伝熱工学資料(改訂 4), (1986), p.56.
- (6) 西川兼康・藤田恭伸, 伝熱学, (2004), p.265, 理工学 社.