究

UDC 536.22: 536.423.1

# Minimum Heat Flux (MHF) 点に関する研究 — 第2報— — 低沸点液体-球形伝熱面〔Ⅱ〕—

Study on Minimum Heat Flux (MHF) Point — 2nd Report — Cryogenic Liquids — Spherical Heat Transfer Surface [I]

西尾茂文\* Shigefumi NISHIO

### 1. 緒 言

筆者は以前,高温固体面と単一液滴とにより構成されるLeidenfrost系において固液接触問題を取り扱い<sup>1</sup>,固液接触の発生限界温度T<sub>1</sub>eと(伝熱に有効な)濡れの発生限界温度T<sub>1</sub>eと(伝熱に有効な)濡れの発生限界温度T<sub>1</sub>eとの相違を実験的に示した.この事実は,後にプール沸騰系においても確認されるに至った<sup>2</sup>一方,沸騰伝熱における特性点の1つであるMHF(Minimum Heat Flux,極小熱流束)点は,一般に"固液接触の上限"と考えられているが,この"上限"の意味が発生限界であるのかは明確でなく,T<sub>1</sub>eとT<sub>1</sub>wとの大小関係によりMHF点の発生機構が異なるとも考えられる.これから展開しようとするMHF点に関する一連の研究の1つの目的は,こうした沸騰現象における温度のもつ役割について明確にすることである.

さて、筆者は前報<sup>3)</sup> において、液体窒素・フレオン22 について、球形伝熱面および水平平板伝熱面での沸騰実 験を行い、その MHF 点 ( $4T_M, q_M$ ) について、

1) 小球の場合, weak spotの影響がみられること

 (weak spot の影響が無視できれば) MHF 点過 熱度(*AT<sub>M</sub>*)は伝熱面代表寸法D・曲率に依存しないこと

3) (weak spot の影響が無視できれば) MHF (q<sub>M</sub>) は D<sup>-1/4</sup> に比例すること

を明らかにした.

本報告では,フレオン22のデータを補充するとともに, フレオン12について前報と同様の実験を行い,合わせて 膜沸騰蒸気膜の崩壊様相について写真観察を行った.

# 2. 実験装置および実験結果

沸騰曲線の測定に用いた伝熱面は前報と同様,黄銅製 球(直径3.18,7.94,11.10,19.05 mm)および水平銅板 (一辺を50 mmから60 mmに変更)であり,その構造, 実験方法およびデータ処理方法もすべて前報と同様であ

\*東京大学生産技術研究所 第2部

る.

また本報では, 膜沸騰蒸気膜の崩壊過程を検討するため, 伝熱面の浸漬実験に際し, バックライト法により35 mm モータードライブカメラ (4~5 コマ/秒), 16 mm 高速度カメラ (約 300 コマ/秒)による沸騰様相の写真撮 影を行った.

# 3. MHFに関する実験結果

#### 3.1 MHF 点過熱度 (*AT<sub>M</sub>*)

球形伝熱面,水平平板伝熱面でのMHF 点過熱度 *4T<sub>M</sub>*の測定値を,フレオン 22 および 12 についてそれぞれ図1,



# 33巻11号 (1981.11)

液	体	データ数	平均值	標準偏差
液体	窒素	20	$\Delta \overline{T}_{M} = 26.6 K$	$\sigma = 2.24 K$
フレオ	・ン 22	34	$\Delta \overline{T}_{M} = 56.3 K$	$\sigma = 4.16 K$
フレオ	・ン 22	23	$\Delta \overline{T}_{M} = 53.8  K$	$\sigma = 3.41 K$

主 1 MUF占温劫由

図2に伝熱面代表寸法Dに対して示した.代表寸法D は,球では直径,水平平板では一辺の長さとした. D= 50,60 mmのデータが上向き水平平板であり、それ以外 が(weak spotの影響の小さい)下向き球のデータであ る.

フレオン 22 (R-22), 12 (R-12) いずれの場合も, 前報の結果と同様、 dT<sub>M</sub> は伝熱面の曲率にも代表寸法D にも依存せず液体により定まる一定値をとっている. 前 報および本報において得られた液体窒素,フレオン22, フレオン12の  $\Delta T_M$  のデータを表1にまとめた.  $\Delta \overline{T}_M$ は 測定値の平均値, σ は標準偏差である.

図1,図2には、 $\Delta T_M$ の Berenson の予測値()熱力学 的過熱限界温度 ATtis の Lienhard の予測値5),等温面 Leiedenfrost温度 dTwLiの西尾の予測値<sup>6</sup>を併記した.液 体窒素の場合と異なり、フレオンの場合は Berenson の 式が比較的良い値を示す、また、すべてのデータATuは  $\Delta T_{tls}$ と  $\Delta T_{WLi}$  との間にあり、  $\Delta T_{WLi}$  は液体窒素の場合 と同様、データの下限に位置していると考えられる.

# 3.2 MHF $(q_M)$

MHFq<sub>M</sub>の測定値を、フレオン22(R-22)および12 (R-12)について、それぞれ図3、図4に伝熱面代表寸 法Dに対して示した.

R-12 における D=3.18 mmのデータが若干高めであ るが、これも前報同様、球形固体面では q<sub>M</sub> は D<sup>-1/4</sup> に比 例する(直線(A)は q<sub>M</sub>∝D<sup>-1/4</sup> を示す)と判断できる、

図中には、q<sub>M</sub>に対する Berensonの予測値<sup>4)</sup>を併記し たが、液体窒素に比べフレオンの場合の水平平板のデー タは, Berenson の予測値に近い.

次に, 球形伝熱面における q<sub>M</sub>の値について検討する. まず,図5に液体窒素(L-N₂),フレオン22(R-22) における膜沸騰熱伝違率 hfの測定値を示したが、これは 図中の実線すなわち Farahat and El Halfawy<sup>1</sup>の 整 理式の定数項を修正した次式

 $h_f = 0.85 [\rho_{vf}(\rho_l - \rho_v) h_{lv} g \lambda_{vf}^3 / \mu_{vf}]^{1/4} D^{-1/4} \Delta T_{sat}^{-1/4}$ .....(1)

で整理されることがわかる.ただし、p:質量、hin;蒸発 潜熱, $\lambda$ ;熱伝導率, $\mu$ ;粘性係数であり,添字l,v,fは それぞれ液体,蒸気,膜温度を示す.(1)式を変形する Ŀ



457

牛 産 研究

🌁 68.6ms

80.0ms



 $N_{uD} = 0.85 R_{aD}^{1/4}$  .....(2) ただし,  $N_{uD} = h_f \cdot D/\lambda_{vf}, R_{aD} = \rho_{vf} (\rho_l - \rho_v) h_{lvg} D^3/(\lambda_{vf} \mu_v f AT_{sal})$ . 図 6 は, MHF 点における  $N_{uD}, R_{aD}$ の値  $(N_{uD})_{M}$ ,  $(R_{aD})_{M}$ を図示したものであるが,  $(N_{uD})_{M}$  も腹沸騰状態 と同様に(2)式でよく整理されている((2)式は図3, 図 4 中にも直線@で示してある). すなわち, MHF 点に おいて,  $q_{M} = h_f (AT_{M}) \cdot AT_{M}$  なる関係が成立している. このことは,本実験系では, 水の場合<sup>11,2)</sup>と異なり,  $AT_{sal} > AT_{M}$  では濡れが発生していないことを示唆していると考 えられる.

#### 4. 膜沸騰蒸気膜の崩壊様相

球形伝熱面まわりの膜沸騰蒸気膜(フレオン12)が崩 壊する様相を、35 mmモータードライブカメラおよび16 mm高速度カメラにより観察した.ここでは主として、 D=19.05 mmの場合の16 mm撮影結果について述べる.

図7は, D=19.05 mmの球形伝熱面まわりの沸騰曲線 (液体はフレオン12)である. この図中の状態①~⑥に おける撮影結果が図8~図11である.

図8は、図7の状態①に相当し、蒸気膜が球全体を覆 い球上端部より蒸気泡が離脱する、いわゆる膜沸騰状態 である.図12にはD=7.94 mmの場合の膜沸騰状態を示 したが、図8,図12よりわかるように、この程度の球ま わりの膜沸騰蒸気膜は球上端部を除いて滑らかであり、 特に球下半分では蒸気膜表面に乱れは観察されない.膜 沸騰状態の気泡離脱の様相は、D=7.94 mmでは, $D\approx\lambda_c$ であり離脱場所は球項部1カ所で離脱気泡表面も滑らか であり,Gunnerson and Cronenberg<sup>80</sup>の分類の single vapor dome に相当しているようである.一方,D=19.05



🐼 22.9ms 🎏 57.1 ms 91,4 ms 20mm D=19.05mm,  $\Delta T_{sat} = 88.9 \text{ K} (R-12)$ 図8 膜沸騰の様相(D=19.05 mm) 🗶 25.7 ms 0.0ms 51.4 ms 8.6 ms 34.3ms 60.0ms 42.8ms 17.1 ms 68.6ms 20mm D=19.05mm, \(\Delta T\_sat = 51.3K(R-12)) 図9 MHF 点近傍の様相 (D=19.05 mm) 0.0ms 🐲 34.3 ms 📆 17.1 ms

📱 34.3 ms

45.7 ms

0.0 ms

11.4ms



図11 蒸気膜の全的崩壊(D=19.05 mm)



図13 蒸気膜の突発的崩壊(D=3.18 mm)

mmでは、D≈3λ。であり離脱気泡の形状は極めて乱れ ているが,離脱場所はいまだ球項部1カ所であるようで ある.

図9~図11は、D=19.05 mmの場合のMHF 点近傍 の状況を示したものである。図9は、図7の状態②に対 応する.図8で示した滑らかな界面をもつ膜沸騰蒸気膜 の存在は、MHF 点の近傍まで観察される.しかし、M HF 点近傍となると、この蒸気膜に図9に示したような コブ状の乱れが発生し始める.続いて、図7の状態③と なると、図10に示したように球下端部に気泡発生がみ られるようになる、この気泡は、その体積から判断して **固液接触の発生を意味していると考えられ, 膜沸騰蒸気** 膜は少なくともこの状態に至り球下端部より部分的に崩 壊し始めた.しかし、この固液接触は即座には蒸気膜の 全的崩壊につながらず,図10に示されているように、や

生産研究 459 究

谏

報

がて再び膜沸騰状態が復元する、このように膜沸騰へ復元 する固液接触は他の直径の球でもみられ,図13にD=3.18 mmの膜沸騰域において突発的に発生した固液接触から 蒸気膜の復元へ至る過程を示した.

以後, こうした球下端部での蒸気膜の崩壊, 復元を繰 り返しながら、やがて他の部分での固液接触による蒸気 膜の崩壊が始まり, 膜沸騰蒸気膜は完全に崩壊する. こ の過程を図11(図7の状態④~⑥)に示した.

#### 5. 結 둧

フレオン22,12について,球形および水平平板伝熱面 における MHF 点について実験的に検討し、以下の結論 を得た.

 weak spot の影響が小さければ、本実験系にお いては、MHF 点過熱度  $(\Delta T_M)$ は、伝熱面の曲率や寸 法に依存しない.

(2) weak spot の影響が小さければ,本実験系にお いては、 $MHF(q_M)$ は, 膜沸騰伝達率  $h_f$ を用いて,  $q_M$  $=h_{f}(\Delta T_{M}) \times \Delta T_{M}$ で表せる.

(3) 本実験系においては、写真観察結果および結論 (2)より、 $\Delta T_{sat} > \Delta T_M$ での濡れ発生の可能性は小さ い.

(4) 本実験系においては, 膜沸騰蒸気膜の崩壊は, 蒸気膜厚さの最も薄いと考えられる球下部より始まる.

付言:本実験は,加藤和也君(東海大学学生)の協力によ り行われたものである.記して感謝の意を表す.

(1981年8月31日受理)

#### 参考文献

- 1) 西尾, 日機論, 43-374 (1977.10), pp. 3856-3867.
- 2) Yao, S-C. and Henry, R.E., J. Heat Transfer, 100 (1978.5), pp. 260-267.
- 3) 西尾, 生産研究, 33-4 (1981.4), pp. 146-149
- 4) Berenson, J.P., J. Heat Transfer, 83 (1961.8), pp.351 - 358
- 5) 西尾, 生産研究, 32-12 (1980.12), pp.576-579.
- 6) 西尾, 生産報告, 28-6 (1980.3)

- 7) Farahat, M.M. and El Halfawy, F.Z., Atomkernergie(ATKE), Bd 26, Lfg 4 (1975), pp.235 - 241.
- 8) Gunnerson, F.S. and Cronenberg, A.W., J. Heat Transfer, 102 (1980.5), pp. 335 - 341.