# 人エキャビティを有する模擬チップの浸漬沸騰冷却

高松,洋 九州大学大学院総合理工学研究科熱エネルギーシステム工学専攻

**久保, 秀雄** 九州大学大学院総合理工学研究科熱エネルギーシステム工学専攻

本田, 博司 九州大学大学院総合理工学研究科熱エネルギーシステム工学専攻

https://doi.org/10.15017/17440

出版情報:九州大学大学院総合理工学報告. 19(2), pp.197-202, 1997-09-01. 九州大学大学院総合理工 学研究科 バージョン:

権利関係:

## 人工キャビティを有する模擬チップの浸漬沸騰冷却

#### 高松 洋\*·久保秀雄\*\*·本田博司\*

(平成9年5月30日 受理)

### Immersion Cooling of Simulated Microelectronic Chip with Artificial Cavity Surface

#### Hiroshi TAKAMATSU, Hideo KUBO and Hiroshi HONDA

Pool boiling heat transfer results from a  $10\text{mm} \times 10\text{mm}$  rectangular chip immersed in subcooled FC-72 were reported. Three kinds of surface were tested: an untreated silicon wafer surface, an etched SiO<sub>2</sub> surface formed on a silicon wafer, and the same kind of SiO<sub>2</sub> surface with artificial cavities. The cavities were the re-entrant type with mouth diameters ranged from 0.6 to  $1.2\mu\text{m}$ . These artificial cavities were effective for the reduction in boiling incipient superheat. The boiling incipient temperature agreed well with the theoretical value estimated from the boiling nucleation theory. The chip temperature at fully developed nucleate boiling as well as at the boiling incipience was reduced significantly by dissolved air.

#### 1. 緒 言

コンピュータの演算処理の高速化を目的とした半導 体チップの高集積化および高密度実装により、チップ の発熱密度は指数関数的に増大し1990年代のうちに 100W/cm<sup>2</sup>に達すると考えられていた.近年,従来の 汎用コンピュータに用いられてきたバイポーラチップ のマルチチップモジュールに代わって CMOS チップ を用いる技術の開発により発熱密度が一旦減少したた め, チップの高性能冷却技術の開発に対する要求が一 段落しているが、さらに高速化が進むと発熱密度が再 び増加するのは自明である. 一方, 信頼性の面から はチップの温度を85℃以下に保つ必要があり、このた めの高性能な冷却技術の開発が望まれている. そのひ とつとして不電導性液体を用いた浸漬沸騰冷却が考え られているが実用化された例は極めて少ない. その主 な理由は、冷却液とチップ表面の濡れ性が高いため、 核沸騰開始温度がかなり高く、かつこの沸騰開始が不 安定で再現性にも乏しいことである. したがってチッ プ表面に微細構造を有する面を用いた研究が数多く行 われている".

Wright-Gebhart<sup>20</sup>は、12.7×12.7mmの正方形のシ リコン面を用いて大気圧の水の飽和プール沸騰実験を 行い、高密度に配置された六角形の窪み(開口径 11.5 $\mu$ m 深さ4.1 $\mu$ m)や縦溝(幅12.6 $\mu$ m 深さ11.5  $\mu$ m)が沸騰に及ぼす影響を調べている. その結果、 核沸騰領域での熱流束が平滑面の3~4倍になり、縦 溝のある面では沸騰開始時のオーバーシュートがみら れなかったことを報告している. Phadke ら<sup>3</sup>は, リエ ントラント型キャビティ(開口径230~490µm)を有 するシリコン伝熱面からの沸騰実験を R-113を用いて 行った.しかし、飽和沸騰ではキャビティを有する面 の伝熱は促進されたが、過冷沸騰ではキャビティの効 果がほとんどなかった.また、沸騰開始における伝熱 面温度のオーバーシュートに関しても系統的な特性は 認められなかったと述べている. O'Connor-You "は, 銀の薄片(長さ3~10µm)やダイヤモンドの粒子 (直径 8 ~12µm) を伝熱面に塗布して微細な多孔質構 造を製作し,不電導性液体 FC-72 の沸騰実験を行っ た. そして、沸騰開始および核沸騰での壁面過熱度が 85%減少し,限界熱流束も2倍になるという好結果を 得ている. また, O'Connor ら<sup>5</sup>は FC-72液中に空気を 飽和させた場合の実験を行い. 溶存空気が0.004 mol air/mol liquid 以上になると沸騰開始および核沸騰で の壁面過熱度が減少することを明らかにしている. 一 方, 西尾<sup>®</sup>は, 均一温度場における既存気泡核の安定 性について熱力学的考察を行い、気泡核となり易い二 重リエントラントキャビティでも液の接触角が小さい 場合には不活性になり易いことを示している.しかし、 上述の実験結果を定量的に説明するには至っていない. このように実験結果に差があり、その物理的解釈がで きないのは、(1)実験に用いられた表面微細構造のス ケールが様々で実際に沸騰開始を決めるスケールが不 明であること、(2) 微細構造が適切なスケールであっ ても制御したものでないため理論との比較が困難であ る、ことが原因と考えられる.したがって、本

<sup>\*</sup>熱エネルギーシステム工学専攻 \*\*熱エネルギーシステム工学専攻 博士課程



研究では口径0.6~1.2 µm のリエントラント型の人工 キャビティを模擬チップ表面に設け,これが FC-72 液のプール沸騰に対して有効かどうかを実験的に明ら かにすることを第一の目的とする.そして,沸騰開始 に関して既存の核生成理論との比較を行う.また,核 沸騰および沸騰開始に及ぼす溶存空気の影響について も明らかにする.

#### 2. 実験装置および実験方法

Fig. 1 に実験装置の概略を示す. 恒温水槽⑥内に設 置された密閉試験容器④は試験液体 FC-72 で満たさ れており,その中に模擬チップ①を取り付けたテスト 部が浸漬されている. 試験液体の温度は恒温水槽によ り所望の温度に保たれる. 試験容器にはゴム製の袋⑤ が取り付けてあり中の圧力は常に大気圧に保たれる. また,両面に観察用の窓ガラスが設けてある. 試験液 体の温度は,チップの端から25mm 離れた場所に縦方 向に40mm 間隔で3ヶ所設けた熱電対⑩で測定した.

**Fig. 2** にテスト部の詳細を示す. 模擬チップ①は, リンがドーピングされた厚さ 0.5mm のN型のシリコ ン単結晶ウエハ(比抵抗  $1 ~ 2 ~ \Omega \cdot cm$ )を 10mm × 10mm に切り出したもので,チップ表面には,人工キ ャビティが 1mm 間隔で碁盤目状に36個(6×6)設け られている. チップは厚さ 1.2mm のガラス板②の上



にダイボンド用接着剤で貼り付けてあり、裏面からの 熱損失を最小限にするため、ガラスは内径 30mmの 円筒状の窪みを持つホルダー⑤に真空吸着されている チップは直流電流によりジュール加熱される. その電 力供給および電圧降下測定のために、チップの両端側 面に直径 0.25mm の銅線③がハンダ付けされている. 銅線と半導体チップのオーム接触を保つため、チップ の端面にセラソルザを超音波ハンダ付けした後、銅線 を共晶ハンダを用いて取り付けた.端面からの沸騰を 極力抑えるため、チップ側面および端から約 0.5mm の表面部分には、フォトレジスト剤が薄く塗ってある チップの裏面中央の位置には、代表温度測定のため直 径 0.12mm の T 熱電対④が設けてある. チップおよ び試験液体の温度はペンレコーダで常時監視し、十分 定常に達したのを確認した.その後,スキャナ,デジ タルマルチメータ,パソコンより成るデータ収録シス テムにより1点あたり連続8回測定し、後の5回の平 均値を測定値とした.なお,沸騰開始直前の最高到達 温度はペンレコーダより読み取った.

チップ表面の人工キャビティは, **Fig. 3** に示すよう に以下の手順で造った. (1) Si 基板上に SiO<sub>2</sub> の薄膜 (厚さ 3 μm) をスパッタリングにより形成する, (2) その上にフォトレジストを塗布し電子描画装置を用い てマスクを製作する, (3) SiO<sub>2</sub> 膜および Si 基板にそれ ぞれのエッチング液を用いて湿式エッチングを施す.

**Fig. 4** にキャビティの走査電子顕微鏡 (SEM) 写真 を示す. **Fig. 4 (a), (b)** は試作したキャビティの写真 であり (a) は上から観察したもの, (b) は割面を観 察したものである. 口径が約 3 μm のリエントラン ト型キャビティが形成されているが, Si のエッチン



Fig. 3 Fabrication process of artificial re-entrant cavity



(a) Top view of experimentally made cavity



(b) Cut off section of experimentally made cavity

Fig. 4 SEM view of artificial cavity

グの際に SiO<sub>2</sub> 膜もエッチングされており、膜厚が約 1µm に減少している. このため, 表面にサブミクロ ンオーダーの凹凸が生じ、鏡面状態のシリコン基板と は表面状態がかなり異なっている. Fig. 4 (c) は実際 に実験に用いたチップの上からの観察写真である.こ の場合には、ほぼ同様な条件でエッチングを施したに もかかわらず,開口部の径は0.6~1.2μm であった. この差はエッチング液の使用回数の差によるものと考 えられる. 試作キャビティより口径がかなり小さいた め穴の真円度が良くないが、中の空洞部が開口部より 小さいリエントラント型になっていると考えられる. 実験はこの人工キャビティを有するチップ(略称 C) のほかに、比較のため2種類のチップを用いて行った. 一つは Si 基板のままのもの(略称 S),もうひとつは, Si 基板上に SiO<sub>2</sub> 膜を形成し、キャビティを造る場合 と同じ条件でその表面をエッチングし同様の凹凸をつ けたもの(略称 E)である.この3種類のチップの表 面状態の SEM 写真を Fig. 5 に示す. チップ S の表 面状態はエッチングを施した他の2種とは異なり非常 に滑らかである.またチップEはチップCと同様にエ ッチングしたにもかかわらずチップCより荒い表面 状態となっている.

実験は液体の過冷度  $\Delta T_{sub}$  が 3K と 25K の場合 (チップ S は25K のみ) について行い,実験前には十 分に脱気を施した.  $\Delta T_{sub} = 25K$  ( $T_b = 31$ °)の場合 には,バブリングにより十分空気を溶存させた状態で も実験を行った. ガスクロマトグラフを用いて測定し た溶存空気の濃度(標準状態での体積分率) はバブリ



(c) Top view of chip C



(a) Chip C



(b) Chip E Fig. 5 SEM view of chip surface



(c) Chip S



Fig. 6 Boiling curve for different runs

ング後で約31%, 脱気後で3%未満であった. 沸騰開 始はチップの温度履歴の影響を受けるため, チップを 試験液体中に浸漬し脱気した後(あるいは空気溶解 後)1日おいて実験を開始した.実験は熱流束を段階 的に増加させた後再び減少して加熱を停止した. この サイクルを1日連続2回, 2日間にわたって計4回行 った. 試験液体の温度は実験期間中所望の過冷度に保 った.

#### 実験結果および考察

Fig. 6 は、同一条件下で4回行った実験から得られ た沸騰曲線をチップ C、 $\Delta T_{sub}$ =25K の場合について 示している.ただし、壁面熱流束 q はチップへの投 入電力を表面積 10mm×10mm で割った値、過熱度  $\Delta T_{sat}$  はチップの代表温度としてチップ裏面の熱電対 で測定した値に基づいており、いずれもリニアスケー ルで示している.熱流束を上げていく場合(白抜き) と下げていく場合(黒塗り)の沸騰曲線は、沸騰開始 直前を除いて一致している.また、沸騰開始温度を除 き4回の実験結果は一致している.なお、他のチップ の場合も同様であった.

**Fig. 7**は、脱気後の FC-72 に対する3種類のチッ プの沸騰曲線を示している.いずれも一連の実験のう ちの3回目(2日目の最初)の熱流束増加時のもので ある.キャビティを有するチップC(丸印)および SiO<sub>2</sub>面のチップE(三角印)のどちらの場合も、  $\Delta T_{sub}$ =3K(白抜き)と25K(黒塗り)の沸騰曲線は 十分発達した沸騰状態ではほぼ一致する.チップEお よびチップCの $\Delta T_{sat}$ はq=100kW/m<sup>2</sup>でSi表面の チップSよりそれぞれ12Kおよび9Kほど低い.こ れは、前述のようにチップEおよびチップCの表面



がエッチングにより荒くなっていることに起因する.

また, チップ E の方がチップ C より過熱度が低いの は, Fig. 5 に示すようにチップ E の表面の方がやや 荒い状態になっていることが原因と考えられる.

沸騰開始の過熱度はチップ S, E, C の順に低くな り、それぞれ  $\Delta T_{sat} \Rightarrow 23 \text{ K}$ 、 21 K、 12 Kである、チ ップ S の場合、沸騰は常にチップの端で開始し、熱 流束の増加とともに端からの気泡は増加した.しかし, かなりの高熱流束になっても伝熱面中央部での沸騰は 認められなかった. チップ E の場合にも初気泡はチ ップの端で生じ、それに伴い過熱度がやや低下したが、 その後も熱流束の増加と共に過熱度は上昇した. その 間の気泡はすべて端から生じており発泡点数も数個程 度であった.その後,ある過熱度に達すると突然伝熱 面上に発泡点が拡がった. Fig. 7 中の急激な過熱度の 低下はこの点に対応している.一方,チップ C の場 合には沸騰は常に伝熱面中央部の人工キャビティから 開始した.  $\Delta T_{sub} = 25 \text{K}$ の場合には、他のチップと同 様に過熱度のオーバーシュートが見られるが、  $\Delta T_{sub} =$ 3K の場合には沸騰開始に伴う過熱度の低下はほとん ど見られず、その後の熱流束の増加とともに過熱度は 増加する.この場合,熱流束の増加とともに発泡点数 は徐々に増し、低熱流束時には気泡は人工キャビティ で生じた.

**Fig. 7**中には、5.1mm×16.5mmのアルミ箔を用いた FC-72の飽和沸騰に関するO'Connor-You<sup>40</sup>の実験結果を示している.また、参考のため冷媒に対するStephan-Abdelsalam<sup>70</sup>の式および表面粗さを 1 $\mu$ m として Cooper<sup>80</sup>の式から算出した熱流束も示している. チップ C およびチップ E の沸騰特性は Stephanの式 に比較的近くO'Connor-You の結果より $\Delta T_{sat}$ にして



Fig. 8 Effect of dissolved gas on the boiling curve



Fig. 9 Boiling incipient superheat for each run

5~8K 低いが,  $\Delta T_{sat}$  に対する q の依存性はいずれ の式,実験値ともほぼ等しい. チップ S の特性が他 と異なるのは前述のように,沸騰が端面からのみ生じ ているのが原因と考えられる.

**Fig. 8** はチップ C と E の脱気後(黒印)と空気 溶解後(白印)の沸騰曲線を  $\Delta T_{sub}$ =25K の場合につ いて示している. どちらのチップにおいても空気溶解 後の初気泡は脱気後の場合よりはるかに低い過熱度で 現れ,特に,チップ C では飽和温度以下で気泡が生 じる. この初気泡は,明らかに壁面近傍で溶解限度を 超えた空気が気泡として現れたものである. 過熱度は 沸騰が十分発達したと思われる領域でも脱気後の値よ り約 3 K 低い.

**Fig. 9** は沸騰開始時のチップの温度を実験回数に対して示している.4回の実験を比較すると,ほとんどの場合1回目が最も高い.同一条件での沸騰開始温度はチップCのほうが,チップEよりかなり低くなる.脱気した場合,チップEでは沸騰開始過熱度は最高



Fig. 10 Variation of temperature with equilibrium bubble diameter

24K にも達する. これに対して, チップCの場合には 1回目を除いて  $\Delta T_{sub} = 25$ K では約13K,  $\Delta T_{sub} = 3$ K では約10K である. チップ C ではチップ E の場合と 異なり,  $\Delta T_{sub} = 25$ K のほうが $\Delta T_{sub} = 3$ K より 3K ほ ど沸騰開始温度が高くなる. 空気を十分溶解した場合 には, チップ E では  $\Delta T_{sat} \doteq 1$ K, チップ C では  $\Delta T_{sat} \doteq -5$ K であり, 沸騰開始に及ぼす溶存空気の影 響は極めて大きい.

本実験のようにエッジ型の開口部を有する場合、気 泡成長時には開口部に形成された半球状の気泡の曲率 が最も大きくなり、この条件が既存気泡核からの沸騰 開始を決定すると考えられる.一方,気泡消滅時には 接触角 ≒ 0 の場合,液が固体表面を拡がるため僅かの 過冷度ですべてのキャビティが不活性となる. ところ が、本実験に用いたキャビティでは Fig. 4 に示した ように SiO<sub>2</sub> 面がエッチングされたため、キャビティ の内側にも微小な凹凸があると考えられる. そこで例 えば Fig. 10 中に示すエッジの拡大部のような状態を 想定すれば半球状の液滴が存在し得ることになる. Fig. 10 は、キャビティの開口部に形成された直径 dea の半球状の気泡または液滴が力学的平衡状態を保 つための過熱度または過冷度を deg に対して示してい る.ただし、ここでは均一温度場を仮定している.一 度沸騰を経験したキャビティ内には蒸気が存在すると 考えられる.  $\Delta T_{sub}$ =3K の場合,  $d_{eq}$ <4.4 $\mu$ m であれ ば気泡は凝縮せずに残り、次の沸騰の気泡核となり得 る. 本実験の場合, キャビティ径が0.6~1.2 µm であ るのですべてが既存気泡核となり,最も径が大きいす なわち沸騰開始に必要な過熱度の低い1.2μm のキャ

ビティから順に沸騰が生じると考えられる.  $d_{eq}$  = 1.2 $\mu$ m に対応する過熱度は9.1 Kであり,これは Fig. 9 に示す2回目以降の沸騰開始過熱度とほぼ一致する. 一方,  $\Delta T_{sub}$  = 25K の場合, Fig. 10 より  $d_{eq}$  = 0.8 $\mu$ m となる. これに相当する沸騰開始過熱度は11.5 K であり,この値も Fig. 9 に示す実験値とほぼ一致する. したがって,本実験結果は既存の不均質核生成理論で説明できると考えられる.

4. 結 言

口径0.6~1.2µm の開口部を持つリエントラント型 のキャビティを人工的に設けたシリコンの模擬チップ の沸騰実験を行い,以下のことを明らかにした.

(1) FC-72のような濡れ易い液に対しても、本実験 で用いたリエントラント型のキャビティは沸騰開始過 熱度の低減に有効である.

(2) 溶存空気が沸騰開始過熱度の低下および沸騰熱 伝達に及ぼす効果は極めて大きい.

(3) 人工キャビティからの沸騰開始に関する本実験 結果は既存の不均質核生成理論で説明できる.

#### 謝辞

本研究において、キャビティ製作には総合理工学研

究科修士 福富章宏君(現㈱キャノン),実験には同 池田康之君の協力を得た.また,本研究は総合理工学 研究科奨励研究費の援助を受けた.ここに記して謝意 を表する.

#### 参考文献

- 日本機械学会編,沸騰熱伝達と冷却,日本工業出版, 256(1989).
- 2) Wright, N. and Gebhart, B., ASME, J. Heat Transfer, **111**, 112(1989).
- Phadke, N.K., Bhavnani, S.H., Goyal, A. and Jaeger, R.C., Goodling, J.S., IEEE, Transaction on Components, Hybrids and Manufacturing Technology, 15-5, 815(1992).
- 4) O'Connor, J. P. and You, S. M., ASME, J. Heat Transfer, **117**, 387 (1995).
- 5) O'Connor, J. P., You, S. M. and Chang, J.Y., ASME, J. Heat Transfer, **118**, 662(1996).
- 6) 西尾, 日本機械学会論文集, B偏, 54巻, 503号, 1802 (1988).
- 7) Stephan, K. and Abdelsalam, M., Int. J. Heat Mass Transfer, **23**, 173(1980).
- 8) Cooper, M. G., I. Chem. E. Symp. Ser. No. 86, 2, 785(1984).