Accounts of Materials & Surface Research

Demulsification of Pickering emulsion in methanol-cyclohexane critical mixture

Kotaro Isono¹ and Hiroki Matsubara^{1,2*}

 ¹ Department of Chemistry, Faculty of Science, Kyushu University, Motooka 744, Fukuoka 819-0395, Japan
 ²Graduate School of Advanced Science and Engineering, Hiroshima University Kagamiyama 1-3-1, Higashi-Hiroshima 739-8526, Japan hmtbr@hiroshima-u.ac.jp

Silica particle (c) stabilized Pickering emulsions (denoted by e in the graphical abstract) prepared in the two-phase region of the critical liquid mixture of methanol (b) and cyclohexane (a) showed a demulsification transition at temperatures below the upper critical solution temperature T_c (46.0 °C). This behavior is explained by the wetting transition of silica particle by the methanol-rich phase (a) when the a-b interfacial tension decreases by its critical exponent faster than the difference between the a-c and b-c interfacial tensions. The wetting transition temperature T_w increased toward the upper critical temperature for smaller particle radii, which was explained by the difference in the gravitational force exerted on the silica particle.



Keyword: Pickering emulsion, Silica particle, Critical mixture, Wetting transition, Demulsification

Kotaro Isono received his BS degree at 2018 from Kyushu University under the supervision of Prof. Hiroki Matsubara. Then, he continued his research work under the supervision of Prof. Kaoru Tamada in Kyushu University and received his MS degree at 2020.

Hiroki Matsubara is an associate professor in the Graduate School of Advanced Science and Engineering at the Hiroshima University. He obtained his Ph.D. in 2003 at the Kyushu University in the area of physical chemistry of interfaces under the supervision of professor Makoto Aratono. Subsequently, he moved to the Tokyo University of Science, where he worked as a postdoctoral research associate with professor Hiroyuki Ohshima and then promoted to an assistant professor and went on to an associate professor at the Kyushu University. Then he moved to his current post from 2020. He also worked with professor Colin Bain as a visiting student in 2002 at the Oxford University.





メタノール-シクロヘキサン系の上部臨界溶解点近傍での ピッカリングエマルションの解乳化に関する一考察

磯野晃太朗¹、松原弘樹¹² ¹九州大学大学院理学府化学専攻 ²広島大学大学院先進理工系科学研究科

1. 緒言

微粒子が液液界面を被覆した乳化系(ピッ カリングエマルション)は、界面活性剤で安定 化された乳化系に比べ高い経時安定性を示 すことが知られている。^{1.2} ピッカリングエマル ションの安定性は、液相 a と液相 b の界面へ の粒子の吸着エネルギーで評価される。³

 $\Delta E_{ad} = \gamma^{ab} \pi R^2 (1 \pm \cos \theta)^2 \cdots (1)$ ここで γ^{ab} は液液界面張力、Rは粒子の半径、 θ は液液界面での粒子の接触角である。した がって、吸着エネルギーの観点からは同じ材 質の粒子を用いた場合には、粒径の大きな粒 子がより安定性の高いピッカリングエマルショ ンを形成すると結論される。

しかしながら、我々は 2,6-ルチジンと水から なる2液相系を大きさの異なるシリカ粒子で乳 化した場合、ピッカリングエマルションを下部 臨界溶解温度(T_c)に向かって連続的に降温 する過程で起こる解乳化転移は、シリカ粒子 の粒径が大きいほどより高温で起こること、即 ち、安定なピッカリングエマルションが得られる 温度範囲が狭いことを明らかにした。⁴本稿 では、この研究を上部臨界溶解点をもつメタノ ールーシクロへキサン系に拡張して同様の実 験を行い、シリカ粒子のサイズとピッカリングエ マルションの解乳化転移の相関の一般性を検 証するとともに、その理論的な背景について 紹介する。

2. 臨界濡れ

臨界溶解温度の近傍での液液界面張力の 温度依存性はスケーリング則により次式で 表される。⁵

 $\gamma^{ab} = M |T - T_c|^{\mu} \cdots (2)$ 式(2)より、 γ^{ab} は T_c に接近する過程で温度と共

に指数関数的に減少し T_c でゼロになることが 分かる。一方、平らな固体基板をcで表すと、 固液界面張力 γ^{ac} および γ^{bc} は、臨界溶解点 に接近するとa相、b相の組成がともに臨界組 成に接近するため、それらの差も指数関数的 にゼロになる。これを臨界指数を用いて表す と次のようになる。

 $|\gamma^{ac} - \gamma^{bc}| = B|T - T_c|^{\beta}$ …(3) ここでMとBは実験系ごとに異なる比例定数で ある。臨界指数の値は初め $\mu = 1.4$ 、 $\beta = 0.3$ 程度と見積もられていたが、^{6,7} 特に β について は0.8程度の値も提案されており議論の余地 がある。^{8,9} しかしながら、 γ^{ab} の指数が $|\gamma^{ac} - \gamma^{bc}|$ の指数よりも大きいことは実験的に も理論的にも確かめられており、したがって、 図1に模式的に示したように、 $|T_w - T_c| =$ $(M/B)^{1/(\beta-\mu)}$ となる温度 T_w で、 T_c に到達する 前に濡れ転移が起こる。これを本稿では臨界 濡れとよぶ。







Figure 1. A schematic illustration for critical wetting of liquid phase b at the a-c interface (top) and corresponding particle desorption at the a-b interface (bottom).

臨界濡れの考え方をピッカリングエマルショ ンに適用すると、臨界溶解温度をもつ2液相 の界面に微粒子が吸着する場合、臨界溶解 温度から十分温度が離れていれば、粒子が 液液界面に有限な接触角で吸着できるので 安定なピッカリングエマルションを形成できる が、臨界溶解温度に接近していくと、ある温度 で粒子はいずれかの溶媒に完全に濡れるよう になるため、界面から脱着して解乳化を引き 起こすことになる。

この考え方の定性的な正しさと、上の議論で は考慮されていなかった粒子サイズと臨界濡 れとの関係については、実験結果を確認しな がら次節以降で議論する。

3. 実験方法

メタノールは和光純薬(>99.8%)から、シクロ ヘキサンはナカライ(>98%)からそれぞれ購入 したものをそのまま使用した。粒径 5 nm、30 nmのシリカ粒子は EVONIK、 粒径 1000 nm のシリカ粒子は Alfa Aesar から購入した。

初めにシリカ粒子を加えずに、重量分率の 異なるメタノールーシクロヘキサンの混合物を 調製し、マグネチックスターラーで攪拌しなが ら昇温した。白濁した 2 液相混合物が透明に なる温度を測定して液液相分離曲線を作成し た。

メタノールに分散したシリカ粒子のゼータ電 位は-20(5 nm)、-27(30 nm)、-26 mV(1000 nm)であった。ピッカリングエマルションを調製 する際には、少量の塩酸を加えてゼータ電位 が 1 mV になるように調整した。ゼータ電位の 測 定 に は Zetasizer Nano-ZS (Malvern Instruments)を使用した。

シクロヘキサンの重量分率 69wt%のメタノー ルーシクロヘキサンの混合物に、シリカ粒子を 2 wt%加え、超音波ホモジナイザー(三井電気 精機)を用いて室温でピッカリングエマルショ ンを調製した。昇温過程でピッカリングエマル ションが解乳化する点を目視観察した。

4. 実験結果

図2にメタノールーシクロヘキサン系の相分

離曲線を示した。上部臨界溶解温度は 46.0 ℃で、臨界組成は 0.69 である。臨界温 度より低温の領域にはメタノールに富んだ液 相(b)とシクロヘキサンに富んだ液相(a)から なる2液相共存領域が存在する。



Figure 2. temperature - weight fraction phase diagram of methanol – cyclohexane mixture. Critical solution temperature (46.0 °C) and critical composition (0.69) are represented by red arrows, respectively.





また図3には臨界組成で測定した界面張 カー温度曲線を示した。図中の点線は臨界 指数 $\mu = 1.4$ 、 $M = 4.2 \times 10^{-3}$ として式(2) により測定値をフィッティングしたもので ある。式(3)の $\beta = 0.3$ 、 $B = 2.6 \times 10^{-1}$ と すると、平坦なガラス表面での濡れ転移温 度(3.7°C)¹⁰を、式(2)と(3)の交点として再 現することができる(図中青の実線)。

臨界組成の溶液にシリカ粒子を 2 wt%加 え、臨界点より十分低い温度で超音波処理 してピッカリングエマルションを調製した (図4a)。これを恒温槽中で連続的に昇温 しながら観察すると粒径ごとに異なる温度 で解乳化が起こる(図4b)。ピッカリング エマルションの内液相はシクロへキサン相、 外液相はメタノール相である。



at the wetting temperature Tw (b). (c) shows microscope image of Pickering emulsion with 5 nm silica at 20 °C (red bar shows 200 μ m).

図4cには光学顕微鏡で撮影したピッカリングエマルションを示した。解乳化温度から十分に離れていれば、ピッカリングエマルションの調整直後の粒径は概ね~100 µmで、今回の実験の範囲内ではシリカ粒子の粒径との間に明確な関連性は見いだせなかった。

解乳化温度をシリカ粒子の粒径ごとに図 2の相図上に記したものが図5である。粒 子のサイズに依らず臨界温度に到達する前 に解乳化が起こる点は理論的に予想された 通りであるが、粒径が小さいシリカ粒子で 調製したピッカリングエマルションの方が、 広い温度範囲で安定である(解乳化を起こ さない)ことが分かる。平坦なガラス表面 での濡れ転移温度と比べると、シリカ粒子 表面での濡れ転移温度は1000 nm で 27 $^{\circ}$ であり、30 nm では 45 $^{\circ}$ Cに、5 nm ではほ ぼ臨界温度と等しい温度まで上昇している ことが分かる。



Figure 5. Demulsification temperature (dotted line) for Pickering emulsions stabilized by 5, 30, and 1000 nm silica particles. Wetting transition temperature at the flat silica (glass) surface (3.7 °C) was taken from the reference [10].

5. 臨界濡れの粒子サイズ効果

上述した臨界濡れの理論は、曲率をもった 液液界面に微粒子が吸着することと、吸着し た粒子に働く重力(浮力)の効果が粒子の液 液界面からの脱着に与える影響を考慮してい ない。そこで図6に示した幾何学的な定義を 用いてこれらの効果を考察する。



Figure 6. Pickering emulsion droplet of radius R_p (left) and the lowest silica particle adsorbed at the Pickering emulsion surface (right). The right-hand-side figure defines the lateral radius *b*, angles θ , ϕ , and ψ , relative to the horizontal at the three-phase contact line (dotted line).

液液界面での微粒子の濡れを考える場合、 3 相接触線に働く線張力 τ の効果を考慮しな ければならない。平界面での接触角を $\theta = \theta_{\infty}$ と定義しなおすと、微粒子の液液界面での接 触角 θ との間には次の関係が成り立つ。^{11,12}

$$\cos\theta = \frac{\cos\theta_{\infty}}{\left(1 - \frac{\tau}{\gamma^{ab}R\sin\theta}\right)} \cdots (4)$$

線張力を考えない場合 ($\tau = 0$)、あるいは平 界面での濡れを考える場合 ($R \rightarrow 0$) は $\theta = \theta_{\infty}$ になるが、線張力が有限の値をもつ場合、 θ は θ_{∞} とは異なる値となり、結果的に微粒子の b相による濡れ転移温度 $T_w(R)$ も平界面での 濡れ転移温度 $T_w(\infty)$ とは異なる値になる。し かし、線張力の大きさは 10⁻⁹ N 程度であり、図 4に現れた濡れ転移温度の粒子サイズ依存 性の主要因には成り得ない。

一方で、式(4)はθ → 0、即ちcosθ → 1にな る過程で同時にsinθ → 0になることから、微 粒子系の濡れにおいては、接触角は連続的 に0になれないことを示している。つまり、微粒

Acc. Mater. Surf. Res. 2022, Vol.7 No.2, 52-57.

子系では*T_w(R)*において(数度程度の)有限の接触角から不連続に接触角が0になる。

この点に注意して濡れ転移点近傍でピッカ リングエマルションの下端に吸着している微粒 子に働く力の釣合いを考える(図 6 右)。下端 の粒子が液液界面から脱着する条件が満た されれば、他の粒子の脱着も引き続いて起こ り、最終的にはピッカリングエマルションは表 面から粒子を失って不安定化する。

接触角は数度程度で粒子はほぼ b 相中に 存在しているので、この粒子に働く重力は

$$\frac{4}{3}\pi R^3(\rho_c-\rho_b)g$$

と表される。*ρ_cとρ_b*は粒子と b 相の密度、*g*は 重力加速度である。界面張力の垂直成分と液 滴の曲率によって生じるラプラス圧との釣合い から、¹³⁻¹⁵

$$\frac{4}{3}\pi R^{3}(\rho_{c}-\rho_{b})g$$

$$\geq 2\pi b\gamma^{ab}\sin\psi-\frac{2\gamma^{ab}}{R_{p}}\pi b^{2}\cdots(5)$$

が、微粒子が液液界面から脱着する条件である。 $b = Rsin\theta$ を代入して整理すると

 $\frac{2}{3}(\rho_c - \rho_b)g \ge \frac{\gamma^{ab}}{R^2}\sin\theta\sin\psi\cdots(6)$

が得られる。ただし、R/R_p~0と近似した。 微粒子の液液界面での接触角を正確に見 積もることは難しいので、式(6)を使って図5の 結果を定量的に評価することはできないが、 右辺のR⁻²の効果によって、ピッカリングエマ

ルションの調製にサイズの大きな粒子を用いた方が、より臨界溶解温度より離れた温度で 解乳化が起こることを定性的に理解することができる。

6. まとめ

本稿では、メタノール-シクロへキサン系の 上部臨界溶解点近傍でのピッカリングエマル ションの解乳化転移と、シリカ粒子のサイズの 相関に関する研究について報告した。臨界溶 解点に接近する過程でシリカ粒子のメタノー ル相による臨界濡れ転移が起こり、シリカ粒子 が液液界面から脱着して解乳化が起こること、 解乳化転移はシリカ粒子のサイズが大きい方 が臨界点からより離れた温度で起こることなど、 定性的な振る舞いは、以前に報告した水-2,6 ルチジン系の下部臨界溶解点近傍で行った 実験と同じであった。

微粒子の液液界面への吸着エネルギーの 説明に広く用いられている式(1)では、微粒 子のサイズが大きい方が、液液界面に吸着す る際のエネルギー低下が大きいことが結論さ れるが、これは界面張力の効果が微粒子に働 く重力より十分大きいときに正しい。しかし、本 稿で取り扱った臨界溶解点近傍での議論に 限らず、液液界面張力が小さい場合、あるい は、微粒子の液液界面からの脱着過程を問 題にする場合には、サイズの大きな粒子で調 製したピッカリングエマルションの方が、吸着 粒子に重力の効果が強く働くため、ピッカリン グエマルションの不安定性が高くなる。

本稿5節で紹介した理論的な取り扱いは、 本来、前提となる条件をより丁寧に確認しなが ら導出されるべきものであるが、今回は定性 的な紹介に留めた。詳細に興味がある方は参 考文献[4]を参照されたい。

7. 謝辞

本研究は科学研究費補助金(17H02943) の支援のもとに行われました。またカンザス州 立大学 B.M. Law 教授には臨界濡れの理論 的な取り扱いについて多くの助言を頂きまし た。この場を借りてお礼を申し上げます。

参考文献

- B.P. Binks, Curr. Opin. Colloid Interface Sci., 2002, 7, 21-41.
- 2) R. Aveyard, B.P. Binks, *Adv. Colloid Interface Sci.*, **2003**, *100-102*, 503-546.
- B.P. Binks, S.O. Lumsdon, *Langmuir*, 2000, 16, 8622-8631.
- 4) H. Matsubara, K. Chiguchi, B.M. Law, *Langmuir*, **2020**, *36*, 12601-12606.
- 5) J. Cahn, J. Chem. Phys., **1977**, 66, 3667-3672.
- C. Warren, W.W. Webb, J. Chem. Phys., 1969, 50, 3694-3700.

- S. Fisk, B. Widom, J. Chem. Phys., 1969, 50, 3219-3227.
- L. Sigl, W. Fenzl, Phys. Rev. Lett., 1986, 57, 2191-2194.
- K. Binder, D.P. Landau, *Phys. Rev. Lett.*, 1984, 52, 318-321.
- M.R. Moldver, J.W. Cahn, Science, 1980, 207, 1073-1075.
- 11) F. Bresme, M. Oettel, J. Phys.: Condens. Matter, 2007, 19, 413101.
- B.M. Law, S.P. McBride, J.Y. Wang, H.S. Wi, G. Paneru, S. Betelu, B. Ushijima, Y. Takata, B. Flanders, F. Bresme, H. Matsubara, T. Takiue, M. Aratono, *Prog. Surf. Sci.* 2017, 92, 1–39.
- I.B. Ivanov, P.A. Kralchevsky, A.D. Nikolov, J. Colloid Interface Sci. 1986, 112, 97–107.
- 14) P. Kralchevsky, K. Nagayama, Particles at fluid interfaces and membranes: attachment of colloid particles and proteins to interfaces and formation of two-dimensional arrays, Elsevier, Amsterdam, 2001.
- 15) J. Guzowski, M. Tasinkevych, S. Dietrich, *Eur. Phys. J. E: Soft Matter Biol. Phys.* 2010, 33, 219–242.