コロイド分散系の乾燥散逸構造発現に対する微小重力効果

岐阜大工 土田 亮、木村 浩、山形大地共研 大久保恒夫

Microgravity Effects on Drying Dissipative Structures of Colloidal Systems

Akira Tsuchida¹, Hiroshi Kimura¹ and Tsuneo Okubo²

¹⁾ Gifu University, 1-1 Yanagido, Gifu 501-1193, E-Mail: tsuchida@apchem.gifu-u.ac.jp

²⁾ Yamagata University, 4-3-16 Jonan, Yonezawa 992-8510

Abstract: Drying dissipative structures of colloidal silica suspension in water, ethanol, methanol acetone and their mixed solvents are studied in microgravity. Monodispersed colloidal silica (CS91, diameter = 110 nm) suspensions were dried on temperature-controlled (10 - 50 °C) cover glasses. The volume fraction (ϕ) of the spheres in suspensions was 0.001 - 0.04. It is interesting that circular pattern with a ring structure at the outside edge was formed, both at 0 G and 1 G. This implies that Marangoni convection plays an important role for the pattern formation at 0 G. The patterns formed were analyzed by confocal laser scanning microscope. The width of the ring formed at 0 G was broader than that at 1 G. It is considered that particle transport from the pattern center to edge at 0 G was small due to the lack of convection by gravity.

Key words; Colloid, Silica, Microgravity, Drying Dissipative Structure, Marangoni Convection

1. はじめに

散逸構造とは、実験室的に実現される断熱平衡下 とは異なり、エネルギー散逸を伴う自然界で起こる ほとんど全ての構造形成のことである。この構造を 研究することは自然界におけるパターン形成のメ カニズムを解明するために非常に重要であるが、通 常様々な要因が複雑に絡み合い、その解析は非常に 困難である。これまで我々はこれらの構造パターン 発現メカニズムの解明を目指して、関わるパラメー タを極力単純化することで液滴乾燥に伴う乾燥散 逸構造発現を研究してきた。ここで判明したのは、 形成されるパターンに乾燥における液対流が大き く影響を与えていると言うことである。そこで、重 力対流の存在しない微小重力下においてコロイド 分散液滴を乾燥させ、形成される散逸構造パターン に対する微小重力効果を系統的に検討し、マクロお よびミクロな散逸構造の発現機構解明を目的とし て本研究を実施した。

2. 実験方法

Fig.1 および Fig.2 に、実験で用いた装置写真およ びプロック図をそれぞれ示す。航空機実験および落 下実験で実現される微小重力時間はそれぞれ最長 20 秒および 4.5 秒なので、この時間内で液滴を乾燥 させるため、装置上部のスクリーンプレートに設置 されたカバーガラス上にスプレー噴霧で発生させ た微小液滴を噴霧した。乾燥状況は近接ビデオ撮影 し、微小重力時間内に乾燥して発現した散逸構造の みを各種顕微鏡により解析した。実験パラメータと して、コロイド分散液の体積分率($\phi = 0.001 \sim$ 0.04)、乾燥温度(10 ~ 50 °C)、分散媒の種類(水、 エタノール、メタノール、アセトン、およびそれら



Fig.1 Apparatus for the microgravity experiments. Left: dropping experiments, right: aircraft experiments.



Fig.2 Block Diagram of the Apparatus.



Fig.3 Patterns formed in the drying process of CS91 suspension on a cover glass at 25.0 °C. In ethanol, 1 G, a: $\phi = 0.001$, b: 0.0025, c: 0.005, d: 0.01, e: 0.015, f: 0.02, g: 0.025, h: 0.03, i: 0.035, j: 0.04, length of the bars = 50 µm.



Fig. 4 Patterns formed in the drying process of CS91 suspension on a cover glass at 25.0 °C. In ethanol, 0 G, a: $\phi = 0.001$, b: 0.0025, c: 0.005, d: 0.01, e: 0.015, f: 0.02, g: 0.025, h: 0.03, i: 0.035, j: 0.04, length of the bars = 50 µm.

の混合分散媒)、コロイド粒子の種類(コロイダル シリカ、および表面が疎水性に修飾されたシリカ粒 子 Tospearl[®])を変化させた。全ての0G実験と同一 条件で1G参照実験を行い、両者の結果を比較検討 した。

3. 実験結果と考察

コロイド分散液滴が乾燥時に発現する散逸構造 パターンの典型的な例として、Fig.3 にエタノール を分散媒としたときのシリカコロイド乾燥散逸構 造の顕微鏡写真を示す。これらは0G実験直前にお ける1G参照実験で得られたもので、コロイド分散 液の体積分率は0.001から0.04まで変化されている。 パターン中央部にも構造は見えているがここでの 粒子堆積は通常ごく少量で、ほとんどの粒子は外周 部に形成されたリング構造の部分に堆積した。この リング構造は、液滴乾燥に伴う温度変化により発生 した液対流で、コロイド粒子が液滴中央部より外周 部に輸送されて形成されたものである。Fig.4 に、 重力以外は Fig.3 と同一条件で0 G において発現し た散逸構造パターン写真を示す。驚くべきことに、 これらは1Gで得られたものと非常に類似している。 すなわち、0Gにおいてもリング構造が発現してい

る。これはすなわち0Gにおいても液対流が存在したと言うことであり、この場合には表面張力対流であるマランゴニ対流が散逸構造形成に大きく寄与していると考えられる。

Fig.5 および Fig.6 にもそれぞれ、1 G および 0 G においてシリカコロイド分散液が発現する乾燥散 逸構造の顕微鏡写真を示す。ここでは、コロイド分 散液の乾燥温度(カバーガラス基板温度)を 10 ℃ から 50 ℃ まで変化させた。乾燥温度が高いほど液 の対流が激しくなり、外周リング部への粒子輸送が 迅速になされる。この結果、外周リングの幅が高温 ほど狭くなっているのがわかる。

発現した乾燥散逸構造それぞれのパターン面積 (S)を、乾燥時間(T)に対してプロットした一例を Fig.7 に示す。ここに示したエタノール分散媒系に おいては、0 G での乾燥時間が1 G の約1.5 倍必要 であった。0 G 下での乾燥時間が1 G 下より長くか かると言う事実は、極めて容易に説明される。すな わち、液滴表面より蒸発した分散媒の蒸気はその周 辺に漂うが、0 G においては気体の分子拡散のみで 分散してゆく。これに対し重力下では気体の比重差 による重力対流が発生し、液滴表面から分散媒の蒸 気が効率的に除去されるので速く乾燥するためと



Fig.5 Patterns formed in the drying process of CS91 suspension on a cover glass. In ethanol, $\phi = 0.015$, 1 G, a: 10.0 °C, b: 15.0 °C, c: 20.0 °C, d: 22.5 °C, e: 25.0 °C, f: 27.5 °C, g: 30.0 °C, h: 35.0 °C, i: 40.0 °C, j: 50.0 °C, length of the bars = 50 μ m.



Fig.6 Patterns formed in the drying process of CS91 suspension on a cover glass. In ethanol, $\phi = 0.015$, 0 G, a: 10.0 °C, b: 15.0 °C, c: 20.0 °C, d: 22.5 °C, e: 25.0 °C, f: 27.5 °C, g: 30.0 °C, h: 35.0 °C, i: 40.0 °C, j: 50.0 °C, length of the bars = 50 µm.



Fig.7 Area (*S*) in the drying process of CS91 suspension as a function of drying time (*T*) on a cover glass at 25 °C. In ethanol, $\phi = 0.015$, 0 G: O, 1 G: \bullet .

考えられる。

次に、Fig.8 に一例を示すように、外周部のリン グ幅(L)をパターン半径(r)に対しプロットしたとこ ろ、0Gで得られるリング幅は常に1Gで得られる ものよりも広いことがわかった。これは、0Gにお いてはマランゴニ対流のみ粒子輸送に寄与するの に対し、1Gにおいては重力対流も加わるためであ



Fig.8 Broad ring width (*L*) in the drying process of CS91 suspension as a function of pattern radius (*r*) on a cover glass at 25 °C. In ethanol, $\phi = 0.015$, 0 G: O, 1 G: \bigcirc .

ろう。本研究により、液滴の乾燥時にマランゴニ対 流が0G、1Gとも大きく寄与していることが明ら かとなった。

これらのプロットを統計的に全ての系について 行い、得られた *S-T* 直線の傾き *Slope*_{S-T}、および *L-r* 直線の傾き *Slope*_{L-r}をまとめた。Fig.9 と Fig.10 にエ タノール系における体積分率変化、Fig.11 と Fig.12



Fig.9 Concentration dependence of the slopes for the area (S) vs. drying time (T) plots at 25 °C. In ethanol, 0 G: \bigcirc , 1 G: \bigcirc .



Fig.11 Temperature dependence of the slopes for the area (S) vs. drying time (T) plots. In ethanol, $\phi = 0.015, 0 \text{ G}: \mathbb{O}, 1 \text{ G}: \mathbf{\bullet}$.

にエタノール系における乾燥温度変化を示す。水/ エタノール混合分散媒系における混合比率変化、エ タノール/メタノール混合分散媒系における混合比 率および温度変化、エタノール/アセトン混合分散 媒系における混合比率および温度変化の結果につ いては、ここでは図の掲載を割愛する。実験で得ら れた全ての場合について、0Gの方が小さい Slopes.-T、大きい Slope_L-rを示した。

Slope_{S-T} および Slope_{L-r} の体積分率効果(Fig.9, 10) と乾燥温度効果(Fig.11, 12)について、Slope_{S-T} は体積 分率に、Slope_{L-r} は温度にそれぞれ依存しなかった。 液滴量が十分に多い場合には依存しているので、乾 燥時間が短いことが原因と考えられる。Fig.9 で体 積分率が低い領域についてはパターン径が小さい ため相対誤差が大きくなっているが、体積分率依存 は無いと判断された。温度とともに Slope_{S-T} が増加 し、体積分率とともに Slope_{L-r} が増加するのは、高 温ほど乾燥が速く、粒子が多数有る方がリング幅が 広がったと言うことで、当然の結果である。

水/エタノール混合分散媒系における *Slope*_{S-T}および *Slope*_{L-r}の混合比率変化を求めた結果、水分率が 大きい方が乾燥時間が長く、そしてリング幅が広く



Fig.10 Concentration dependence of the slopes for the broad ring width (*L*) vs. pattern radius (*r*) plots at 25 °C. In ethanol, 0 G: \bigcirc , 1 G: \bigcirc .



Fig.12 Temperature dependence of the slopes for the broad ring width (*L*) vs. pattern radius (*r*) plots. In ethanol, $\phi = 0.015$, 0 G: O, 1 G: \bullet .

なった。水とエタノールの物性値を比較した場合、 水の沸点と表面張力が著しく大きいので、前者の結 果は水の高沸点、後者の結果は水の高沸点・高表面 張力により対流が弱くなったためと考えられる。エ タノール/メタノール混合分散媒系、エタノール/ア セトン混合分散媒系については、分散媒の沸点と粘 度はアセトン、メタノール、エタノールの順で大き いが、表面張力についてはほぼ同様な値である。 Slope_{S-T} については、メタノール、アセトン系とも エタノール分率の低下に伴い増加傾向の妥当な結 果である。SlopeL-Fについてはエタノール分率の低下 に伴い増加する傾向があると見られ、有機分散媒系 で乾燥時間が短い場合には対流による粒子輸送が 完了する前に乾燥したことが理由として考えられ るが、更に詳細な検討が必要である。それぞれの媒 体の粘度、表面張力の温度変化率も考慮する必要が 有ると思われる。

4. 謝辞

本研究は、(財)日本宇宙フォーラムが推進してい る「宇宙環境利用に関する地上研究公募」プロジェ クトの一環として行ったものである。