

# N 点渦系

竹田航太

2021 年 4 月 17 日

## 目次

1	Preliminary	1
1.1	Notation . . . . .	1
1.2	渦度場 . . . . .	2
1.3	Poisson 方程式 . . . . .	2
1.4	Bio-Savart の法則 . . . . .	3
2	点渦	4
2.1	N 点渦系 . . . . .	4
3	2 次元	5
3.1	無限平面 . . . . .	5
3.2	単位円盤 . . . . .	5
3.3	一般の領域 . . . . .	6

## 概要

非粘性非圧縮流体において渦度が delta 関数の線形和で表される系を点渦系と呼ぶ。ここではいくつかの領域における点渦系の Hamiltonian についてまとめる。

## 1 Preliminary

### 1.1 Notation

いくつか Notation をまとめる。  $N \in \mathbb{N}$  が明らかな場合は省略する。

和の記号

- $\sum_{\alpha} = \sum_{\alpha=1}^N$
- $\sum_{\beta \neq \alpha}^N = \sum_{\beta=1, \beta \neq \alpha}^N$
- $\sum_{\alpha \neq \beta} = \sum_{\alpha} \sum_{\beta \neq \alpha}^N$

ベクトル

- $(x, y)^{\perp} = (-y, x)$  と書く. 2次元での時計回り  $90^{\circ}$  回転を表す.
- 2次元の流れ関数  $\psi: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}$  に対して, 回転を次のように定める.  $\nabla \times \psi = \nabla^{\perp} \psi$

## 1.2 渦度場

3次元の流れ場  $u \in \mathbb{R}^3$  から誘導される渦度は以下で与えられる.

$$\omega = \nabla \times u \quad (1.1)$$

非圧縮流体を扱うので

$$\nabla \cdot u = 0 \quad (1.2)$$

が成り立つ.

(1.1) の勾配と回転をとると次がわかる.

$$\nabla \cdot \omega = 0 \quad (1.3)$$

$$\nabla^2 u = -\nabla \times \omega \quad (1.4)$$

**Theorem 1.1** (渦度 flux). (1.3) から閉曲面での渦度 *flux* の合計は 0

*Proof.* (1.3) と発散定理から閉曲面  $S$  とその外向き法ベクトル  $n$ ,  $S$  で囲まれた領域  $V$  として

$$\int_S \omega \cdot n dS = \int_V \nabla \cdot \omega dV = 0$$

□

## 1.3 Poisson 方程式

一般のベクトル値関数に対して以下が成り立つ

**Theorem 1.2** (Helmholtz/Hodge decomposition). 任意の  $u: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3$  に対して,  $\exists \phi, \psi$  s.t.

$$u = u_{\phi} + u_{\psi} = \nabla \phi + \nabla \times \psi \quad (1.5)$$

流体の分野では  $\phi$  を速度ポテンシャル,  $\psi$  を流れ関数と呼ぶ.

**Remark 1.3.** 渦なしの流れ  $\nabla \times u_\phi = 0$  に対して, スカラーポテンシャル  $\phi$  *s.t.*  $u = \nabla \phi$  の存在がわかり, 非圧縮の流れ  $\nabla \cdot u_\psi = 0$  に対して, ベクトルポテンシャル  $\psi$  *s.t.*  $u = \nabla \times \psi$  の存在がわかる.

今, 非圧縮性の条件 (1.2) から以下を満たす流れ関数  $\psi$  の存在が言える

$$u = \nabla \times \psi \quad (1.6)$$

(1.1) に代入して, 非圧縮性から整理すると流れ関数は以下の Poisson 方程式を満たす.

$$\nabla^2 \psi = -\omega \quad (1.7)$$

Poisson 方程式は Laplace 作用素の (全空間の)Green 関数を用いて

$$\psi(x) = \int G(x, z) \omega(z) dz \quad (1.8)$$

と表される.

#### 1.4 Bio-Savart の法則

与えられた渦度  $\omega$  に対して (1.8) から流れ関数が定まり, それより誘導される速度場は  $u_\omega = \nabla \times \psi$  より次を満たす

**Theorem 1.4.** 非圧縮流体において, 与えられた  $\omega$  に対して誘導される速度場  $u_\omega$  は次で与えられる.

$$u_\omega(x) = \nabla \times \int G(x, z) \omega(z) dz \quad (1.9)$$

$$= \int K(x - z) \omega(z) dz \quad (1.10)$$

ただし, *Bio-Savart Kernel*  $K$  は次で与えられる.

$$K(x) = \begin{cases} \frac{1}{2\pi} \frac{1}{\|x\|^2} (-y, x) & (in \mathbb{R}^2) \\ \frac{1}{4\pi} \frac{1}{\|x\|^3} \begin{pmatrix} 0 & z & -y \\ -z & 0 & x \\ y & -x & 0 \end{pmatrix} & (in \mathbb{R}^3) \end{cases} \quad (1.11)$$

**Remark 1.5.**  $\mathbb{R}^3$  の場合 *Bio-Savart* の法則はよく次のように表される.

$$u_\omega = -\frac{1}{4\pi} \int \frac{(x - z) \times \omega(z)}{\|x - z\|^3} dz \quad (1.12)$$

## 2 点渦

### 2.1 N 点渦系

$N \in \mathbb{N}$  とする．非粘性非圧縮  $d$  次元流体において以下のような渦度の分解を考える．

$$\omega(x) = \sum_{\alpha=1}^N \Gamma_{\alpha} \delta(x - x_{\alpha})$$

ただし，渦度の強さ  $\Gamma_{\alpha}$  は  $\Gamma > 0$  または  $-\Gamma$  のみを値にとる．孤立した点渦  $x_{\alpha}$  ( $\alpha = 1, \dots, N$ ) から誘導される位置  $x \in \mathbb{R}^d$  上の速度場は

$$\begin{aligned} \dot{x} &= u(x, t) \\ &= \nabla^{\perp} \psi_{\alpha}(x, t) \end{aligned}$$

ここで  $\psi_{\alpha}$  は流れ関数であり，Green 関数  $G(x, z)$  を用いて

$$\begin{aligned} \psi_{\alpha}(x, t) &= \Gamma_{\alpha} \int G(x, z) \delta(z - x_{\alpha}) dz \\ &= \Gamma_{\alpha} G(x, x_{\alpha}) \end{aligned}$$

と表される．

さらに，点渦系は Hamilton 系になることが知られており，Green 関数を用いて系の Hamiltonian は以下で与えられる． $X_N = (x_1, \dots, x_N)$  とおいて，

$$\begin{aligned} H(X_N) &= \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \Gamma_{\alpha} \Gamma_{\beta} G(x_{\alpha}, x_{\beta}) \\ &= \frac{1}{2} \sum_{\alpha} \Gamma_{\alpha} \sum_{\beta \neq \alpha}^N \psi_{\beta}(x_{\alpha}) \end{aligned} \tag{2.1}$$

点渦系は Hamilton 方程式 (のようなもの) を満たす．

$$\Gamma_{\alpha} \dot{x}_{\alpha} = -\frac{\partial H}{\partial y_{\alpha}}, \quad \Gamma_{\alpha} \dot{y}_{\alpha} = \frac{\partial H}{\partial x_{\alpha}} \quad \alpha = 1, \dots, N \tag{2.2}$$

定数  $\Gamma_{\alpha}$  の分だけ厳密には Hamilton 方程式を満たしていないが，各変数  $x_{\alpha}, y_{\alpha}$  を  $\sqrt{\Gamma_{\alpha}} \text{sign}(\Gamma_{\alpha})$  倍すれば定数なしの Hamilton 方程式を満たすようにできる．

また，(2.2) は Bio-Savart の法則から次のようにもかける． $r_{\alpha} = (x_{\alpha}, y_{\alpha})$  と書いて，

$$\dot{r}_{\alpha} = \frac{1}{2\pi} \sum_{\beta \neq \alpha}^N \Gamma_{\beta} \frac{(r_{\alpha} - r_{\beta})^{\perp}}{\|r_{\alpha} - r_{\beta}\|^2} \tag{2.3}$$

## 3 2次元

### 3.1 無限平面

2次元平面  $\mathbb{R}^2$  における Poisson 方程式の Green 関数は次で与えられる．この Green 関数を  $G_0$  とかく．

$$G(x, y) = -\frac{1}{2\pi} \log(|x - y|) = G_0(x, y)$$

N 点渦系の Hamiltonian は

$$H(X_N) = -\frac{1}{4\pi} \sum_{\alpha \neq \beta} \Gamma_\alpha \Gamma_\beta \log(|x_\alpha - x_\beta|)$$

### 3.2 単位円盤

境界がある場合は境界での流れ関数を 0 にするように境界の形に合わせて Green 関数を調整する必要がある．

#### 3.2.1 鏡像法

鏡像法を使う．単位円盤  $\mathbb{D} = \{x \in \mathbb{R}^2; |x| < 1\}$  では  $x_\alpha$  にある点渦に対して，次のように鏡像渦があたえられる．

$$\bar{x}_\alpha = \frac{R^2}{|x_\alpha|^2} x_\alpha \Big|_{R=1} = \frac{x_\alpha}{|x_\alpha|^2}$$

これを使って  $\mathbb{D}$  上の Poisson 方程式の Green 関数は次で与えられる．

$$G(x, y) = -\frac{1}{2\pi} \log|x - y| + \frac{1}{2\pi} \log|x - \bar{y}| + \frac{1}{2\pi} \log|y| \quad (3.1)$$

$x, y$  について対称性が直ちには確認できないが後で確かめられる．

また，N 点渦系の Hamiltonian は次で与えられる．

$$\begin{aligned} H(X_N) = & -\frac{1}{4\pi} \sum_{\alpha \neq \beta} \Gamma_\alpha \Gamma_\beta \log|x_\alpha - x_\beta| \\ & + \frac{1}{4\pi} \sum_{\alpha, \beta} \Gamma_\alpha \Gamma_\beta \log|x_\alpha - \bar{x}_\beta| \\ & + \frac{1}{4\pi} \sum_{\alpha, \beta} \Gamma_\alpha \Gamma_\beta \log|x_\beta| \end{aligned} \quad (3.2)$$

ただし、半径  $R$  の円盤の場合は定数が入る.\*<sup>1</sup> 第3項は  $\sum_{\alpha} \Gamma_{\alpha} = 0$  のとき 0 になるが、流れ関数を境界で 0 にするために必要.

上記の Hamiltonian を複素数  $z = x + iy$  で表すと次のようになる.

$$H(Z_N) = -\frac{1}{4\pi} \sum_{\alpha \neq \beta} \Gamma_{\alpha} \Gamma_{\beta} \log |z_{\alpha} - z_{\beta}| \\ + \frac{1}{4\pi} \sum_{\alpha, \beta} \Gamma_{\alpha} \Gamma_{\beta} \log |1 - z_{\alpha} z_{\beta}^*|$$

### 3.2.2 解析

**Lemma 3.1** ([1] の Chapter 3 Exercise 8 p.138).  $\mathbb{D}$  上の  $N$  点渦系の *Hamiltonian* は次のように表せる.

$$H = \frac{1}{4\pi} \sum_{\alpha} \Gamma_{\alpha}^2 \log(1 - |x_{\alpha}|^2) + \frac{1}{8\pi} \sum_{\alpha \neq \beta} \Gamma_{\alpha} \Gamma_{\beta} \log \left( 1 + \frac{(1 - |x_{\alpha}|^2)(1 - |x_{\beta}|^2)}{|x_{\alpha} - x_{\beta}|^2} \right) \quad (3.3)$$

*Proof.* 次の恒等式が証明の本質である.

$$(x - y)^2 + (1 - x^2)(1 - y^2) = (xy - 1)^2 \quad (3.4) \\ (|x - y|^2 + (1 - |x|^2)(1 - |y|^2) = |xy^* - 1|^2 \text{ for complex})$$

□

**Remark 3.2.** (3.4) を実質的に適用することで  $\mathbb{D}$  上の *Green* 関数の対称性が確かめられる.

$$G(x, y) = -\frac{1}{2\pi} \log |x - y| + \frac{1}{4\pi} \log [|x - y|^2 + (1 - |x|^2)(1 - |y|^2)]$$

## 3.3 一般の領域

一般の領域  $\Omega$  上の *Green* 関数を  $G$  とかき、全平面に対する残差を  $g$  とかく.

$$g(x, y) = G(x, y) - G_0(x, y)$$

$N$  点渦系の *Hamiltonian* は次のようにかける.

$$H = \frac{1}{2} \sum_{\alpha \neq \beta} \Gamma_{\alpha} \Gamma_{\beta} G(x_{\alpha}, x_{\beta}) + \frac{1}{2} \sum_{\alpha} \Gamma_{\alpha}^2 g(x_{\alpha}, x_{\alpha}) \quad (3.5)$$

---

\*<sup>1</sup> 第3項が  $-\frac{1}{4\pi} \sum_{\alpha, \beta} \Gamma_{\alpha} \Gamma_{\beta} \log \frac{R}{|x_{\alpha}|}$

## 参考文献

- [1] Paul K. Newton. *The N-Vortex Problem*. Applied Mathematical Sciences. Springer, New York, NY, 1 edition, 2001.