## 連続体力学 第1回

# 連続体の導入・Euler 記述と Lagrange 記述・連続の式

## 川﨑猛史

大阪大学 D3 センター/ 大学院理学研究科物理学専攻

Last update: October 5, 2025

## 第1回講義資料目次

- 1 講義のスケジュール
  - 講義担当者と講義方針
  - 講義内容(予定)
- 2 イントロ
  - ■連続体とは何か
  - 連続体の力学
- 3 連続体の記述
  - Lagrange 記述
  - Euler 記述
- 4 連続体方程式
  - Lagrange 記述による質量保存則と連続の式
  - Euler 記述による質量保存則と連続の式
  - Euler/Lagrange 記述における質量に関する連続の式の関係
- 5 まとめ

## 第1回講義資料目次

#### 1 講義のスケジュール

- 講義担当者と講義方針
- 講義内容(予定)

#### 2 イントロ

- ■連続体とは何か
- ■連続体の力学

### 3 連続体の記述

- Lagrange 記述
- Euler 記述

## 4 連続体方程式

- Lagrange 記述による質量保存則と連続の式
- Euler 記述による質量保存則と連続の式
- Euler/Lagrange 記述における質量に関する連続の式の関係
- 5 まとめ

## 1.1. 講義のスケジュール

- 1 10/6:第1回
- 2 10/20:第2回
- 3 10/27:第3回
- 4 11/5(水):第4回
- 5 11/17:第5回(11/7は休講)
- 6 11/26(水):第6回
- 7 12/1:第7回
- 8 12/8:第8回
- 9 12/15:第9回
- 10 12/22:第10回
- 11 1/5:第11回
- 1/15(木):第12回
- 1/19:第13回
- 14 1/26:第14回
- 15 2/2 : 第 15 回 期末試験 (予定)

## 1.1.1. 講義担当者と講義方針

- 担当者:川﨑猛史(学際計算物理・豊中 D3 センター・居室 616 号室) email:kawasaki.takeshi.d3c@osaka-u.ac.jp
- 講義の進め方:
  - 講義資料(スライド形式)を CLE から配布
  - スライドと板書の併用(これらを基に自分なりのノートを作成することを推奨)
  - 出欠アンケートで質問を受け付ける
- 参考書:

連続体の力学(発著、岩波書籍)、連続体の力学(佐野著、裳華房)、連続体力学(佐野著、朝倉書店)

- 成績: (1)+(2)+(3) → 6割で合格
  - (1) 出欠アンケート 20%
    - 毎回(小テスト形式).
    - 簡単なアンケートに回答. 質問などを書き込んでもよい (必ず全てに目し QA 集をつくる).
  - (2) 中間レポート課題 40 % 12 月ごろ
  - (3) 期末試験 40 % 2 月

# 1.1.2. 講義内容(予定)

本講義では以下の内容を予定している.

- 1 連続の式
- 2 運動方程式と応力テンソル
- 3 歪みテンソル
- 4 静的弹性変形
- 5 弾性体の運動方程式と弾性波
- 6 流体運動
- 7 流体の運動方程式
- 8 ポテンシャル流
- 9 粘性流
- 10 流体の波
- 11 乱流

## 第1回講義資料目次

### 1 講義のスケジュール

- 講義担当者と講義方針
- 講義内容(予定)

### 2 イントロ

- ■連続体とは何か
- ■連続体の力学

## 3 連続体の記述

- Lagrange 記述
- Euler 記述

## 4 連続体方程式

- Lagrange 記述による質量保存則と連続の式
- Euler 記述による質量保存則と連続の式
- Euler/Lagrange 記述における質量に関する連続の式の関係
- 5 まとめ

## 1.2. イントロ

本節では、連続体についての基本概念を導入する。

## 1.2.1. 連続体とは何か

- ♣ 質点,剛体,連続体の比較
  - 質点:大きさを無視した点
  - 剛体:変形しない大きさをもつ物体
    - 微視的な原子分子の相対位置は固定
  - 連続体:変形する物体
    - 微視的な原子分子の相対位置が変化
  - 連続体の例:
    - 翼性体(固体)
    - 流体
    - 粘弾性体・塑性体

## 1.2.1. 連続体とは何か (2)

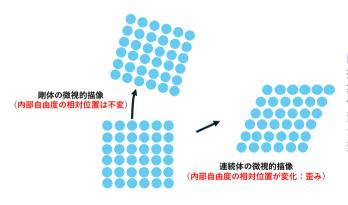


図 1: 剛体と連続体の微視的 描像の比較. これらは質点の 集合体としては共通だが,剛 体はそれらの相対位置が一切 変化せず,一方連続体はこれ が変化する. この相対位置の 変化を「歪み」とよぶ.

10/33

## 1.2.2. 連続体の力学

### ♣ 連続体の力学

- 連続体に働く力と運動を取り扱う体系
- 巨視的な領域の平均的な振る舞い(質点の集合)
- 無限の自由度をもつ場の量(位置 x に対する量)として扱う
  - 例:密度  $\rho(\mathbf{x})$ ,圧力  $p(\mathbf{x})$ ,温度  $T(\mathbf{x})$ ,速度  $\mathbf{u}(\mathbf{x})$ ,加速度  $\mathbf{a}(\mathbf{x})$

川崎 (阪大 D3C/理物) 連続体力学 第 1 回 Last update:October 5, 2025

# 第1回講義資料目次

### 1 講義のスケジュール

- 講義担当者と講義方針
- 講義内容(予定)

### 2 イントロ

- ■連続体とは何か
- ■連続体の力学

## 3 連続体の記述

- Lagrange 記述
- Euler 記述

## 4 連続体方程式

- Lagrange 記述による質量保存則と連続の式
- Euler 記述による質量保存則と連続の式
- Euler/Lagrange 記述における質量に関する連続の式の関係

### 5 まとめ

# 1.3. 連続体の記述

本節では,連続体を考える上で重要な,Lagrange 記述と Euler 記述について導入する.

# 1.3.1. Lagrange 記述

## ♣ Lagrange 記述

- 連続体とともに動く点(粒子記述)に基づく記述
- 粒子の速度:

$$\mathbf{u}(\mathbf{x}(t)) = \frac{\mathbf{D}\mathbf{x}(t)}{\mathbf{D}t} \tag{1}$$

■ 粒子の加速度:

$$\mathbf{a}(\mathbf{x}(t)) = \frac{\mathbf{D}\mathbf{u}(\mathbf{x}(t))}{\mathbf{D}t} \tag{2}$$

- Lagrange 微分:微分記号 Dt
  - 時刻 t および位置 x(t) を変数とする微分
  - 全微分 🖁 と同等
  - 粒子に随伴して観測される変化率を表す

## 1.3.1. Lagrange 記述 (2)

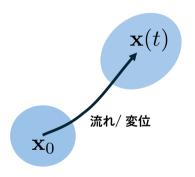


図 2: Lagrange 記述.連続体の微小素片が時間とともに位置と形が変化していく様子. (水中を流れるインクなどをイメージ)

## 1.3.2. Euler 記述

#### ♣ Euler 記述

- Euler 記述と Euler 微分:
  - 空間中の固定点で連続体場の変化を観測する記述を Euler 記述と呼ぶ
  - $lacksymbol{\bullet}$  : 空間中の定点における局所的な時間変化であり,これを  $lacksymbol{Euler}$  微分と呼ぶ
- 以下, Lagrange 微分と Euler 微分の関係を議論する.

## 1.3.2. Euler 記述 (2)

 $lacksymbol{\blacksquare}$  スカラー量  $A(\mathbf{x}(t))$  の Lagrange 微分を連鎖律により変形:

$$\frac{\mathrm{D}A(\mathbf{x}(t))}{\mathrm{D}t} = \frac{\partial A(\mathbf{x}(t))}{\partial t} + \sum_{i=1}^{3} \frac{\partial A(\mathbf{x}(t))}{\partial x_{i}} \frac{\mathrm{D}x_{i}}{\mathrm{D}t}$$

$$= \frac{\partial A(\mathbf{x}(t))}{\partial t} + \sum_{i=1}^{3} \frac{\partial A(\mathbf{x}(t))}{\partial x_{i}} u_{i}$$

$$= \left(\frac{\partial}{\partial t} + \sum_{i=1}^{3} u_{i} \frac{\partial}{\partial x_{i}}\right) A(\mathbf{x}(t))$$

$$= \left(\frac{\partial}{\partial t} + \mathbf{u} \cdot \nabla\right) A(\mathbf{x}(t))$$
(3)

17 / 33

ここで,
$$\mathbf{x}(t) = (x_1(t), x_2(t), x_3(t))$$
, $\mathbf{u}(t) = \frac{\mathrm{D}\mathbf{u}(\mathbf{x}(t))}{\mathrm{D}t} = (u_1(t), u_2(t), u_3(t))$  である.  
また, $\nabla = \left(\frac{\partial}{\partial x_1}, \frac{\partial}{\partial x_2}, \frac{\partial}{\partial x_3}\right)$  (ベクトル微分演算子)である.

## 1.3.2. Euler 記述 (3)

- 移流項:u·∇
  - 流体の運動による物理量の変化
  - Euler 記述と Lagrange 記述の本質的な違いを表現
  - 観測者の立場の違いが生む項

#### ここまでのまとめ

- Lagrange 記述:「粒子」に随伴して観測(문)
- Euler 記述:固定点で観測(<sup>∂</sup>/<sub>at</sub>)
- 両者の関係:移流項が橋渡し

## 第1回講義資料目次

- 1 講義のスケジュール
  - 講義担当者と講義方針
  - 講義内容(予定)
- 2 イントロ
  - ■連続体とは何か
  - ■連続体の力学
- 3 連続体の記述
  - Lagrange 記述
  - Euler 記述
- 4 連続体方程式
  - Lagrange 記述による質量保存則と連続の式
  - Euler 記述による質量保存則と連続の式
  - Euler/Lagrange 記述における質量に関する連続の式の関係
- 5 まとめ

# 1.4. 連続の式(連続体方程式)

連続体では,運動の法則,すなわち力と運動の関係を議論する。これに先立ち,連続体の質量保存則を連続体記述(連続の式)で立式する。

# 1.4.1. Lagrange 記述による質量保存則と連続の式

- ♣ Lagrange 記述による質量保存則と連続の式
  - 系の設定:
    - $lacksymbol{\blacksquare}$  Lagrange 記述に従い,t=0 における閉曲面  $S_0$  が時刻 t において S(t) へと時間発展
    - $lacksymbol{\bullet}$  この時の閉曲面に囲まれる体積をそれぞれ  $V_0(S_0)$ ,V(S(t)) とする
  - 質量保存保存則:
    - $\blacksquare$  位置  $\mathbf{x}$  における質量密度を  $\rho(\mathbf{x})$  とする
    - 時刻の異なる、対応する閉空間での質量を比較すると、

$$\int_{V(S(t))} \rho(\mathbf{x}) \, \mathrm{d}V = \int_{V_0(S_0)} \rho_0(\mathbf{x}_0) \, \mathrm{d}V_0 \tag{4}$$

となり、質量の生成消滅が起こらないことを表す.

# 1.4.1. Lagrange 記述による質量保存則と連続の式 (2)

■ ヤコビアン:

$$J := \frac{\partial(x_1, x_2, x_3)}{\partial(x_{01}, x_{02}, x_{03})} = \begin{vmatrix} \frac{\partial x_1}{\partial x_{01}} & \frac{\partial x_1}{\partial x_{02}} & \frac{\partial x_1}{\partial x_{03}} \\ \frac{\partial x_2}{\partial x_{01}} & \frac{\partial x_2}{\partial x_{02}} & \frac{\partial x_2}{\partial x_{03}} \\ \frac{\partial x_3}{\partial x_{01}} & \frac{\partial x_3}{\partial x_{02}} & \frac{\partial x_3}{\partial x_{03}} \end{vmatrix}$$
 (5)

による変数変換により、 $\mathrm{d}V=J\,\mathrm{d}V_0$  となるため、式 (19) は

$$\int_{V(S(t))} \rho(\mathbf{x}) \, dV = \int_{V_0(S_0)} \rho(\mathbf{x}(\mathbf{x}_0, t)) J \, dV_0 = \int_{V_0(S_0)} \rho_0(\mathbf{x}_0) \, dV_0$$
 (6)

■ これより、被積分関数を比較することで、関係式

$$\rho(\mathbf{x}) \frac{\partial(x_1, x_2, x_3)}{\partial(x_{01}, x_{02}, x_{03})} = \rho(\mathbf{x}_0)$$
(7)

22 / 33

を得る.この関係式を Lagrange 記述における「質量に関する連続の式」(質量保存則 の微分形式)という.

# 1.4.2. Euler 記述による質量保存則と連続の式

### ♣ Euler 記述による質量保存則と連続の式

- 以下,前節の Lagrange 記述における連続の式の別表現について議論する.
- $\blacksquare$  ここでは,固定閉曲面 S とそれに囲まれた閉区間 V(S) を考える.
- この閉区間における、質量の単位時間あたりの流入量は

$$-\underbrace{\int_{S} \rho \mathbf{u} \cdot \mathbf{n} \, \mathrm{d}S}_{\hat{\mathbf{m}} \hat{\lambda} = \mathbf{u}} \tag{8}$$

23 / 33

である.ここで、n は微小面 dS の法線ベクトルである.

# 1.4.2. Euler 記述による質量保存則と連続の式 (2)

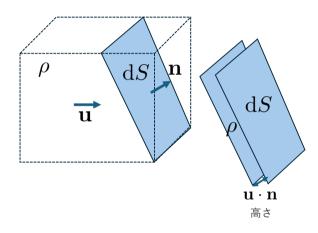


図 3: 微小固定面  $\mathrm{d}S$  を単位時間あたり通過(流出)する質量は  $\rho\mathbf{u}\cdot\mathbf{n}\mathrm{d}S$  となる.ここで  $\mathbf{u}\cdot\mathbf{n}$  は  $\mathrm{d}S$  を底面とする柱体の高さ.

24 / 33

## 1.4.2. Euler 記述による質量保存則と連続の式 (3)

 $\blacksquare$  いま,質量保存則が成り立つならば,V(S) における全質量の時間変化量が等しくなるので

$$\frac{\partial}{\partial t} \int_{V} \rho \, dV = -\int_{S} \rho \mathbf{u} \cdot \mathbf{n} \, dS \tag{9}$$

となる.

■ さらに、Gauss の発散定理より

$$-\int_{S} \rho \mathbf{u} \cdot \mathbf{n} \, dS = -\int_{V} \mathbf{\nabla} \cdot (\rho \mathbf{u}) \, dV$$
 (10)

となるので、被積分関数を比較し移項することで、以下の微分形式の関係式

$$\left| \frac{\partial \rho}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho \mathbf{u}) = 0 \right| \tag{11}$$

25 / 33

を得る. これを Euler 記述における質量に関する連続の式という.

# 1.4.3. Euler/Lagrange 記述における質量に関する連続の式の関係

- ♣ Euler/Lagrange 記述における質量に関する連続の式の関係
  - Euler 記述における連続の式で出てきた以下の式は

$$\nabla \cdot (\rho \mathbf{u}) = \sum_{i=1}^{3} \frac{\partial}{\partial x_{i}} (\rho u_{i})$$

$$= \sum_{i=1}^{3} \left( u_{i} \frac{\partial \rho}{\partial x_{i}} + \rho \frac{\partial u_{i}}{\partial x_{i}} \right)$$

$$= \mathbf{u} \cdot \nabla \rho + \rho \nabla \cdot \mathbf{u}$$
(12)

26/33

である.

# 1.4.3. Euler/Lagrange 記述における質量に関する連続の式の関係 (2)

よって、

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \mathbf{u} \cdot \nabla \rho + \rho \nabla \cdot \mathbf{u} = 0 \tag{13}$$

であるので、Lagrange 微分を用いて表すと、連続の式は

$$\frac{\mathrm{D}\rho}{\mathrm{D}t} + \rho \nabla \cdot \mathbf{u} = 0 \tag{14}$$

となる.

■ さらに、連続体の密度が時間に対して変化しない条件(非圧縮条件)は

$$\frac{\mathrm{D}\rho}{\mathrm{D}t} = 0\tag{15}$$

である. このことから,

$$\nabla \cdot \mathbf{u} = 0 \tag{16}$$

を非圧縮条件の式という.

連続体力学 第 1 回

# 1.4.3. Euler/Lagrange 記述における質量に関する連続の式の関係 (3)

### 例題 1

Lagrange 記述における連続の式

$$\rho(\mathbf{x}) \frac{\partial(x_1, x_2, x_3)}{\partial(x_{01}, x_{02}, x_{03})} = \rho(\mathbf{x}_0)$$
(17)

と, Euler 記述における連続の式

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \boldsymbol{\nabla} \cdot (\rho \mathbf{u}) = 0 \tag{18}$$

が等価であることを示せ.

(解答) 与式は,

$$\rho(\mathbf{x})J = \rho(\mathbf{x}_0) \tag{19}$$

28 / 33

# 1.4.3. Euler/Lagrange 記述における質量に関する連続の式の関係 (4)

である. いま、 $\mathbf{x}_0$  を定数とし両辺に  $\frac{\mathrm{D}}{\mathrm{D}t}$  を施すと、

$$J\frac{\mathrm{D}\rho}{\mathrm{D}t} + \rho \frac{\mathrm{D}J}{\mathrm{D}t} = 0 \tag{20}$$

29 / 33

を得る. ここで

$$\frac{\mathrm{D}J}{\mathrm{D}t} = \frac{\partial(\dot{x}_{1}, x_{2}, x_{3})}{\partial(x_{01}, x_{02}, x_{03})} + \frac{\partial(x_{1}, \dot{x}_{2}, x_{3})}{\partial(x_{01}, x_{02}, x_{03})} + \frac{\partial(x_{1}, x_{2}, \dot{x}_{3})}{\partial(x_{01}, x_{02}, x_{03})} 
= \left\{ \frac{\partial(\dot{x}_{1}, x_{2}, x_{3})}{\partial(x_{1}, x_{2}, x_{3})} + \frac{\partial(x_{1}, \dot{x}_{2}, x_{3})}{\partial(x_{1}, x_{2}, x_{3})} + \frac{\partial(x_{1}, x_{2}, \dot{x}_{3})}{\partial(x_{1}, x_{2}, x_{3})} \right\} \frac{\partial(x_{1}, x_{2}, x_{3})}{\partial(x_{01}, x_{02}, x_{03})} 
= \left( \frac{\partial \dot{x}_{1}}{\partial x_{1}} + \frac{\partial \dot{x}_{2}}{\partial x_{2}} + \frac{\partial \dot{x}_{3}}{\partial x_{3}} \right) J 
= (\nabla \cdot \mathbf{u}) J$$
(21)

## 1.4.3. Euler/Lagrange 記述における質量に関する連続の式の関係 (5)

となる. よって,式(20)は,式(21)から,

$$J\frac{\mathrm{D}\rho}{\mathrm{D}t} + \rho(\mathbf{\nabla} \cdot \mathbf{u})J = 0 \tag{22}$$

であるので、両辺をJで割ることで、

$$\frac{\mathrm{D}\rho}{\mathrm{D}t} + \rho(\mathbf{\nabla} \cdot \mathbf{u}) = 0 \tag{23}$$

を得る. ここで, Lagrange 微分を Euler 微分で書くと

$$\frac{\mathrm{D}\rho}{\mathrm{D}t} = \frac{\partial\rho}{\partial t} + \mathbf{u} \cdot \nabla\rho \tag{24}$$

であるので,これを式(23)に代入すると

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \mathbf{u} \cdot \nabla \rho + \rho (\nabla \cdot \mathbf{u}) = 0$$
 (25)

# 1.4.3. Euler/Lagrange 記述における質量に関する連続の式の関係 (6)

を得る、これを整理すると、Euler 形式の連続の式

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \boldsymbol{\nabla} \cdot (\rho \mathbf{u}) = 0 \tag{26}$$

31 / 33

を得る.

## 第1回講義資料目次

### 1 講義のスケジュール

- ■講義担当者と講義方針
- 講義内容(予定)

### 2 イントロ

- ■連続体とは何か
- 連続体の力学

## 3 連続体の記述

- Lagrange 記述
- Euler 記述

## 4 連続体方程式

- Lagrange 記述による質量保存則と連続の式
- Euler 記述による質量保存則と連続の式
- Euler/Lagrange 記述における質量に関する連続の式の関係

### 5 まとめ

## 1.5. まとめ

- ■連続体の基本概念を導入した。
- 連続体における Lagrange 記述および Euler 記述について導入した。
- 質量保存原理から質量に関する連続の式を導出した。

次回:連続体にかかる力と応力テンソル