

# かいせきりきがく いりぐち 解析力学の入口

## どうにゆう 1 導入

この講義で最重要なのは、解析力学では力を1つずつ分解して追うのではなく、一般化座標とエネルギーから運動を記述するということです。

ニュートン力学は強力ですが、拘束条件がある系では反力まで全部書くのが煩雑になります。そこで解析力学では、必要な自由度だけで問題を書き直します。

## ようご ていぎ 2 用語と定義

一般化座標とは、系の状態を記述するのに必要な独立な座標です。

Generalized coordinates  
ラグランジアンは

$$L = T - U$$

で定義される量です。

ラグランジュ方程式は

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} - \frac{\partial L}{\partial q_i} = 0$$

です。

## ほうしん 3 方針

解析力学では、まず系の自由度を見抜いて一般化座標  $q_i$  を選びます。そのあと  $T$  と  $U$  を書き、 $L = T - U$  から運動方程式を作ります。

ここで大切なのは、公式だけ覚えることではなく、「なぜ  $x, y$  ではなく  $\theta$  を選ぶのか」「なぜ反力を直接書かずにすむのか」を先に見るということです。

## ちよつかんてき せつめい 4 直感的な説明

解析力学は、「何が動けるか」だけを座標にして、動けない方向は最初から消してしまう方法です。これによって拘束力を細かく追わなくても本質だけが残ります。

## げんみつ せつめい 5 厳密な説明

### いっばんかざひょう えら りゆう 5.1 1. 一般化座標を選ぶ理由

たとえば長さ  $l$  の振り子では、質点の位置を  $x, y$  で書くこともできますが、拘束条件

$$x^2 + y^2 = \ell^2$$

があるので独立ではありません。つまり  $x, y$  をそのまま使うと、実際には動けない方向まで含んでしまいます。

そこで角度  $\theta$  を一般化座標に取ります。これなら自由度が1つであることが、そのまま座標の個数に反映されます。

## 5.2 2. 振り子の $T$ と $U$

位置を

$$x = \ell \sin \theta, \quad y = -\ell \cos \theta$$

とすると、

$$\dot{x} = \ell \dot{\theta} \cos \theta, \quad \dot{y} = \ell \dot{\theta} \sin \theta$$

です。したがって

$$\dot{x}^2 + \dot{y}^2 = \ell^2 \dot{\theta}^2$$

なので

$$T = \frac{1}{2} m \ell^2 \dot{\theta}^2, \quad U = m g \ell (1 - \cos \theta)$$

となります。ここで  $U$  は最下点を0とした位置エネルギーです。

## 5.3 3. ラグランジュ方程式へ入れる

$$L = \frac{1}{2} m \ell^2 \dot{\theta}^2 - m g \ell (1 - \cos \theta)$$

です。これをラグランジュ方程式へ入れると、

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} = m \ell^2 \dot{\theta}$$

だから

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} = m \ell^2 \ddot{\theta}$$

です。また

$$\frac{\partial L}{\partial \theta} = -m g \ell \sin \theta$$

なので

$$m \ell^2 \ddot{\theta} + m g \ell \sin \theta = 0$$

を得ます。

## 6 具体例

小振動では  $\sin \theta \approx \theta$  なので

$$\ddot{\theta} + \frac{g}{\ell}\theta = 0$$

となり、単振動の方程式が出ます。ここで、力を接線方向に分解し直さなくても同じ式に到達できます。

## 7 別の見方

ニュートン力学が「力から加速度へ」という局所的な見方なら、解析力学は「系の全体のエネルギーから運動方程式へ」という構造的な見方です。

このとき重要なのは、張力のような拘束力を途中で明示的に書かなくてよいことです。一般化座標をうまく選ぶことで、最初から本質的な自由度だけを追えます。

## 8 どこまで成り立つか

ここでは  $L = T - U$  と書ける保存力の問題を前提にしています。摩擦のような非保存力が強く効く場合や、一般化座標の扱いが複雑な拘束を持つ場合は、そのままでは済みません。

## 9 見分け方

- 拘束条件が多く、力を全部書くのが煩雑なら解析力学を考える
- 自由度を減らせるなら、一般化座標で書き直す
- 保存則や対称性を前面に出したいときにも相性がよい

## 10 関連リンク

→ [講義 保存則の導出](#) [lecture](#) [physics](#) [mechanics](#)  
<https://study.bem130.com/lecture/physics/mechanics/保存則の導出-講義/>

→ [講義 円運動と単振動](#) [lecture](#) [physics](#) [mechanics](#)  
<https://study.bem130.com/lecture/physics/mechanics/円運動と単振動-講義/>