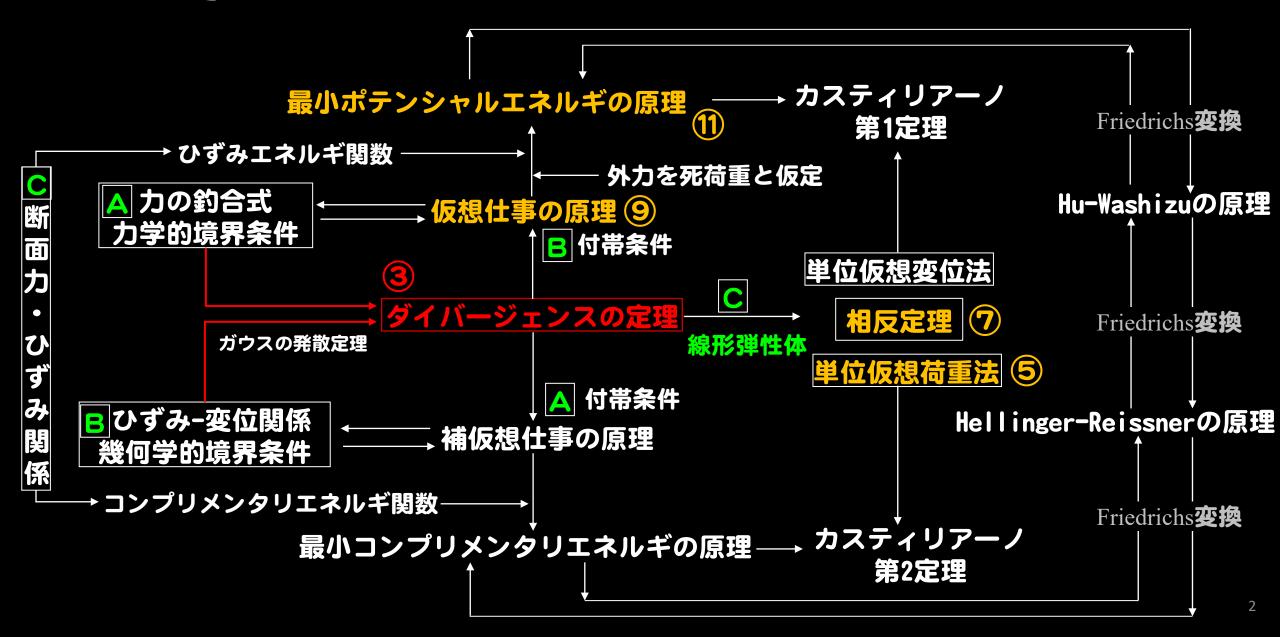
# 仮想仕事の原理

# 13 近似解法

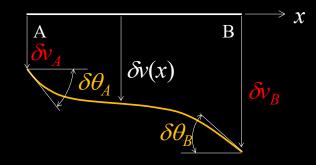
城戸將江・津田惠吾 2021.07

# 仕事の原理・エネルギ原理の全体像



仮想仕事式 
$$Q_A^* \cdot \delta v_A + M_A^* \cdot \delta \theta_A + Q_B^* \cdot \delta v_B + M_B^* \cdot \delta \theta_B + \int_0^l w^*(x) \delta v(x) dx = \int_0^l M^*(x) \cdot \delta \phi(x) dx$$





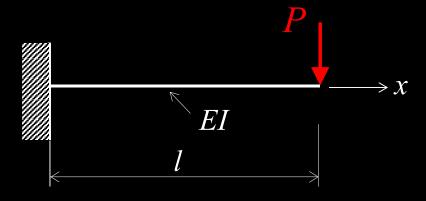
### ①たわみ $\nu$ の仮定 ②たわみの第一変分 $\delta \nu$ ③ $\delta \nu$ に対応する曲率 $\delta \phi$

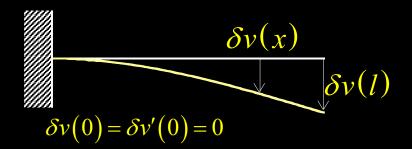
$$v(x) = \sum_{i=1}^{n} a_i f_i(x) \implies \delta v(x) = \sum_{i=1}^{n} \delta a_i \cdot f_i(x) \implies \delta \phi(x) = \delta(-v''(x)) = -(\delta(v(x)))'' = -\sum_{i=1}^{n} \delta a_i \cdot f_i''(x)$$

#### 4断面力

 $oldsymbol{n}a_i$ に関する連立方程式  $oldsymbol{\leftarrow}$  ⑥任意の $\delta a_i$ に対して成立







# 仮想変位は幾何学的境界条件 $\delta v(0) = \delta v'(0) = 0$

ひずみ一変位関係 
$$\delta\phi(x) = -\left(\delta v(x)\right)^n$$
 を拘束条件とする

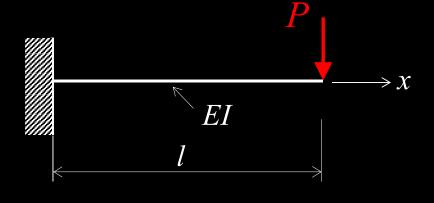
⑨仮想仕事の原理で、左図の片持ち梁で、 仮想仕事式は下式となることを示した。

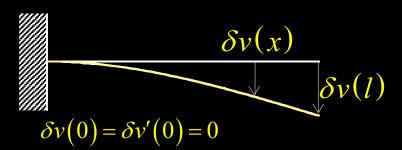
$$P \cdot \delta v(l) = \int_0^l M \cdot \delta \phi dx$$

ひずみ一変位関係と幾何学的境界条件を満足する任意の仮想変位に対して上式が恒等的に成立つことより、下式を得た。

$$M''(x) = 0$$
  $P - M'(l) = 0$   $M(l) = 0$ 

すなわち、釣合微分方程式とx = l における力学的境界条件が得られた。





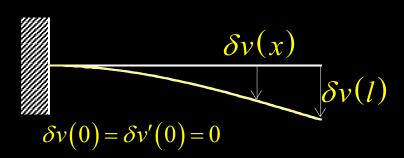
仮想仕事の原理に基礎をおく近似解法では、適合系のたわみを仮定する。この時、仮定するたわみは幾何学的境界条件を満足する必要がある。例えば、下式のように仮定する。

$$v(x) = a_2 x^2 + a_3 x^3$$

上式のたわみに対して、たわみの変分、 すなわち仮想変位 $\delta v(x)$ は下式となる。

$$\delta v(x) = x^2 \cdot \delta a_2 + x^3 \cdot \delta a_3$$





仮想仕事式は下式であるが,

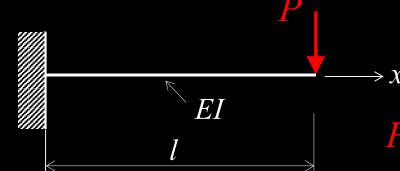
$$\mathbf{P} \cdot \delta v(l) = \int_0^l \mathbf{M} \cdot \delta \phi dx$$

仮想仕事に原理に基礎をおく近似解法では、上式右辺のMに断面力ーひずみ関係 ( $M=EI\phi$ )を用い、この時 $\phi$  に仮定したたわみに対応する物を用いる.

$$v(x) = a_2 x^2 + a_3 x^3 \implies \phi = -v'' = -2a_2 - 6xa_3$$

$$\delta v(x) = x^2 \cdot \delta a_2 + x^3 \cdot \delta a_3$$

$$\Rightarrow \begin{cases} \delta v(l) = l^2 \cdot \delta a_2 + l^3 \cdot \delta a_3 \\ \delta \phi(x) = -\delta v''(x) = -(\delta v(x))'' = -2\delta a_2 - 6x \cdot \delta a_3 \end{cases}$$



仮想仕事式に代入すると下式が得られる.

$$P \cdot \delta v(l) = \int_0^l M \cdot \delta \phi dx$$

$$\delta v(x)$$

$$\delta v(0) = \delta v'(0) = 0$$

$$P(l^{2}\delta a_{2} + l^{3}\delta a_{3}) = \int_{0}^{l} EI(-2a_{2} - 6xa_{3}) \cdot (-2\delta a_{2} - 6x \cdot \delta a_{3}) dx$$

上式を整理すると下式となる。

$$\left\{ EI\left(4la_{2}+6l^{2}a_{3}\right)-Pl^{2}\right\} \delta a_{2}+\left\{ EI\left(6l^{2}a_{2}+12l^{3}a_{3}\right)-Pl^{3}\right\} \delta a_{3}=0$$

任意の $\delta a_2$ ,  $\delta a_3$ に対して上式が成立することより下式が得られる。

$$\begin{cases} EI(4la_2 + 6l^2a_3) - Pl^2 = 0\\ EI(6l^2a_2 + 12l^3a_3) - Pl^3 = 0 \end{cases}$$

$$EI(4la_2 + 6l^2a_3) - Pl^2 = 0$$

$$EI(6l^2a_2 + 12l^3a_3) - Pl^3 = 0$$

$$\Rightarrow a_2 = \frac{Pl}{2EI}$$

$$a_3 = -\frac{P}{6EI}$$

したがって、たわみとして下式が得られる.

$$v(x) = a_2 x^2 + a_3 x^3 = \frac{Pl}{2EI} x^2 - \frac{P}{6EI} x^3 = \frac{Pl^3}{6EI} \left\{ 3 \left( \frac{x}{l} \right)^2 - \left( \frac{x}{l} \right)^3 \right\}$$

上式は正解のたわみを与えている(②構造力学の「構造」例題 例題1参照).

#### 最小ポテンシャルエネルギの原理

$$\Pi\left[v^*(x)\right] \ge \Pi\left[v(x)\right]$$

幾何学的境界条件を満足する変位 \*\*(x)の内, 正解\*\*(x)が\*\*/\* を最小に することを主張する.

#### **// は関数** *v*(x) の関数 (→汎関数)

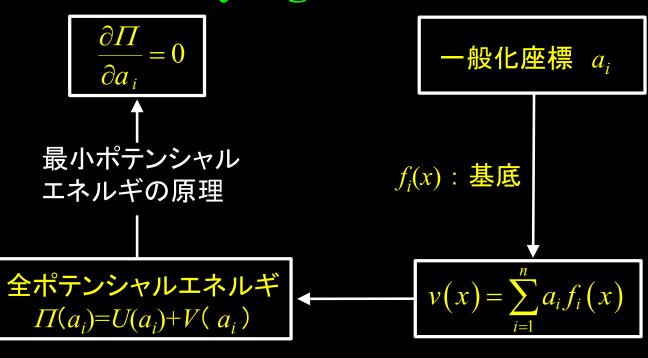


□を最小にする関数v(x)を求める

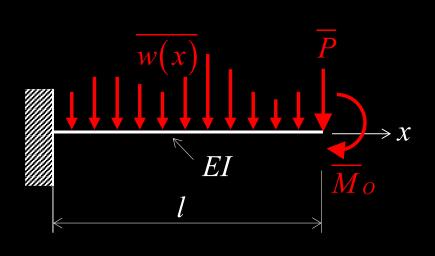
第一变分 $\delta\Pi=0$ 

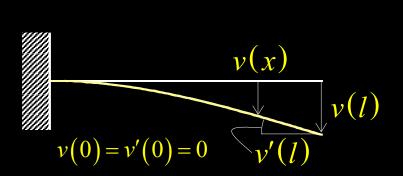
変分法の問題

#### Rayleigh-Ritz法 直接法



ひずみエネルギ  $U(a_i)$  外力のポテンシャル  $V(a_i)$ 





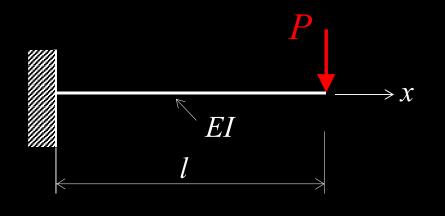
①最小ポテンシャルエネルギの原理で,左図の 片持ち梁で,全ポテンシャルエネルギは下式と なることを示した.

$$\Pi\left[v(x)\right] = \int_0^l \frac{EIv''^2}{2} dx - \overline{P} \cdot v(l) - \overline{M}_O \cdot v'(l) - \int_0^l \overline{w} \cdot v dx$$

 $\Pi$ が最小値を取る条件  $\delta\Pi=0$  より下式を得た。

$$EIv^{\text{IV}} = \overline{w}, -EIv''(l) = -\overline{M}_O, -EIv'''(l) = \overline{P}$$

すなわち、変位で表した釣合微分方程式と変位 で表した力学的境界条件が得られた。



最小ポテンシャルエネルギの原理に基礎をおく近似解法では、たわみを仮定する。この時、仮定するたわみは<mark>幾何学的境界条件</mark>を満足する必要がある。例えば、下式のように仮定する。

$$v(x)$$

$$v(0) = v'(0) = 0$$

$$v(x) = a_2 x^2 + a_3 x^3$$

#### 全ポテンシャルエネルギ式は下式となる

$$\Pi\left[v(x)\right] = \int_0^l \frac{EIv''^2}{2} dx - P \cdot v(l)$$

#### 仮定したたわみを代入すると下式となる

$$\Pi(a_2, a_3) = \int_0^l \frac{EI(2a_2 + 6a_3x)^2}{2} dx - P \cdot (a_2l^2 + a_3l^3)$$

$$\Pi(a_{2,}a_{3}) = \int_{0}^{l} \frac{EI(2a_{2} + 6a_{3}x)^{2}}{2} dx - P \cdot (a_{2}l^{2} + a_{3}l^{3})$$

#### 最小の条件より、下式が得られる.

$$\frac{\partial \Pi(a_2, a_3)}{\partial a_2} = \int_0^l 2EI(2a_2 + 6a_3x) dx - P \cdot l^2 = 0 \implies 4EIa_2 + 6EIl^2a_3 - Pl^2 = 0$$

$$\frac{\partial \Pi(a_2, a_3)}{\partial a_3} = \int_0^l EI(2a_2 + 6a_3x) \cdot 6x dx - P \cdot l^3 = 0 \implies 6EIl^2a_2 + 12EIl^3a_3 - Pl^3 = 0$$

# 整理すると下式が得られる。これは仮想仕事の原理に基礎をおくスライド8の式と同じである。この場合も正解が得られた。

$$EI(4la_2 + 6l^2a_3) - Pl^2 = 0$$

$$EI(6l^2a_2 + 12l^3a_3) - Pl^3 = 0$$

# まとめ

- 1) 仮想仕事の原理、最小ポテンシャルエネルギの原理に基礎をおく近似解法を解説した。
- 2) どちらも幾何学的境界条件を満足するたわみを仮定する. たわみ関数は,一般化座標 $a_i$ と基底 $f_i(x)$ を掛け合わせたものの級数として仮定する.
- 3) 仮定したたわみを用いて、仮想仕事式を $a_i$ 、 $\delta a_i$ で、あるいは全ポテンシャルエネルギ $\Pi$ を $a_i$ で表現する。
- 4) 仮想仕事式では任意の $\delta a_i$ で式が成立つこと,最小ポテンシャルエネルギの原理では最小になる条件より,一般化座標 $a_i$ に関する連立方程式が得られ,たわみが求まる。

#### 注意 仮想仕事の原理に基礎をおく近似解法が意味する事1

# 外力として分布荷重のみが作用するときの、仮想仕事の原理に基づく近似解法は下記のようになる。

$$\int_0^l w(x) \cdot \delta v(l) dx = \int_0^l M \cdot \delta \phi dx$$

$$\begin{cases} v(x) = \sum_{i=1}^{n} a_{i} f_{i}(x) \\ \delta v(x) = \sum_{i=1}^{n} \delta a_{i} \cdot f_{i}(x) \\ \delta \phi(x) = \delta (-v''(x)) = -(\delta (v(x)))'' = -\sum_{i=1}^{n} \delta a_{i} \cdot f_{i}''(x) \\ M = EI \phi \equiv -EI \sum_{i=1}^{n} a_{i} \cdot f_{i}''(x) \end{cases}$$

$$\int_0^l \mathbf{w}(\mathbf{x}) \cdot \sum_{i=1}^n \delta \mathbf{a}_i \cdot f_i(\mathbf{x}) d\mathbf{x} = \int_0^l \mathbf{M} \cdot \left( -\sum_{i=1}^n \delta \mathbf{a}_i \cdot f_i''(\mathbf{x}) \right) d\mathbf{x}$$

### 注意 仮想仕事の原理に基礎をおく近似解法が意味する事2

$$\int_0^l \mathbf{w}(\mathbf{x}) \cdot \sum_{i=1}^n \delta \mathbf{a}_i \cdot f_i(\mathbf{x}) d\mathbf{x} = \int_0^l M \cdot \left( -\sum_{i=1}^n \delta \mathbf{a}_i \cdot f_i''(\mathbf{x}) \right) d\mathbf{x}$$

右辺を部分積分して整理すると下式が得られる。

$$\int_0^l \left( M'' + w(x) \right) \cdot \sum_{i=1}^n \delta a_i \cdot f_i(x) dx - \left[ -M \cdot \sum_{i=1}^n \delta a_i \cdot f_i'(x) + M' \cdot \sum_{i=1}^n \delta a_i \cdot f_i(x) \right]_0^l = 0$$

具体的な例を考えると理解できるが、左辺の第2項は0と考えて良い、任意の  $\delta a_i$ に対して、上式が成立つには下式が成立つ必要がある。

$$\int_0^l \left( M'' + w(x) \right) \cdot f_i(x) dx = 0$$

上式の左辺にある M'' + w(x) を0とすると,これは釣合微分方程式である。 仮想仕事の原理に基礎をおく近似解法は,釣合微分方程式に重み  $f_i(x)$  を つけて積分した値が0という条件で<mark>我慢</mark>していることを表している。 15

# 次の解説について

近似解法 例題を

14 近似解法 例題

で解説します。

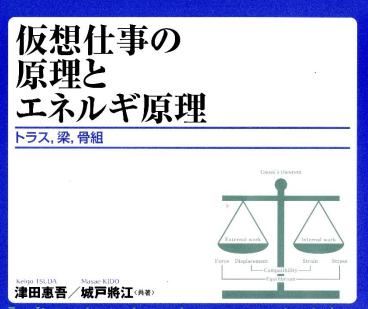
# 質問·要望·意見

よりわかりやすく、役に立つ内容にしたいと考えています。

質問、要望、意見などを、どうぞ宜しくお願い致します。

質問等の送付先は、ホームページに示しています。

#### 仮想仕事の原理とエネルギ原理 トラス,梁,骨組 鹿島出版会 2019年9月



Virtual work and energy principles for trusses, beams and frames

