

熊本大学工学部 正員 ○ 三池 亮 次

1. はじめに 微小変形理論における補エネルギーの概念は、最初Engesser によつて導入され、Westergaard はこれを多くの構造上の問題に応用した。近年Libov, Oran, Baron らは、骨組構造の有限変形解析に補エネルギーの概念の応用を試みているが、理論的追究はなお不十分のように思われる。一方鷲津の著書などにおいて、Reissner の汎関数のFriedrich 変換による有限変形停留補エネルギーの原理の誘導が試みられている。

ここでは、物体に表面力 p と物体力 f が作用して有限の変位を生じ釣り合い状態にあるとき、そのような変位を生ぜしめるような力系（表面力、物体力および応力分布）は、次第に定義される補エネルギー Π^* を極値とするような値をとることを示す。

2. 有限変形停留補エネルギーの原理 補エネルギー Π^* を

$$\Pi^* = \int_V U_k^* dV - \int_V f \cdot u dV - \int_A p \cdot u dA \quad (1)$$

と定義する。ここに U_k^* は Kirchhoff 応力テンソル T_k のある関数とする。また変位 u は、力系に対して独立であり、物体内部の任意点において物体力 f と応力テンソル T_k との間に

$$\left(\frac{\partial x}{\partial a} T_k \right) \frac{\partial}{\partial a} + f = 0 \quad (2)$$

および境界において、表面力 p と T_k との間の釣り合い式（ $n_0 = [n_1, n_2, n_3]$ は物体表面の法線ベクトル）

$$\frac{\partial x}{\partial a} T_k n_0 = p \quad (3)$$

が成立するものとする。また T_k は対称であつて $T_k = T_k^{(t)}$ である。 $a = [a_1, a_2, a_3]$ および $x = [x_1, x_2, x_3]$ は変形の前後における位置ベクトルである。

Lagrange の未定係数を λ, μ および Ω とし、物体内部において

$$f(a; f, T_k) = U_k^* - f \cdot u + \lambda \left\{ \left(\frac{\partial x}{\partial a} T_k \right) \frac{\partial}{\partial a} + f \right\} + \text{trace} \{ (T_k - T_k^{(t)}) \Omega \} \quad (4)$$

物体表面において

$$H(a; p, T_k) = -p \cdot u_0 + \mu \left\{ \left(\frac{\partial x}{\partial a} T_k n_0 - p \right) \right\} \quad (5)$$

とするとき、汎関数 Π^* は

$$\Pi^* = \int_V f(a; f, T_k) dV + \int_A H(a; p, T_k) dA \quad (6)$$

のように付帯条件をついた汎関数となる。式(1)と式(6)は等価である。Kirchhoff 応力テンソル $T_k = [\tau_{k1}, \tau_{k2}, \tau_{k3}]$, $\tau_{ki} = [\tau_{ki1}, \tau_{ki2}, \tau_{ki3}]$ とすると、 Π^* の停留条件は、総和規約を用い、

$$\delta \Pi^* = \int_V \left[\delta \tau_{kij} \left\{ \frac{\partial f}{\partial \tau_{kij}} - \frac{\partial}{\partial a_l} \left(\frac{\partial f}{\partial \tau_{kij,l}} \right) \right\} + \delta f \cdot \frac{\partial f}{\partial f} \right] dV \\ + \int_A \left[\delta \tau_{kij} \left\{ \frac{\partial f}{\partial \tau_{kij}} n_{il} + \frac{\partial H}{\partial \tau_{kij}} \right\} + \delta p \cdot \frac{\partial H}{\partial p} \right] dA = 0 \quad (7)$$

（さらに

$$\frac{\partial f}{\partial f} = -u + \lambda \quad \text{したがって} \quad \lambda = u \quad (8)$$

また, Euler 方程式'と17.

$$\frac{\partial f}{\partial \epsilon_i} - \frac{\partial}{\partial a_k} \frac{\partial f}{\partial \epsilon_{i,k}} = 0$$

を得るが, 上式はまた $T_{ki} = [\epsilon_{ki,1} \ \epsilon_{ki,2} \ \epsilon_{ki,3}]$ を定義すれば"

$$\frac{\partial f}{\partial T_k} - \left[\frac{\partial f}{\partial T_{k1}} \frac{\partial}{\partial a} \quad \frac{\partial f}{\partial T_{k2}} \frac{\partial}{\partial a} \quad \frac{\partial f}{\partial T_{k3}} \frac{\partial}{\partial a} \right] = 0 \quad (9)$$

のように表示できる。しかるに総和規約を用い、

$$\begin{aligned} \left(\frac{\partial X}{\partial a} T_k \right) \frac{\partial}{\partial a} &= \left\{ \frac{\partial X}{\partial a} [\epsilon_{k1} \ \epsilon_{k2} \ \epsilon_{k3}] \right\} \frac{\partial}{\partial a} = \frac{\partial}{\partial a_i} \left(\frac{\partial X}{\partial a} \epsilon_{ki} \right) \\ &= \frac{\partial X}{\partial a} \epsilon_{ki,i} + \left(\frac{\partial}{\partial a_i} \frac{\partial X}{\partial a} \right) \epsilon_{ki} = \frac{\partial X}{\partial a} \left(T_k \frac{\partial}{\partial a} \right) + \left(\frac{\partial}{\partial a_i} \frac{\partial X}{\partial a} \right) \epsilon_{ki} \end{aligned} \quad (10)$$

であるから

$$\frac{\partial}{\partial \epsilon_{ki}} \left\{ \lambda^{(t)} \left(\left(\frac{\partial X}{\partial a} T_k \right) \frac{\partial}{\partial a} \right) \right\} = \left(\frac{\partial}{\partial a_i} \frac{\partial X}{\partial a} \right)^{(t)} \lambda$$

したがって

$$\frac{\partial f}{\partial T_k} = \frac{\partial U_k^*}{\partial T_k} + \Omega - \Omega^{(t)} + \left[\left(\frac{\partial}{\partial a_1} \frac{\partial X}{\partial a} \right) \lambda \quad \left(\frac{\partial}{\partial a_2} \frac{\partial X}{\partial a} \right) \lambda \quad \left(\frac{\partial}{\partial a_3} \frac{\partial X}{\partial a} \right) \lambda \right] \quad (11)$$

同様に

$$\frac{\partial f}{\partial T_{ki}'} = \left[\frac{\partial f}{\partial \epsilon_{ki,1}} \quad \frac{\partial f}{\partial \epsilon_{ki,2}} \quad \frac{\partial f}{\partial \epsilon_{ki,3}} \right] = \left[\left(\frac{\partial X}{\partial a} \right)^{(t)} \lambda \quad 0 \quad 0 \right]$$

これより, 一般に

$$\frac{\partial f}{\partial T_{ki}'} \frac{\partial}{\partial a} = \frac{\partial}{\partial a_i} \left\{ \left(\frac{\partial X}{\partial a} \right)^{(t)} \lambda \right\} = \left(\frac{\partial}{\partial a_i} \frac{\partial X}{\partial a} \right)^{(t)} \lambda + \left(\frac{\partial X}{\partial a} \right)^{(t)} \frac{\partial \lambda}{\partial a_i} \quad (12)$$

式(11)と(12)を式(9)に代入し, かつ式(8)を用いて,

$$\frac{\partial U_k^*}{\partial T_k} + \Omega - \Omega^{(t)} - \left(\frac{\partial X}{\partial a} \right)^{(t)} \frac{\partial u}{\partial a} = \frac{\partial U_k^*}{\partial T_k} + \Omega - \Omega^{(t)} - \left\{ \frac{\partial u}{\partial a} + \left(\frac{\partial u}{\partial a} \right)^{(t)} \left(\frac{\partial u}{\partial a} \right) \right\} = 0 \quad (13)$$

を得る。これより Euler 方程式は

$$\frac{\partial U_k^*}{\partial T_k} = \frac{1}{2} \left\{ \frac{\partial u}{\partial a} + \left(\frac{\partial u}{\partial a} \right)^{(t)} \right\} + \left(\frac{\partial u}{\partial a} \right)^{(t)} \left(\frac{\partial u}{\partial a} \right) = E_g + \frac{1}{2} \frac{\left(\frac{\partial u}{\partial a} \right)^{(t)} \left(\frac{\partial u}{\partial a} \right)}{E_0} = E_k \quad (14)$$

ここに, E_g は Green ひずみテンソル⁷⁾。

$$E_g = \frac{1}{2} \left\{ \frac{\partial u}{\partial a} + \left(\frac{\partial u}{\partial a} \right)^{(t)} + \left(\frac{\partial u}{\partial a} \right)^{(t)} \frac{\partial u}{\partial a} \right\}$$

であり, もし T_k と E_g の間に通常の構成方程式⁷⁾

$$E_g = \frac{1}{2E} \left\{ (1+\nu) T_k - \nu \text{trace}(T_k) \cdot I \right\}$$

が成立する場合には, 補ひずみエネルギー⁷⁾ $U_k^* = U_k$ と17

$$U^* = \frac{1}{2E} \left[(1+\nu) \text{trace}(T_k^2) - \nu \left\{ \text{trace}(T_k) \right\}^2 \right] + \text{trace}(T_k E_0)$$

を選ぶことが出来る。有限変形⁷⁾は上式の右辺第2項が加わる。^{式(7)に於いて}面積積分の項を零とする条件⁷⁾は, 簡単な応用例について, 講演時に発表する。