

1. テンソル式によるシエルの微分方程式

a) ひずみと変位の関係式

$$\text{ひずみ } \varepsilon_{\alpha\beta} = \frac{1}{2}(u_{\alpha|\beta} + u_{\beta|\alpha}) - u_3 b_{\alpha\beta} \dots (1) \quad \text{せん断ひずみ } \gamma_{3\alpha} = \frac{1}{2}(u_{3\alpha} + b_{\alpha}^{\lambda} u_{\lambda} + \sqrt{a} e_{\alpha\lambda} \theta^{\lambda}) \dots (2)$$

$$\text{曲率 } \chi_{\alpha\beta} = \frac{1}{2}\sqrt{a}(e_{\alpha\lambda}\theta^{\lambda}|_{\beta} + e_{\beta\lambda}\theta^{\lambda}|_{\alpha}) - \frac{1}{2}(b_{\alpha}^{\lambda} u_{\lambda|\beta} + b_{\beta}^{\lambda} u_{\lambda|\alpha} - 2u_3 b_{\alpha}^{\lambda} b_{\lambda\beta}) \dots (3)$$

b) 応力とひずみの関係式

$$\text{直応力 } \sigma^{\alpha\beta} = E^{\alpha\beta\delta\delta}(\varepsilon_{\delta\delta} + \chi^{\delta}_{\delta}) \dots (4) \quad \text{せん断応力 } \tau^{3\alpha} = E^{3\alpha\beta\beta} \gamma_{\beta} \dots (5)$$

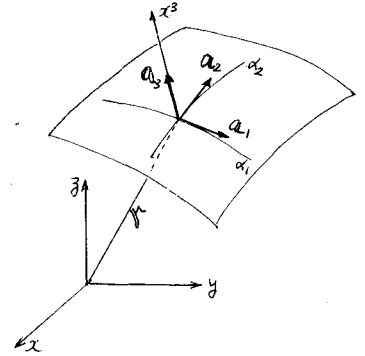
c) 釣合条件式 $\sigma^{\alpha\lambda}|_{\lambda} + \chi^{\alpha} = 0 \dots (6)$

ただし, $u_{\alpha|\beta} = u_{\alpha,\beta} - u_{\lambda} \Gamma_{\alpha\beta}^{\lambda} \dots (7)$, $\theta^{\alpha}|_{\beta} = \theta^{\alpha}_{,\beta} + \theta^{\lambda} \Gamma_{\beta\lambda}^{\alpha} \dots (8)$

は u_{α} , θ^{α} の共変微分, x^3 はシエル中立面に直角方向の座標, u_3 は x^3 方向の変位である。

d) テンソル量の定義とその行列による表現

シエルの中立面上の1点(位置ベクトルを $\mathbf{r}$ とする)に作られた面内の曲線座標 α_1, α_2 方向を向くベクトルを $\mathbf{a}_1 = \partial \mathbf{r} / \partial \alpha_1$, $\mathbf{a}_2 = \partial \mathbf{r} / \partial \alpha_2$, 座標 x^3 方向の単位ベクトルを $\mathbf{a}_3$ とすると, 式(1)~(8)で用いているテンソル量の意味は, 次の左の通りであり, これらをそれぞれ次の右に示す行列で表わすことにする。



名 称	行列表現	定義式	名 称	行列表現	名 称	行列表現
共変変形基本計量テンソル	$a_{\alpha\beta} \quad \mathbf{A} = \begin{bmatrix} a_{11} & a_{12} \\ a_{21} & a_{22} \end{bmatrix}$	$\mathbf{A} = \begin{bmatrix} \mathbf{a}_1^T \\ \mathbf{a}_2^T \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathbf{a}_1 \\ \mathbf{a}_2 \end{bmatrix} \quad a_1 = \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial \alpha_1}, a_2 = \frac{\partial \mathbf{r}}{\partial \alpha_2}$	変位の共変テンソル	$u_{\alpha} \quad \mathbf{u} = \begin{bmatrix} u_1 \\ u_2 \end{bmatrix}$	応力テンソル	$\sigma^{\alpha\beta} \quad \mathbf{\sigma} = \begin{bmatrix} \sigma^{11} & \sigma^{21} \\ \sigma^{12} & \sigma^{22} \end{bmatrix}$
反変変形基本計量テンソル	$a^{\alpha\beta} \quad \mathbf{A}^{-1} = \begin{bmatrix} a^{11} & a^{12} \\ a^{21} & a^{22} \end{bmatrix}$		回転軸の変換テンソル	$\theta^{\alpha} \quad \mathbf{\theta} = \begin{bmatrix} \theta^1 \\ \theta^2 \end{bmatrix}$		
共変変形基本計量テンソル	$b_{\alpha\beta} \quad \mathbf{B} = \begin{bmatrix} b_{11} & b_{12} \\ b_{21} & b_{22} \end{bmatrix}$	$\mathbf{B} = \begin{bmatrix} \mathbf{a}_3^T \mathbf{a}_{11} & \mathbf{a}_3^T \mathbf{a}_{21} \\ \mathbf{a}_3^T \mathbf{a}_{12} & \mathbf{a}_3^T \mathbf{a}_{22} \end{bmatrix}$	せん断ひずみテンソル	$\gamma_{3\alpha} \quad \mathbf{\gamma}_3 = \begin{bmatrix} \gamma_{31} \\ \gamma_{32} \end{bmatrix}$	せん断弾性定数テンソル	$E^{\alpha\beta\beta\beta} \quad \mathbf{D}_{\alpha} = \frac{E}{2(1+\nu)} \mathbf{A}^{-1}$
混合変形基本計量テンソル	$b_{\alpha}^{\beta} \quad \mathbf{B}\mathbf{A}^{-1} = \begin{bmatrix} b_1^1 & b_1^2 \\ b_2^1 & b_2^2 \end{bmatrix}$	$b_{\alpha}^{\beta} = b_{\alpha\lambda} a^{\lambda\beta}$	ひずみテンソル	$\varepsilon_{\alpha\beta} \quad \mathbf{\varepsilon} = \begin{bmatrix} \varepsilon_{11} & \varepsilon_{12} \\ \varepsilon_{21} & \varepsilon_{22} \end{bmatrix}$	弾性定数テンソル	$(E^{\alpha\beta\delta\delta}) \quad \mathbf{D} = \frac{E}{2(1+\nu)}$
交代テンソル	$\bar{a}_{\alpha\beta} \quad \bar{\mathbf{a}}\mathbf{e} = \sqrt{a} \begin{bmatrix} e_1 & e_2 \\ e_2 & e_1 \end{bmatrix}$	$\bar{\mathbf{a}} = \mathbf{A} \quad \mathbf{e} = \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{bmatrix}$				
クリストッフェルの三文字記号	$\Gamma_{\alpha\beta}^{\gamma}$	$\mathbf{\Gamma}_1 = \begin{bmatrix} \Gamma_{11}^1 & \Gamma_{11}^2 \\ \Gamma_{21}^1 & \Gamma_{21}^2 \end{bmatrix} \quad \mathbf{\Gamma}_1 = \frac{1}{2} \left\{ \begin{bmatrix} a_{11,1} & 2a_{12,1} \\ 0 & a_{22,1} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} 0 & -a_{12} \\ a_{12} & 0 \end{bmatrix} \right\} \mathbf{A}^{-1}$	曲率テンソル	$\chi_{\alpha\beta} \quad \mathbf{\chi} = \begin{bmatrix} \chi_{11} & \chi_{21} \\ \chi_{12} & \chi_{22} \end{bmatrix}$		
		$\mathbf{\Gamma}_2 = \frac{1}{2} \left\{ \begin{bmatrix} a_{12,2} & 0 \\ 2a_{12,2} & a_{22,2} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} 0 & a_{22,1} \\ -a_{22,1} & 0 \end{bmatrix} \right\} \mathbf{A}^{-1}$				

2. ひずみと変位の関係式の行列表示

まず、式(3)を書き変えることから始める。 $a^{\alpha\beta}$, $b_{\alpha\beta}$ が対称テンソルであるから、式(3)の最後の項に含まれる $b_{\alpha}^{\lambda} b_{\lambda\beta} = b_{\alpha\delta} a^{\delta\lambda} b_{\lambda\beta}$ も対称であり、 $b_{\alpha}^{\lambda} b_{\lambda\beta} = b_{\alpha}^{\lambda} b_{\beta\lambda} + b_{\beta}^{\lambda} b_{\lambda\alpha}$ と書ける。また、テンソル積の性質を用いて、 $(\sqrt{a})_{,\alpha} = \sqrt{a} \Gamma_{\alpha}^{\lambda}$ の関係を用いて、式(3)の才1項を変形すると、変変ベクトルの共変微分 $\sqrt{a} e_{\alpha\lambda} \theta^{\lambda}_{|\beta}$ が、共変ベクトル $v_{\alpha} = \sqrt{a} e_{\alpha\lambda} \theta^{\lambda}$ の共変微分 $(\sqrt{a} e_{\alpha\lambda} \theta^{\lambda})_{|\beta}$ になる。したがって

$$\chi_{\alpha\beta} = \frac{1}{2} \left\{ (\sqrt{a} e_{\alpha\lambda} \theta^{\lambda})_{|\beta} + (\sqrt{a} e_{\beta\lambda} \theta^{\lambda})_{|\alpha} \right\} - \frac{1}{2} \left\{ b_{\alpha}^{\lambda} (u_{\lambda|\beta} - u_{\beta|\lambda}) + b_{\beta}^{\lambda} (u_{\lambda|\alpha} - u_{\alpha|\lambda}) \right\} \quad (9)$$

つまり、 $\gamma_{\alpha\beta} = \frac{1}{2} (A_{\alpha\beta} + A_{\beta\alpha})$ の形をしたテンソルの行列表示を考えてみると

$$\begin{bmatrix} \gamma_{11} & \gamma_{12} \\ \gamma_{21} & \gamma_{22} \end{bmatrix} = \frac{1}{2} \left\{ \begin{bmatrix} A_{11} & A_{12} \\ A_{21} & A_{22} \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} A_{11} & A_{21} \\ A_{12} & A_{22} \end{bmatrix} \right\} = \begin{bmatrix} A_{11} & \frac{1}{2}(A_{12} + A_{21}) \\ \frac{1}{2}(A_{21} + A_{12}) & A_{22} \end{bmatrix}$$

$$\begin{bmatrix} \gamma_{11} \\ \gamma_{21} \\ \gamma_{12} \\ \gamma_{22} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} A_{11} \\ \frac{1}{2}(A_{21} + A_{12}) \\ \frac{1}{2}(A_{12} + A_{21}) \\ A_{22} \end{bmatrix} \Rightarrow \begin{bmatrix} A_{11} \\ A_{21} \\ A_{12} \\ A_{22} \end{bmatrix}$$

となり、 $\gamma_{\alpha\beta}$ は対称テンソルである。これは右のようにベクトルで表わすことができる。ひずみと曲率のテンソルでは、 γ_{21} , γ_{12} はせん断ひずみやねじれ率を意味しているが、工学ではこれらの和に意味があり、 γ_{21} , γ_{12} の区別はそれほど重要ではない。したがって、右上の矢印のあとのように書くこともゆるされるであらう。以上のように考えて、ひずみと変位の関係式を行列表示すると次のようになる。

$$\mathcal{E} = \begin{bmatrix} \frac{\partial}{\partial x_1} - \Gamma_1^1 & \frac{\partial}{\partial x_2} - \Gamma_2^1 \\ \frac{\partial}{\partial x_2} - \Gamma_2^2 & \frac{\partial}{\partial x_1} - \Gamma_1^2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} u_1 \\ u_2 \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} b_1 \\ b_2 \end{bmatrix} W, \quad \mathcal{F}_3 = \begin{bmatrix} \frac{\partial}{\partial x_1} & \frac{\partial}{\partial x_2} \\ \frac{\partial}{\partial x_2} & \frac{\partial}{\partial x_1} \end{bmatrix} W + BA^{-1} \begin{bmatrix} u_1 \\ u_2 \end{bmatrix} + \sqrt{a} \begin{bmatrix} \theta^1 \\ \theta^2 \end{bmatrix} \quad \text{ただし } \frac{\partial}{\partial x_i} = \frac{\partial}{\partial x_i^0} + \frac{\partial}{\partial x_i^1}, \quad [b_1, b_2] = B, \quad W = u_3 \quad \text{とあらた。}$$

$$\chi = \begin{bmatrix} \frac{\partial}{\partial x_1} - \Gamma_1^1 & \frac{\partial}{\partial x_2} - \Gamma_2^1 \\ \frac{\partial}{\partial x_2} - \Gamma_2^2 & \frac{\partial}{\partial x_1} - \Gamma_1^2 \end{bmatrix} \sqrt{a} \begin{bmatrix} \theta^1 \\ \theta^2 \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} BA^{-1} \left(\frac{\partial}{\partial x_1} - \Gamma_1^1 \right) \begin{bmatrix} u_1 \\ u_2 \end{bmatrix} - b_1 W \\ BA^{-1} \left(\frac{\partial}{\partial x_2} - \Gamma_2^2 \right) \begin{bmatrix} u_1 \\ u_2 \end{bmatrix} - b_2 W \end{bmatrix} \quad \text{またや}$$

$$\begin{bmatrix} \mathcal{E} \\ \chi \\ \mathcal{F}_3 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{\partial}{\partial x_1} - \Gamma_1^1 & -b_1 & 0 \\ \frac{\partial}{\partial x_2} - \Gamma_2^2 & -b_2 & 0 \\ -BA^{-1}(\frac{\partial}{\partial x_1} - \Gamma_1^1) & BA^{-1}b_1 & \frac{\partial}{\partial x_1} - \Gamma_1^1 \\ -BA^{-1}(\frac{\partial}{\partial x_2} - \Gamma_2^2) & BA^{-1}b_2 & \frac{\partial}{\partial x_2} - \Gamma_2^2 \\ BA^{-1} & \frac{\partial}{\partial x_1} & \Gamma_1^1 \\ & \frac{\partial}{\partial x_2} & \Gamma_2^2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} u_1 \\ u_2 \\ W \\ \sqrt{a}\theta^1 \\ \sqrt{a}\theta^2 \end{bmatrix} \quad (10)$$

3. 断面力とひずみの関係式

断面内断面力は $N^{\alpha\beta} = \int \sigma^{\alpha\beta} dx^3 = h E^{\alpha\beta\gamma\delta} \varepsilon_{\gamma\delta}$, 曲げモーメントは $M^{\alpha\beta} = \int x^3 \sigma^{\alpha\beta} dx^3 = \frac{h^3}{12} E^{\alpha\beta\gamma\delta} \chi_{\gamma\delta}$ を軸方向のせん断力は $S^3\alpha = \int \tau^{3\alpha} dx^3 = h E^{3\alpha\beta\gamma} \chi_{\beta\gamma}$ であるが、これを行列表示すると、次のようになる。

$$N = \begin{bmatrix} N^{11} \\ N^{21} \\ N^{12} \\ N^{22} \end{bmatrix} = h D \begin{bmatrix} \varepsilon_{11} \\ \varepsilon_{21} \\ \varepsilon_{12} \\ \varepsilon_{22} \end{bmatrix}, \quad M = \begin{bmatrix} M^{11} \\ M^{21} \\ M^{12} \\ M^{22} \end{bmatrix} = \frac{h^3}{12} D \begin{bmatrix} \chi_{11} \\ \chi_{21} \\ \chi_{12} \\ \chi_{22} \end{bmatrix}, \quad S_3 = \begin{bmatrix} S^{31} \\ S^{32} \end{bmatrix} = h D_3 \begin{bmatrix} \chi_{31} \\ \chi_{32} \end{bmatrix} \quad \text{またや} \quad \begin{bmatrix} N \\ M \\ S_3 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} h D & 0 & 0 \\ 0 & \frac{h^3}{12} D & 0 \\ 0 & 0 & h D_3 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \mathcal{E} \\ \chi \\ \mathcal{F}_3 \end{bmatrix} \quad (11)$$

4. 基本計量テンソルの計算と変位の決定

アイソパラメトリック要素を用い、要素内の任意点の座標 (x, y, z) を補間関数を用いて右のように書くことにする。また、要素内の3, 9座標を曲線座標 α_1, α_2 とみたと、前頁の表の左側に書いた基本計量テンソルは、定義式に1たがって計算できる。変位は、一般のアイソパラメトリック要素と同じように、 $u_i = \sum g_i(\xi, \eta) u_{i\xi}$, ..., $\sqrt{a} \theta^i = \sum g_i(\xi, \eta) (\sqrt{a} \theta^i)_{\xi}$ と仮定する。ただし、要素毎に座標が異なるので、このままでは節点方程式を作するのに都合が悪い。接続点毎に座標変換をする必要がある。x, y, z 方向の単位ベクトルを e_1, e_2, e_3 とすると、接続点のベクトルは次の3通りに書ける。

$$v = v_1 e_1 + v_2 e_2 + v_3 e_3 = v_1 a^1 + v_2 a^2 + v_3 a^3 = v^1 a_1 + v^2 a_2 + v^3 a_3$$

シエルの場合は、 $a_{\alpha} a^{\beta} = \delta_{\alpha}^{\beta}$, $a_3 = a^3$ であることを考慮し、 v は変位ベクトルおよび回転ベクトルを用いると、

$$\begin{bmatrix} u_1 \\ u_2 \\ w \end{bmatrix}_i = \begin{bmatrix} a_1^T \\ a_2^T \\ a_3^T \end{bmatrix}_i \begin{bmatrix} e_1 e_2 e_3 \\ u_{\xi} \\ u_{\eta} \\ u_{\zeta} \end{bmatrix}_i, \quad \begin{bmatrix} \theta^1 \\ \theta^2 \\ 0 \end{bmatrix}_i = \frac{1}{\sqrt{a}} \begin{bmatrix} (a_2 \times a_3)^T \\ (a_3 \times a_1)^T \\ 0 \end{bmatrix}_i \begin{bmatrix} e_1 e_2 e_3 \\ \theta_{\xi} \\ \theta_{\eta} \\ \theta_{\zeta} \end{bmatrix}_i \quad (13)$$

左のようになる(ただし $\sqrt{a} e_{ijk} a^k = a_i \times a_j$, $[e_1 e_2 e_3] = E$)
 あとは、FEMの普通の手法を用いて、要素の基本式を作ればよい。