

I-17 応力・モーメントテンソルの高次元化に関する考察

東北大学工学部 正員 佐 武 正 雄

1. ま え が き

応力や、梁・板の断面に生じるモーメントは、考えている構造体と同じ次元のテンソルとして記述されている。しかし、平衡条件を考慮するとき、物体力やせん断力もそのテンソルに含め、一つ次元の高いテンソルとして取り扱うと、平衡条件の記述を単純化することができる。本文では、このように高次元化した応力テンソル、モーメントテンソルについて説明し、その性質について考察する。

2. 応力テンソルの高次元化

2D（2次元）で説明する。応力に関する平衡条件式は周知のように

$$\begin{cases} \partial_x \sigma_x + \partial_y \tau_{xy} + f_x = 0 \\ \partial_x \tau_{xy} + \partial_y \sigma_y + f_y = 0 \end{cases} \quad (1)$$

と記される。ここに $\underline{g} = \begin{pmatrix} \sigma_x & \tau_{xy} \\ \tau_{xy} & \sigma_y \end{pmatrix}$ は通常の

応力テンソル、 $\underline{f} = (f_x, f_y)^T$ は物体力で、 $\underline{\nabla} = (\partial_x, \partial_y)^T$ はベクトル微分演算子である。ここで、新たに座標 h を付加し、高次元化した応力テンソル

$$\underline{\hat{\sigma}} = \begin{pmatrix} \sigma_x & \tau_{xy} & h f_x \\ \tau_{xy} & \sigma_y & h f_y \\ h f_x & h f_y & -\frac{h^2}{2} s \end{pmatrix} \quad (2)$$

を定義する。ただし

$$s = \partial_x f_x + \partial_y f_y = \underline{\nabla} \cdot \underline{f} \quad (3)$$

である。高次元化したベクトル微分演算子

$$\underline{\hat{\nabla}} = (\partial_x, \partial_y, \partial_h)^T \quad (4)$$

を導入すれば、式(1)、(3)は単純に

$$\underline{\hat{\nabla}} \cdot \underline{\hat{\sigma}} = 0 \quad (5)$$

と記述される。3D（3次元）の場合も全く同様である。

3. モーメントテンソルの高次元化

やはり2Dで説明する。板の撓みを w とするとき、板のモーメントは、通常

$$\begin{aligned} \underline{M} &= \begin{pmatrix} M_x & M_{xy} \\ M_{xy} & M_y \end{pmatrix} \\ &= -\{D(1-\nu)\underline{\nabla}\underline{\nabla} + \nu\Delta\underline{I}\}w \quad (6) \end{aligned}$$

と記述される。ここに、 D は板の曲げ剛性、 ν はポアソン比、 $\Delta = \underline{\nabla} \cdot \underline{\nabla}$ はラプラシアン、 $\underline{I}$ は単位テンソルである。モーメントに関する平衡条件式は、せん断力 $\underline{Q} = (Q_x, Q_y)^T$ 、分布荷重 p を用い、

$$\begin{cases} \partial_x M_x + \partial_y M_{xy} - Q_x = 0 \\ \partial_x M_{xy} + \partial_y M_y - Q_y = 0 \\ \partial_x Q_x + \partial_y Q_y + p = 0 \end{cases} \quad (7)$$

と記述される。したがって、前と同様に

$$\underline{\hat{M}} = \begin{pmatrix} M_x & M_{xy} & -hQ_x \\ M_{xy} & M_y & -hQ_y \\ -hQ_x & -hQ_y & -\frac{h^2}{2}p \end{pmatrix} \quad (8)$$

と定義すれば、式(7)は

$$\underline{\hat{\nabla}} \cdot \underline{\hat{M}} = 0 \quad (9)$$

と記すことができる。はり（1D）の場合は

$$\underline{\hat{M}} = \begin{pmatrix} M & -hQ \\ -hQ & -\frac{h^2}{2}p \end{pmatrix} \quad (10)$$

となる。Borg¹⁾ は、式(8)のような高次元化モーメントテンソルと3D応力テンソルとのアナロジーに着目し、その応用について考察している。

4. 考 察

(1) ひずみと曲率テンソルの高次元化

高次元化応力に対応するひずみは、次のようにして導入するのが適当と考えられる。

$$\underline{\hat{\varepsilon}} = \frac{1}{2}(\underline{\hat{\nabla}}\underline{\hat{u}} + \underline{\hat{u}}\underline{\hat{\nabla}}) \quad (11)$$

ここに

$$\underline{\hat{u}} = (u_x, u_y, \frac{2\varphi}{h})^T \quad (12)$$

$\underline{\hat{\nabla}}$ は式(4)で与えられるベクトル演算子、 $\underline{\hat{u}}$ は変位ベクトル $\underline{u} = (u_x, u_y)^T$ を高次元化したもので、 φ は変位ベクトルのポテンシャルに相当する量である。通常のひずみは

$$\underline{\varepsilon} = \begin{pmatrix} \varepsilon_x & \frac{1}{2}\gamma_{xy} \\ \frac{1}{2}\gamma_{xy} & \varepsilon_y \end{pmatrix}$$

$$= \begin{pmatrix} \partial_x u_x, & \frac{1}{2}(\partial_x u_y + \partial_y u_x) \\ \frac{1}{2}(\partial_x u_y + \partial_y u_x), & \partial_y u_y \end{pmatrix} \quad (13)$$

とすれば,

$$\underline{\underline{\varepsilon}} = \begin{pmatrix} \varepsilon_x & \frac{1}{2}\gamma_{xy} & h^{-1}\partial_x \varphi \\ \frac{1}{2}\gamma_{xy} & \varepsilon_y & h^{-1}\partial_y \varphi \\ h^{-1}\partial_x \varphi & h^{-1}\partial_y \varphi & -2h^{-2}\varphi \end{pmatrix} \quad (14)$$

となる。

$$\underline{u} = \underline{v}\varphi = (\partial_x \varphi, \partial_y \varphi)^T \quad (15)$$

とおける場合は

$$\underline{\underline{\varepsilon}} = \begin{pmatrix} \underline{\underline{\varepsilon}} & h^{-1}\underline{v}\varphi \\ h^{-1}\underline{v}^T\varphi & -2h^{-2}\varphi \end{pmatrix} \\ = \begin{pmatrix} \underline{\underline{\varepsilon}} & h^{-1}\underline{u} \\ h^{-1}\underline{u}^T & -2h^{-2}\varphi \end{pmatrix} \quad (16)$$

となる。 $\underline{\underline{\sigma}}$ と $\underline{\underline{\varepsilon}}$ のする仕事を考えれば,

$$W = \underline{\underline{\sigma}} \cdot \underline{\underline{\varepsilon}} \\ = \underline{\underline{\sigma}} \cdot \underline{\underline{\varepsilon}} + 2\underline{f} \cdot \underline{u} + s\varphi \quad (17)$$

となる。また当然、適合条件

$$\underline{\underline{v}} \cdot \underline{\underline{v}} \times \underline{\underline{\varepsilon}} = 0 \quad (18)$$

が成立する。同様に曲率テンソルについては、高次元化した撓み角ベクトル

$$\underline{\underline{\theta}} = (\theta_x, \theta_y, \frac{2w}{h})^T \quad (19)$$

を導入し,

$$\underline{\underline{\kappa}} = \frac{1}{2}(\underline{\underline{v}} \cdot \underline{\underline{\theta}} + \underline{\underline{\theta}} \cdot \underline{\underline{v}}) \quad (20)$$

によって高次元曲率テンソルを定義する。 $\underline{\underline{\theta}} = (\theta_x, \theta_y)^T$ は通常の撓み角ベクトル, w は撓みである。通常の曲率テンソルを

$$\underline{\underline{\kappa}} = \begin{pmatrix} \kappa_x & \kappa_{xy} \\ \kappa_{xy} & \kappa_y \end{pmatrix} \\ = \begin{pmatrix} \partial_x \theta_x & \frac{1}{2}(\partial_x \theta_y + \partial_y \theta_x) \\ \frac{1}{2}(\partial_x \theta_y + \partial_y \theta_x) & \partial_y \theta_y \end{pmatrix} \quad (21)$$

とすれば,

$$\underline{\underline{\kappa}} = \begin{pmatrix} \kappa_x & \kappa_{xy} & h^{-1}\partial_x w \\ \kappa_{xy} & \kappa_y & h^{-1}\partial_y w \\ h^{-1}\partial_x w & h^{-1}\partial_y w & -2h^{-2}w \end{pmatrix} \quad (22)$$

となる。通常

$$\underline{\underline{\theta}} = \underline{v}w = (\partial_x w, \partial_y w)^T \quad (23)$$

とおくことができるから

$$\underline{\underline{\kappa}} = \begin{pmatrix} \underline{\underline{\kappa}} & h^{-1}\underline{v}w \\ h^{-1}\underline{v}^T w & -2h^{-2}w \end{pmatrix} \\ = \begin{pmatrix} \underline{\underline{\kappa}} & h^{-1}\underline{\underline{\theta}} \\ h^{-1}\underline{\underline{\theta}}^T & -2h^{-2}w \end{pmatrix} \quad (24)$$

となり、仕事として

$$W = \underline{\underline{M}} \cdot \underline{\underline{\kappa}} \\ = \underline{\underline{M}} \cdot \underline{\underline{\kappa}} - 2\underline{Q} \cdot \underline{\underline{\theta}} + pw \quad (25)$$

を得る。また、適合条件

$$\underline{\underline{v}} \cdot \underline{\underline{v}} \times \underline{\underline{\kappa}} = 0 \quad (26)$$

が成立する。

(1) エアリー関数

1Dの場合、高次元化によって2Dのテンソルとなる。たとえば、モーメントテンソルは

$$\underline{\underline{M}} = \begin{pmatrix} M & -Qh \\ -Qh & -\frac{1}{2}ph^2 \end{pmatrix} \quad (27)$$

である。この場合、エアリー関数は

$$\chi = \frac{1}{2}h^2 M \quad (28)$$

であり,

$$\underline{\underline{M}} = \begin{pmatrix} \partial_{hh} & -\partial_{xh} \\ -\partial_{xh} & \partial_{xx} \end{pmatrix} \chi \quad (29)$$

と記すことができる。

5. あとがき

以上、応力及びモーメントテンソルの高次元化について考察した。このような高次元化を行うことにより、これらの量の力学的意味を一般化し、統一的な取扱いが可能となると思われ、さらに研究をすすめたいと考えている。

参考文献

1) S.F.Borg: Matrix-Tensor Methods in Continuum Mechanics, D.van Nostrand (1963), 226-231