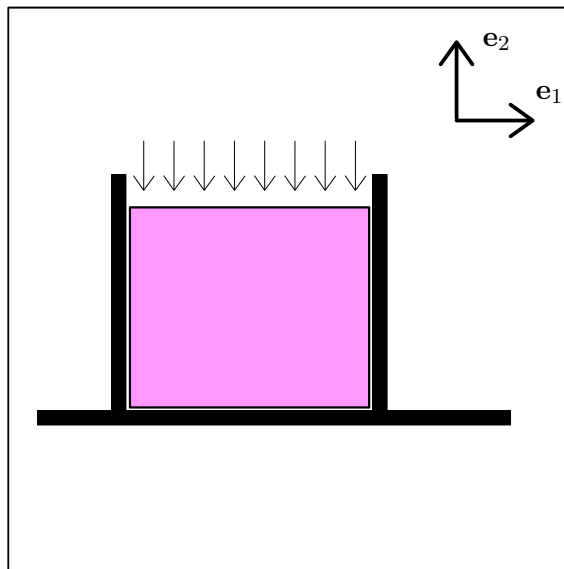


Corpo affine elastico vincolato



Un corpo a forma di parallelepipedo, con spigoli paralleli a \mathbf{e}_1 di lunghezza ℓ_1 , spigoli paralleli a \mathbf{e}_2 di lunghezza ℓ_2 e spigoli paralleli a \mathbf{e}_3 di lunghezza ℓ_3 , sia soggetto ad un sistema di forze costituito da una distribuzione uniforme $-\mathbf{p}\mathbf{e}_2$ sulla faccia superiore, come in figura.

Il corpo sia disposto in un contenitore rigido in modo che la faccia superiore resti libera e le altre facce possano scorrere ma non distaccarsi dalla superficie del contenitore.

Utilizzando il modello di corpo affine e assumendo che il materiale sia elastico e isotropo:

1. descrivere i vincoli sul campo di spostamento e sugli atti di moto;
2. calcolare la tensione, la dilatazione infinitesima, il campo di spostamento;
3. caratterizzare le forze reattive.

Atti di moto compatibili con i vincoli

Gli atti di moto test sono descritti dalla espressione

$$\mathbf{w}(\bar{\mathbf{x}}) = \mathbf{w}_O + \mathbf{G}(\bar{\mathbf{x}} - \bar{\mathbf{x}}_O). \quad (1)$$

Il polo $\bar{\mathbf{x}}_O$ sia al centro della faccia inferiore.

Le condizioni imposte dal vincolo sono: sulla faccia inferiore

$$(\mathbf{w}_O + \mathbf{G}(\zeta_1\mathbf{e}_1 + \zeta_3\mathbf{e}_3)) \cdot \mathbf{e}_2 = 0, \quad (2)$$

sulla faccia destra

$$\left(\mathbf{w}_O + \mathbf{G} \left(\frac{\ell_1}{2}\mathbf{e}_1 + \frac{\ell_2}{2}\mathbf{e}_2 + \zeta_2\mathbf{e}_2 + \zeta_3\mathbf{e}_3 \right) \right) \cdot \mathbf{e}_1 = 0, \quad (3)$$

sulla faccia sinistra

$$\left(\mathbf{w}_O + \mathbf{G} \left(-\frac{\ell_1}{2} \mathbf{e}_1 + \frac{\ell_2}{2} \mathbf{e}_2 + \zeta_2 \mathbf{e}_2 + \zeta_3 \mathbf{e}_3 \right) \right) \cdot \mathbf{e}_1 = 0, \quad (4)$$

sulla faccia anteriore

$$\left(\mathbf{w}_O + \mathbf{G} \left(\frac{\ell_3}{2} \mathbf{e}_3 + \frac{\ell_2}{2} \mathbf{e}_2 + \zeta_1 \mathbf{e}_1 + \zeta_2 \mathbf{e}_2 \right) \right) \cdot \mathbf{e}_3 = 0, \quad (5)$$

sulla faccia posteriore

$$\left(\mathbf{w}_O + \mathbf{G} \left(-\frac{\ell_3}{2} \mathbf{e}_3 + \frac{\ell_2}{2} \mathbf{e}_2 + \zeta_1 \mathbf{e}_1 + \zeta_2 \mathbf{e}_2 \right) \right) \cdot \mathbf{e}_3 = 0. \quad (6)$$

Deve pertanto essere

$$\mathbf{w}_O \cdot \mathbf{e}_1 = 0, \quad (7)$$

$$\mathbf{w}_O \cdot \mathbf{e}_2 = 0, \quad (8)$$

$$\mathbf{w}_O \cdot \mathbf{e}_3 = 0, \quad (9)$$

$$\mathbf{G} \mathbf{e}_1 \cdot \mathbf{e}_2 = 0, \quad (10)$$

$$\mathbf{G} \mathbf{e}_3 \cdot \mathbf{e}_2 = 0, \quad (11)$$

$$\mathbf{G} \mathbf{e}_1 \cdot \mathbf{e}_1 = 0, \quad (12)$$

$$\mathbf{G} \mathbf{e}_2 \cdot \mathbf{e}_1 = 0, \quad (13)$$

$$\mathbf{G} \mathbf{e}_3 \cdot \mathbf{e}_1 = 0, \quad (14)$$

$$\mathbf{G} \mathbf{e}_1 \cdot \mathbf{e}_3 = 0, \quad (15)$$

$$\mathbf{G} \mathbf{e}_2 \cdot \mathbf{e}_3 = 0, \quad (16)$$

$$\mathbf{G} \mathbf{e}_3 \cdot \mathbf{e}_3 = 0. \quad (17)$$

In un atto di moto *compatibile con i vincoli* la terna delle componenti di \mathbf{w}_O e la matrice del gradiente della velocità hanno dunque in generale la forma

$$[\mathbf{w}_O^v] = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}, \quad [\mathbf{G}^v] = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & g_{22} & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \quad (18)$$

Risultante e momento risultante delle forze attive

$$\mathbf{f}^a = \int_{-\frac{\ell_3}{2}}^{\frac{\ell_3}{2}} \int_{-\frac{\ell_1}{2}}^{\frac{\ell_1}{2}} (-p \mathbf{e}_2) d\zeta_1 d\zeta_3 = -p \ell_1 \ell_3 \mathbf{e}_2 \quad (19)$$

$$\mathbf{M}_{\mathbf{x}_O}^a = \int_{-\frac{\ell_3}{2}}^{\frac{\ell_3}{2}} \int_{-\frac{\ell_1}{2}}^{\frac{\ell_1}{2}} (\ell_2 \mathbf{e}_2 + \zeta_1 \mathbf{e}_1 + \zeta_3 \mathbf{e}_3) \otimes (-p \mathbf{e}_2) d\zeta_1 d\zeta_3 = -p \ell_1 \ell_3 \ell_2 \mathbf{e}_2 \otimes \mathbf{e}_2 \quad (20)$$

$$[\mathbf{M}_{\mathbf{x}_O}^a] = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & -p & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \ell_1 \ell_2 \ell_3. \quad (21)$$

Principio di bilancio

Dal principio della potenza virtuale si ha in particolare che, essendo nulla la potenza delle forze reattive per atti di moto compatibili con i vincoli, deve essere

$$\mathbf{f}^a \cdot \mathbf{w}_O^v + (\mathbf{M}_{x_0}^a - \mathbf{T} \ell_1 \ell_2 \ell_3) \cdot \mathbf{G}^v = 0, \quad (22)$$

che in questo caso fornisce

$$-(\sigma_{22} + p)g_{11} = 0. \quad (23)$$

Questa condizione deve valere per qualsiasi valore di g_{11} . Deve dunque essere

$$\sigma_{22} = -p. \quad (24)$$

La tensione \mathbf{T} risulta solo parzialmente determinata e la sua matrice può essere descritta nel modo seguente

$$[\mathbf{T}] = \begin{pmatrix} \sigma_{11} & \sigma_{12} & \sigma_{13} \\ \sigma_{21} & -p & \sigma_{23} \\ \sigma_{31} & \sigma_{32} & \sigma_{33} \end{pmatrix}. \quad (25)$$

Campo di spostamento e dilatazione infinitesima

Il campo di spostamento è

$$\mathbf{u}(\bar{\mathbf{x}}) = \mathbf{u}_O + (\mathbf{E} + \boldsymbol{\Theta})(\bar{\mathbf{x}} - \bar{\mathbf{x}}_O). \quad (26)$$

Le condizioni di vincolo sono: sulla faccia inferiore

$$(\mathbf{u}_O + (\mathbf{E} + \boldsymbol{\Theta})(\zeta_1 \mathbf{e}_1 + \zeta_3 \mathbf{e}_3)) \cdot \mathbf{e}_2 = 0, \quad (27)$$

sulla faccia destra

$$\left(\mathbf{u}_O + (\mathbf{E} + \boldsymbol{\Theta}) \left(\frac{\ell_1}{2} \mathbf{e}_1 + \frac{\ell_2}{2} \mathbf{e}_2 + \zeta_2 \mathbf{e}_2 + \zeta_3 \mathbf{e}_3 \right) \right) \cdot \mathbf{e}_1 = 0, \quad (28)$$

sulla faccia sinistra

$$\left(\mathbf{u}_O + (\mathbf{E} + \boldsymbol{\Theta}) \left(-\frac{\ell_1}{2} \mathbf{e}_1 + \frac{\ell_2}{2} \mathbf{e}_2 + \zeta_2 \mathbf{e}_2 + \zeta_3 \mathbf{e}_3 \right) \right) \cdot \mathbf{e}_1 = 0, \quad (29)$$

sulla faccia anteriore

$$\left(\mathbf{u}_O + (\mathbf{E} + \boldsymbol{\Theta}) \left(\frac{\ell_3}{2} \mathbf{e}_3 + \frac{\ell_2}{2} \mathbf{e}_2 + \zeta_1 \mathbf{e}_1 + \zeta_2 \mathbf{e}_2 \right) \right) \cdot \mathbf{e}_3 = 0, \quad (30)$$

sulla faccia posteriore

$$\left(\mathbf{u}_O + (\mathbf{E} + \boldsymbol{\Theta}) \left(-\frac{\ell_3}{2} \mathbf{e}_3 + \frac{\ell_2}{2} \mathbf{e}_2 + \zeta_1 \mathbf{e}_1 + \zeta_2 \mathbf{e}_2 \right) \right) \cdot \mathbf{e}_3 = 0. \quad (31)$$

Deve pertanto essere

$$\mathbf{u}_O \cdot \mathbf{e}_1 = 0, \quad (32)$$

$$\mathbf{u}_O \cdot \mathbf{e}_2 = 0, \quad (33)$$

$$\mathbf{u}_O \cdot \mathbf{e}_3 = 0, \quad (34)$$

$$(\mathbf{E} + \mathbf{\Theta})\mathbf{e}_1 \cdot \mathbf{e}_2 = 0, \quad (35)$$

$$(\mathbf{E} + \mathbf{\Theta})\mathbf{e}_3 \cdot \mathbf{e}_2 = 0, \quad (36)$$

$$(\mathbf{E} + \mathbf{\Theta})\mathbf{e}_1 \cdot \mathbf{e}_1 = 0, \quad (37)$$

$$(\mathbf{E} + \mathbf{\Theta})\mathbf{e}_2 \cdot \mathbf{e}_1 = 0, \quad (38)$$

$$(\mathbf{E} + \mathbf{\Theta})\mathbf{e}_3 \cdot \mathbf{e}_1 = 0, \quad (39)$$

$$(\mathbf{E} + \mathbf{\Theta})\mathbf{e}_1 \cdot \mathbf{e}_3 = 0, \quad (40)$$

$$(\mathbf{E} + \mathbf{\Theta})\mathbf{e}_2 \cdot \mathbf{e}_3 = 0, \quad (41)$$

$$(\mathbf{E} + \mathbf{\Theta})\mathbf{e}_3 \cdot \mathbf{e}_3 = 0. \quad (42)$$

Indicando la matrice della rotazione infinitesima $\mathbf{\Theta}$ con

$$[\mathbf{\Theta}] = \begin{pmatrix} 0 & -\theta_3 & \theta_2 \\ \theta_3 & 0 & -\theta_1 \\ -\theta_2 & \theta_1 & 0 \end{pmatrix} \quad (43)$$

dalle condizioni di vincolo precedenti si ottiene

$$\varepsilon_{11} = 0, \quad (44)$$

$$\varepsilon_{12} - \theta_3 = 0, \quad (45)$$

$$\varepsilon_{13} + \theta_2 = 0, \quad (46)$$

$$\varepsilon_{21} + \theta_3 = 0, \quad (47)$$

$$\varepsilon_{23} - \theta_1 = 0, \quad (48)$$

$$\varepsilon_{31} - \theta_2 = 0, \quad (49)$$

$$\varepsilon_{32} + \theta_1 = 0, \quad (50)$$

$$\varepsilon_{33} = 0, \quad (51)$$

$$\mathbf{u}_O \cdot \mathbf{e}_1 = 0, \quad (52)$$

$$\mathbf{u}_O \cdot \mathbf{e}_2 = 0, \quad (53)$$

$$\mathbf{u}_O \cdot \mathbf{e}_3 = 0. \quad (54)$$

Si ha dunque, per la simmetria di \mathbf{E} ,

$$\begin{aligned} \varepsilon_{11} = 0, \quad \varepsilon_{12} = 0, \quad \varepsilon_{13} = 0, \quad \varepsilon_{23} = 0, \quad \varepsilon_{33} = 0, \\ \theta_1 = 0, \quad \theta_2 = 0, \quad \theta_3 = 0 \end{aligned} \quad (55)$$

mentre lo spostamento \mathbf{u}_O risulta nullo. La matrice di \mathbf{E} può essere descritta nel modo seguente

$$[\mathbf{E}] = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & \varepsilon_{22} & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}. \quad (56)$$

Risposta del materiale

La tensione e la deformazione sono legate dalla funzione di risposta del materiale

$$\mathbf{T} = \lambda \operatorname{tr}(\mathbf{E})\mathbf{I} + 2\mu\mathbf{E} \quad (57)$$

che fornisce

$$\sigma_{11} = \lambda\varepsilon_{22}, \quad (58)$$

$$\sigma_{12} = 0, \quad (59)$$

$$\sigma_{13} = 0, \quad (60)$$

$$-p = (\lambda + 2\mu)\varepsilon_{22}, \quad (61)$$

$$\sigma_{23} = 0, \quad (62)$$

$$\sigma_{33} = \lambda\varepsilon_{22}, \quad (63)$$

da cui si ottiene

$$\varepsilon_{22} = -\frac{p}{\lambda + 2\mu}, \quad (64)$$

$$\sigma_{11} = -\frac{\lambda p}{\lambda + 2\mu}, \quad (65)$$

$$\sigma_{12} = 0, \quad (66)$$

$$\sigma_{13} = 0, \quad (67)$$

$$\sigma_{23} = 0, \quad (68)$$

$$\sigma_{33} = -\frac{\lambda p}{\lambda + 2\mu}. \quad (69)$$

La tensione e la dilatazione infinitesima risultano pertanto completamente determinate e le loro matrici sono

$$[\mathbf{T}] = \begin{pmatrix} -\frac{\lambda p}{\lambda + 2\mu} & 0 & 0 \\ 0 & -p & 0 \\ 0 & 0 & -\frac{\lambda p}{\lambda + 2\mu} \end{pmatrix}, \quad [\mathbf{E}] = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & -\frac{p}{\lambda + 2\mu} & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}. \quad (70)$$

Forze reattive

Le equazioni di bilancio, essendo \mathbf{T} simmetrico, si possono scrivere

$$\mathbf{f} = \mathbf{o}, \quad (71)$$

$$\mathbf{M}_{\mathbf{x}_0} = \mathbf{T} \ell_1 \ell_2 \ell_3. \quad (72)$$

Pertanto

$$\mathbf{M}_{\mathbf{x}_0} = \mathbf{M}_{\mathbf{x}_0}^a + \mathbf{M}_{\mathbf{x}_0}^r \quad \Rightarrow \quad \mathbf{M}_{\mathbf{x}_0}^r = \mathbf{T} \ell_1 \ell_2 \ell_3 - \mathbf{M}_{\mathbf{x}_0}^a. \quad (73)$$

Risulta dunque

$$[\mathbf{M}_{\mathbf{x}_O}^r] = \begin{pmatrix} -\frac{\lambda p}{\lambda + 2\mu} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -\frac{\lambda p}{\lambda + 2\mu} \end{pmatrix} \ell_1 \ell_2 \ell_3. \quad (74)$$

Infine

$$\mathbf{f} = \mathbf{f}^a + \mathbf{f}^r \quad \Rightarrow \quad \mathbf{f}^r = -\mathbf{f}^a = p \ell_1 \ell_3 \mathbf{e}_2. \quad (75)$$