Le forze che possono agire sul modello di mezzo continuo sono essenzialmente di due tipi:

- forze di volume (o di massa)
- forze di superficie

Le prime rappresentano gli effetti prodotti dalla presenza di altri corpi;

le seconde tengono in conto le interazioni tra parti del corpo o del corpo con l'ambiente circostante



Forze di volume:

- Sono dovute alla presenza di un "campo" in ogni punto del corpo; ad esempio forze gravitazionali, d'inerzia, magnetiche, ecco.
- Sono sempre presenti
- La loro intensità è proporzionale al volume (massa) del corpo - dimensioni: [F \ L^3].



Forze di superficie:

- Sono essenzialmente delle forze di contatto che agiscono su una determinata area del corpo con intensità proporzionale a tale area -
- dimensioni: [F \ L^2].
- tengono conto della attrazione o repulsione degli atomi su una porzione di superficie rispetto agli atomi sulla porzione adiacente.



Si è detto che le forze agenti su di un corpo producono i seguenti effetti:

- Modificano la velocità del corpo
- Determinano una variazione della forma del corpo

Tuttavia una forza applicata mediante un oggetto appuntito (un chiodo) produce effetti sensibilmente diversi da quelli dovuti ad oggetti piatti.



Ne consegue che, per tener conto di questi effetti, dobbiamo introdurre una nuova quantità che definiamo TENSIONE.

Rappresenta la forza per unità di superficie:

 $\delta F/\delta A$ quando $\delta A \rightarrow 0$

e quindi fornisce una misura del "grado di concentrazione" di una forza su una data area (ad esempio la forza esercitata sul terreno dal tacco di una scarpa o dalla fondazione di un edificio).



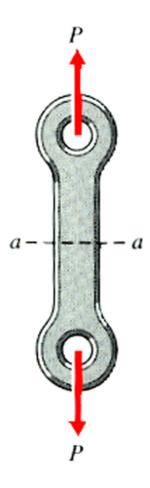
Unità di Misura	Equivalenti in MPa
megapascal (Mpa)	1
gigapascal (Gpa)	0.001
pascal (Pa) = N/m ²	1,000,000
kg/cm ²	10.197
d/cm ²	100,000,000.000
bar (b)	10
kilobar (kb)	0.010
pounds per square inch (psi)	145.030
atmosfera (atm) <u>~</u> bar	9.869



Essendo le forze quantità vettoriali, esisteranno due tipi di tensione, dimensionalmente analoghe ma concettualmente diverse

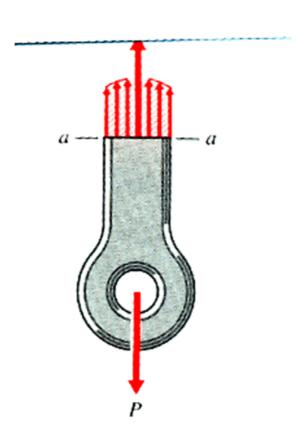
- tensioni normali (dovute alle componenti delle forze ortogonali alla superficie di riferimento) - vengono solitamente indicate con la lettera σ;
- tensioni tangenziali (dovute alle componenti delle forze parallele alla superficie di riferimento) vengono solitamente indicate con la lettera τ;

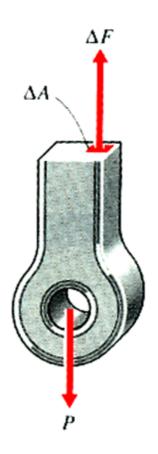




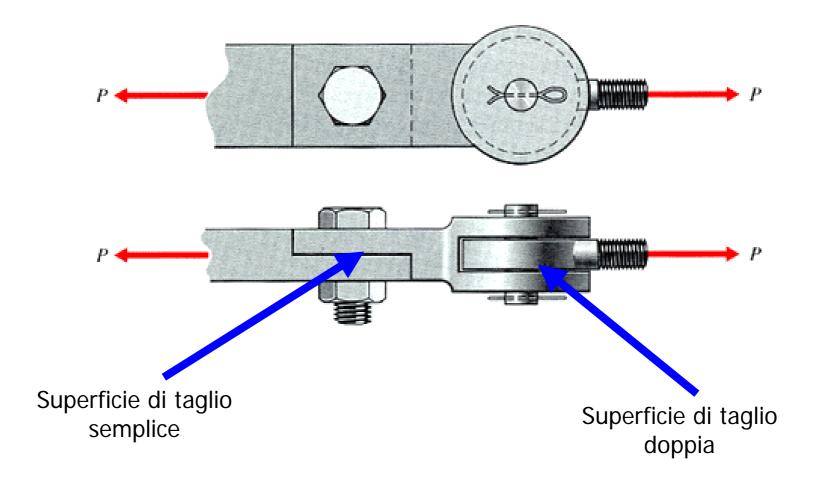
$$\sigma_{media} = \frac{\Gamma}{A}$$



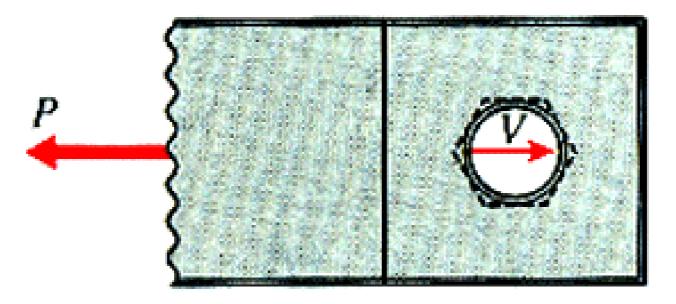








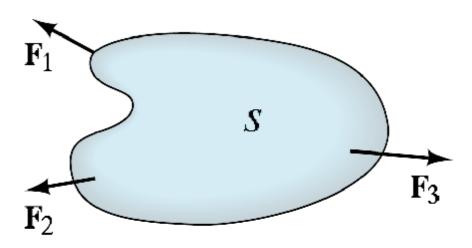




$$\tau_{media} = \frac{V}{A}$$

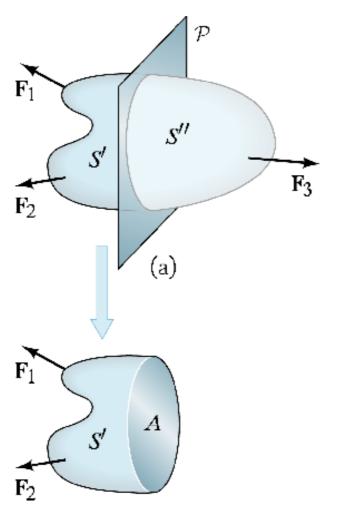


Consideriamo un corpo in equilibrio



$$F_1 + F_2 + F_3 = 0$$

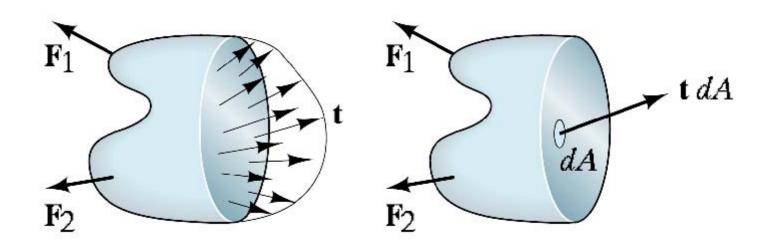




Ciascuna delle due parti, privata dell'altra, non è più in equilibrio.

$$\mathbf{F_1} + \mathbf{F_2} \neq \mathbf{0}$$





L'equilibrio inizialmente esistente viene ripristinato considerando una distribuzione di vettori tensione (tractions) in equilibrio con $F_1 + F_2$.



Evidentemente

- essendo F_1 , F_2 e F_3 in equilibrio tra loro ($F_1 + F_2 + F_3 = 0$) e
- la risultante dei vettori t è in equilibrio con F₁ e F₂

F₃ è equivalente alla risultante dei vettori t

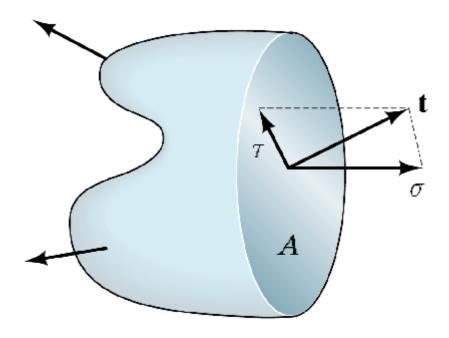
$$F_3 = \int_{\Omega} t dS$$



Principio di sezionamento: ogni sottoparte di un corpo in equilibrio deve rimanere in equilibrio applicando sulla parte in esame una distribuzione di vettori equivalente alle forze agenti sulla parte rimossa.

equivalente significa che le due distribuzioni di vettori hanno lo stesso risultante e momento risultante rispetto ad un polo arbitrario

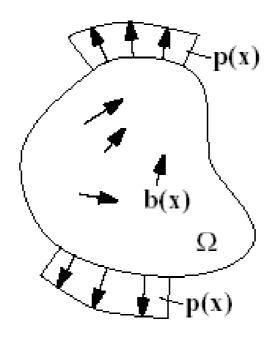




Decomposizione di t nella componente normale σ e tangenziale τ



Facendo comparire esplicitamente le forze di massa (b) e superficiali (p)



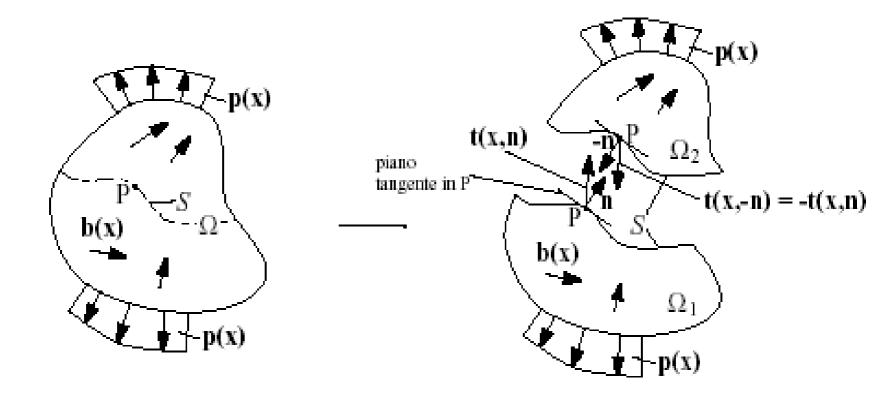


La condizione di equilibrio del corpo si esprimerà in maniera analoga a quella di un corpo "rigido"

$$\begin{cases} \int_{\Omega} \mathbf{b}(\mathbf{x}) dV + \int_{\Omega} \mathbf{p}(\mathbf{x}) dS = \mathbf{o} \\ \int_{\Omega} \mathbf{x} \times \mathbf{b}(\mathbf{x}) dV + \int_{\Omega} \mathbf{x} \times \mathbf{p}(\mathbf{x}) dS = \mathbf{o} \end{cases}$$

essendo x il vettore posizione del generico punto in un assegnato sistema di riferimento.







20

Domanda: da cosa dipende t e quali sono le sue proprietà?

Postulato di Cauchy

$$t = t(x,n)$$

ossia t varia in funzione del punto (x) e della normale (n) alla superficie (assunta regolare) passante per x.



Lemma di Cauchy (principio di azione e reazione)

$$t(x,-n) = -t(x,n)$$

NOTA BENE: Poiché t dipende da n, superfici passanti per lo <u>stesso punto</u> (quindi caratterizzate da <u>normali diverse</u>) daranno luogo a <u>vettori tensione diversi</u> nello <u>stesso punto</u>



Sorge quindi spontanea una domanda:

si può esplicitare la dipendenza di t da n?

Teorema di Cauchy

$$t = t(x,n) = T(x) n$$

essendo T(x) il TENSORE delle TENSIONI ovviamente variabile con il punto x.



Tensore: funzione (molto speciale) vettoriale di variabile vettoriale

tale funzione è infatti lineare, ossia additiva ed omogenea

$$\mathbf{A}(\alpha_1 \mathbf{u}_1 + \alpha_2 \mathbf{u}_2) = \alpha_1 \mathbf{A}(\mathbf{u}_1) + \alpha_2 \mathbf{A}(\mathbf{u}_2)$$

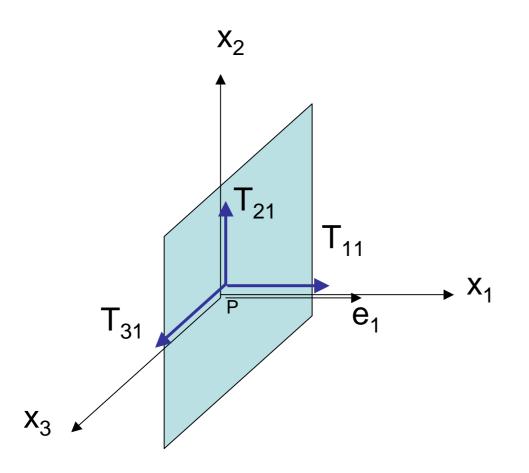
\(\forall \mathbf{u}_1 \text{ e } \mathbf{u}_2 \text{ vettori} \quad \forall \alpha_1 \text{ e } \alpha_2 \text{ scalari}



Matrice associata ad un tensore: tabella numerica che si ottiene disponendo secondo le COLONNE le componenti dei vettori Ae₁, Ae₂, Ae₃ essendo e₁ il versore dell'asse 1 (x) del sistema di riferimento, e₂ quello dell'asse 2 (y), ecc...

$$[\mathbf{A}] = \begin{bmatrix} \mathbf{e}_1 \cdot \mathbf{A} \mathbf{e}_1 & \mathbf{e}_1 \cdot \mathbf{A} \mathbf{e}_2 & \mathbf{e}_1 \cdot \mathbf{A} \mathbf{e}_3 \\ \mathbf{e}_2 \cdot \mathbf{A} \mathbf{e}_1 & \mathbf{e}_2 \cdot \mathbf{A} \mathbf{e}_2 & \mathbf{e}_2 \cdot \mathbf{A} \mathbf{e}_3 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \mathbf{A}_{11} & \mathbf{A}_{12} & \mathbf{A}_{13} \\ \mathbf{A}_{21} & \mathbf{A}_{22} & \mathbf{A}_{23} \\ \mathbf{e}_3 \cdot \mathbf{A} \mathbf{e}_1 & \mathbf{e}_3 \cdot \mathbf{A} \mathbf{e}_2 & \mathbf{e}_3 \cdot \mathbf{A} \mathbf{e}_3 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \mathbf{A}_{11} & \mathbf{A}_{12} & \mathbf{A}_{13} \\ \mathbf{A}_{21} & \mathbf{A}_{22} & \mathbf{A}_{23} \\ \mathbf{A}_{31} & \mathbf{A}_{32} & \mathbf{A}_{33} \end{bmatrix}$$



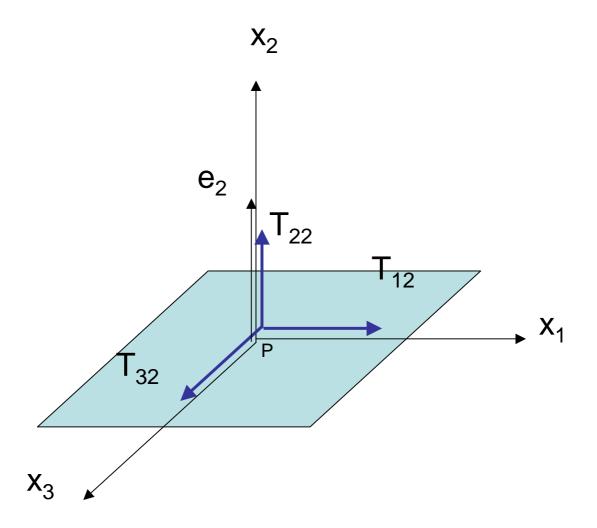


Una interpretazione meccanica delle espressioni precedenti si ottiene con riferimento al tensore delle tensioni: i vettori a lato sono le componenti del vettore $\mathbf{t_1} = \mathbf{Te_1}$ (N.B. Il secondo indice denota la normale su cui valutiamo la tensione - II primo indica la direzione su cui valutiamo la componente del vettore tensione) A.A. 2004/05

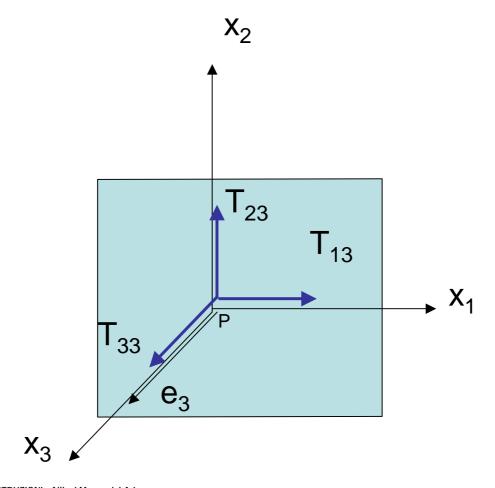


SCIENZA delle COSTRUZIONI - Allievi Meccanici Aprof. ing. Luciano Rosati - tel.: +39 081 768 3735 - email: rosati@unina.it Università degli Studi di Napoli Federico II - Dipartimento di Scienza delle Costruzioni - via Claudio, 21 - 80124 NAPOL

26







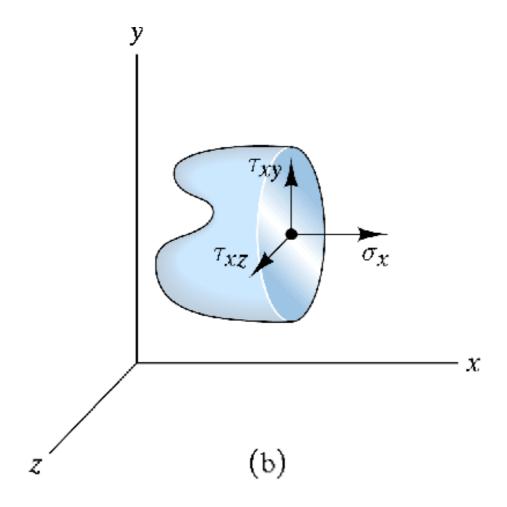


Attenzione: questa terminologia, del tutto rigorosa, non coincide con quella usualmente adottata nei testi di ingegneria in cui gli indici sono scambiati tra loro.

Nel caso del tensore delle tensioni ciò non costituisce un problema dal punto di vista operativo in quanto il

TENSORE delle TENSIONI è SIMMETRICO (T_{ii}=T_{ii})

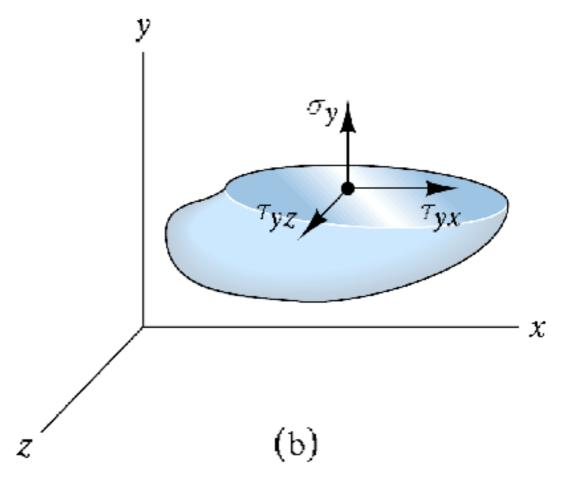




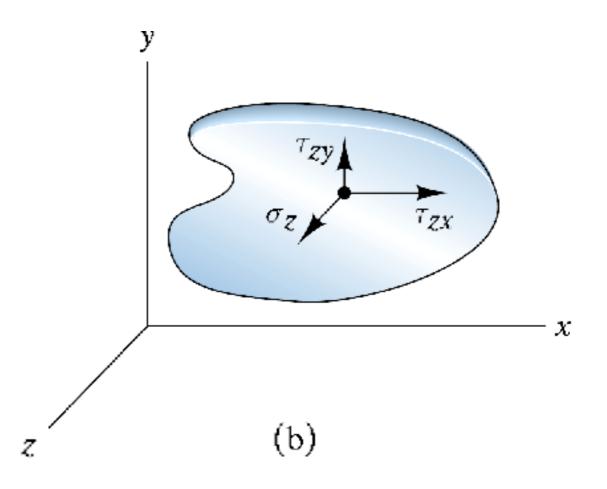
Notazione ingegneristica con diversa disposizione degli indici

$$T_{21} = \tau_{xy}$$











Notazioni equivalenti per il tensore delle tensioni

$$[\mathbf{T}] = \begin{bmatrix} \mathbf{T}_{11} & \mathbf{T}_{12} & \mathbf{T}_{13} \\ \mathbf{T}_{21} & \mathbf{T}_{22} & \mathbf{T}_{23} \\ \mathbf{T}_{31} & \mathbf{T}_{32} & \mathbf{A}_{33} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \sigma_{\mathbf{x}} & \tau_{\mathbf{yx}} & \tau_{\mathbf{zx}} \\ \tau_{\mathbf{xy}} & \sigma_{\mathbf{y}} & \tau_{\mathbf{zy}} \\ \tau_{\mathbf{xz}} & \tau_{\mathbf{yz}} & \sigma_{\mathbf{z}} \end{bmatrix}$$



Il Teorema di Cauchy citato in precedenza non introduce semplicemente il tensore delle tensioni ma stabilisce le condizioni di completa equivalenza tra

- le condizioni di equilibrio dell'intero corpo (condizioni di equilibrio GLOBALI)
- e quelle di una qualunque sua parte infinitesima (condizioni di equilibrio PUNTUALI)



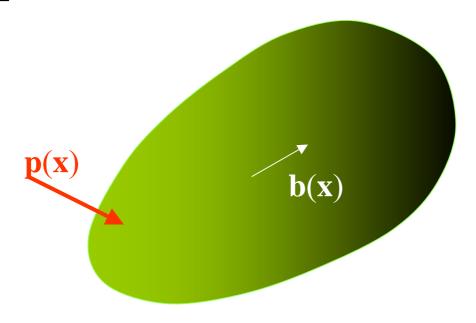
Equil.
$$\Leftrightarrow \begin{cases} \int_{\Omega} \mathbf{b}(\mathbf{x}) dV + \int_{\Omega} \mathbf{p}(\mathbf{x}) dS = \mathbf{o} \\ \int_{\Omega} \mathbf{x} \times \mathbf{b}(\mathbf{x}) dV + \int_{\Omega} \mathbf{x} \times \mathbf{p}(\mathbf{x}) dS = \mathbf{o} \end{cases}$$

$$\downarrow \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \downarrow \qquad \qquad \downarrow$$

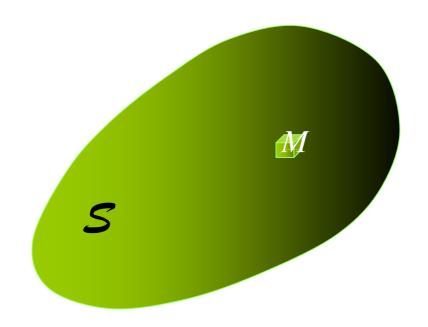


A.A. 2004/05

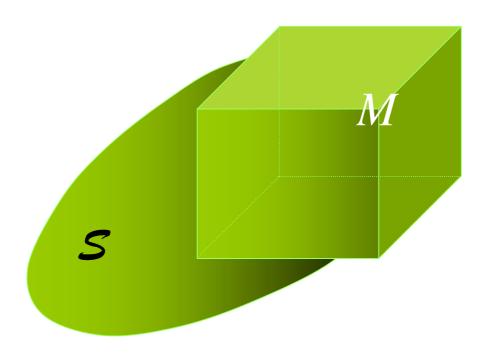
Ricapitolando



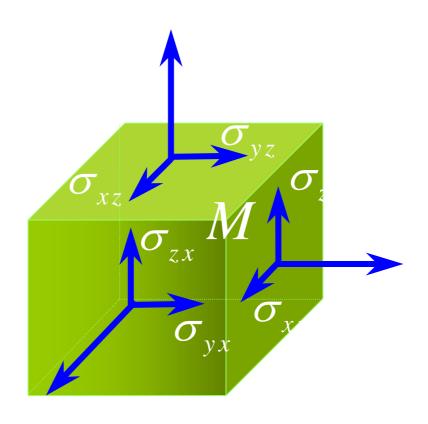




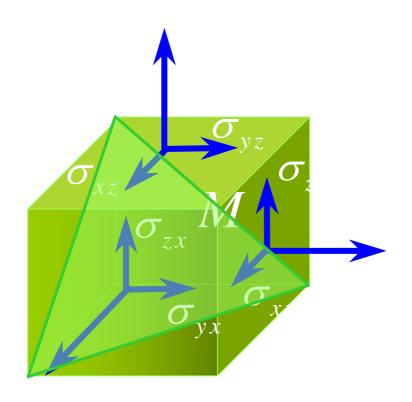




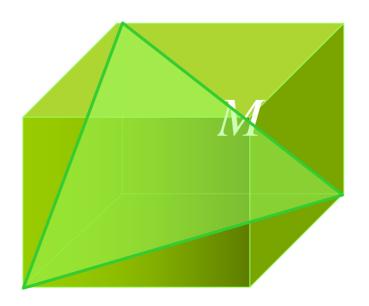




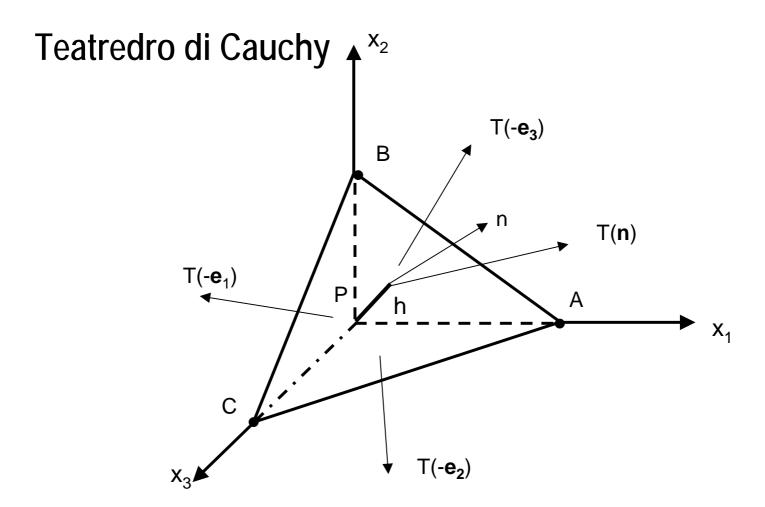














Viene utilizzato per dimostrare l'esistenza dello stato tensionale e le condizioni di equilibrio sulla frontiera. Dall'equilibrio del teatredro si dimostra infatti:

$$\mathbf{t}(\mathbf{x},\mathbf{n}) = \left[\sum_{i=1}^{3} \mathbf{t}(\mathbf{x},\mathbf{e}_{i}) \otimes \mathbf{e}_{i}\right] \mathbf{n} = \mathbf{T}(\mathbf{x})\mathbf{n}$$



Il prodotto tensoriale ⊗ tra vettori è definito da:

$$(\mathbf{a} \otimes \mathbf{b})\mathbf{c} = (\mathbf{b} \cdot \mathbf{c})\mathbf{a} \quad \forall \mathbf{a}, \mathbf{b}, \mathbf{c}$$

$$[\mathbf{a} \otimes \mathbf{b}] = \begin{bmatrix} \mathbf{a}_1 \mathbf{b}_1 & \mathbf{a}_1 \mathbf{b}_2 & \mathbf{a}_1 \mathbf{b}_3 \\ \mathbf{a}_2 \mathbf{b}_1 & \mathbf{a}_2 \mathbf{b}_2 & \mathbf{a}_2 \mathbf{b}_3 \\ \mathbf{a}_3 \mathbf{b}_1 & \mathbf{a}_3 \mathbf{b}_2 & \mathbf{a}_3 \mathbf{b}_3 \end{bmatrix}$$



Quindi, essendo:

$$\mathbf{t}(\mathbf{x}, \mathbf{e}_1) = \begin{bmatrix} \sigma_{\mathbf{x}} \\ \tau_{\mathbf{y}\mathbf{x}} \end{bmatrix} \qquad \mathbf{e}_1 = \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}$$



risulta:

$$[\mathbf{t}(\mathbf{x}, \mathbf{e}_1) \otimes \mathbf{e}_1] = \begin{bmatrix} \sigma_{\mathbf{x}} & 0 & 0 \\ \tau_{\mathbf{y}\mathbf{x}} & 0 & 0 \\ \tau_{\mathbf{z}\mathbf{x}} & 0 & 0 \end{bmatrix}$$



A.A. 2004/05

Analogamente:

$$\mathbf{t}(\mathbf{x}, \mathbf{e}_2) = \begin{bmatrix} \tau_{xy} \\ \sigma_y \\ \tau_{zy} \end{bmatrix} \qquad \mathbf{e}_2 = \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \end{bmatrix}$$



e:

$$[\mathbf{t}(\mathbf{x}, \mathbf{e}_2) \otimes \mathbf{e}_2] = \begin{bmatrix} 0 & \tau_{xy} & 0 \\ 0 & \sigma_y & 0 \\ 0 & \tau_{zy} & 0 \end{bmatrix}$$



Infine:

$$\mathbf{t}(\mathbf{x}, \mathbf{e}_3) = \begin{bmatrix} \tau_{xz} \\ \tau_{yz} \\ \sigma_z \end{bmatrix} \qquad \mathbf{e}_3 = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{bmatrix}$$



A.A. 2004/05

e:

$$[\mathbf{t}(\mathbf{x}, \mathbf{e}_3) \otimes \mathbf{e}_3] = \begin{bmatrix} 0 & 0 & \tau_{xz} \\ 0 & 0 & \tau_{yz} \\ 0 & 0 & \sigma_z \end{bmatrix}$$



50

Sicchè, essendo:

$$\mathbf{T}(\mathbf{x}) = \sum_{i=1}^{3} \mathbf{t}(\mathbf{x}, \mathbf{e}_i) \otimes \mathbf{e}_i$$

$$[\mathbf{T}] = \begin{bmatrix} \sigma_{x} & \tau_{xy} & \tau_{xz} \\ \tau_{yx} & \sigma_{y} & \tau_{yz} \\ \tau_{zx} & \tau_{zy} & \sigma_{z} \end{bmatrix}$$



Equazioni indefinite di equilibrio: $div \mathbf{T} + \mathbf{b} = \mathbf{o} \Leftrightarrow$



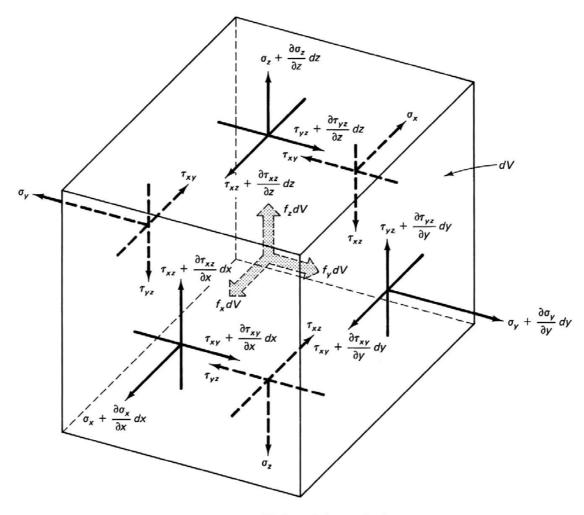


Figure 1.2 Equilibrium of elemental volume.



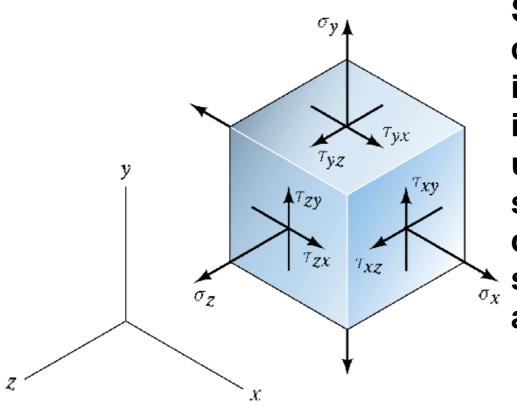
Simmetria del tensore delle tensioni: T=T^t Uguaglianza delle tensioni tangenziali su piani ortogonali

$$\tau_{xy} = \tau_{yx}$$

$$\tau_{xz} = \tau_{zx}$$

$$\tau_{yz} = \tau_{zy}$$

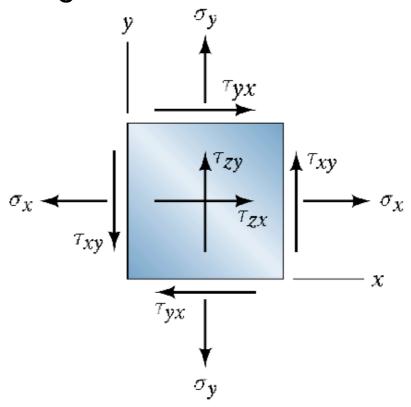




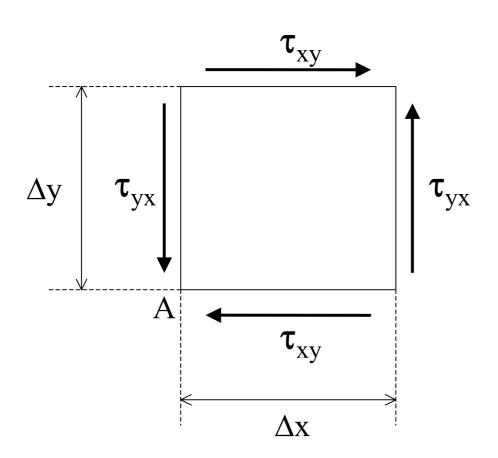
Significato meccanico: consideriamo l'intorno infinitesimo (cubetto) in corrispondenza di un generico punto; siano Δx , Δy , Δz , le dimensioni degli spigoli paralleli agli assi coordinati



Osserviamo lungo l'asse z







e consideriamo lo stato tensionale in cui siano presenti le sole componenti τ_{xy} $e au_{yx}$. Scriviamo l'equilibrio del cubetto intorno ad A



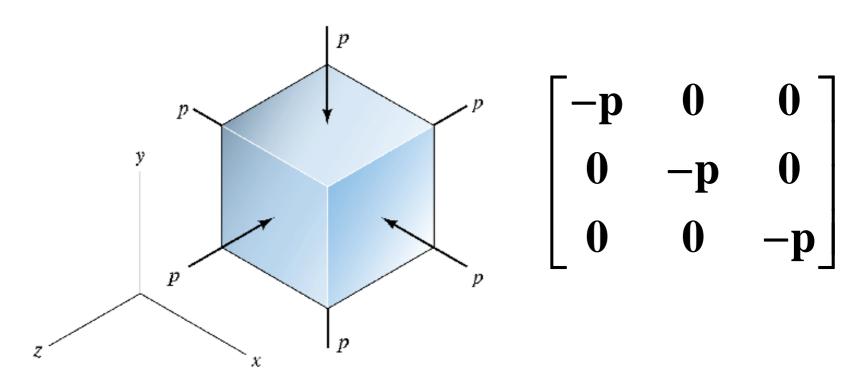
ATTENZIONE: Le condizioni di equilibrio si scrivono solo in termini di forze e NON di tensioni (le cui dimensioni sono forze per unità di superficie).

da cui si ricava

$$\tau_{xy} = \tau_{yx}$$

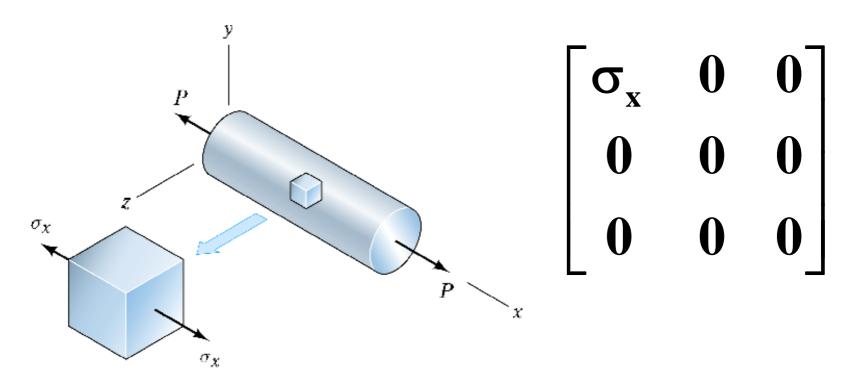


Un esempio: fluido in condizioni di riposo



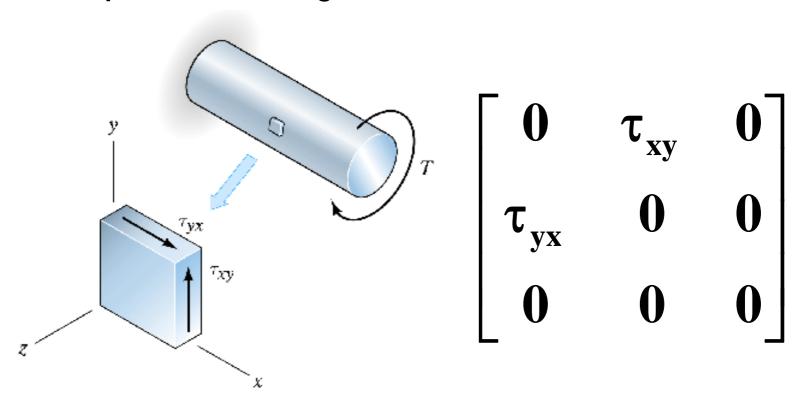


Stato tensionale monoassiale





Stato puramente tangenziale: torsione





Stato tensionale piano: travi - solidi bidimensionali

