

مقدمه:

معنی کلمه "متالورژی"، کارروی فلزات است. "اورژ" در فرانسه به معنی "کارروی چتری" است.

در این درس شکل دادن در حالت جامد مطرح است. شکل دادن در حالت مذاب مربوط به ریخته‌گری

می‌شود.

مشکلات مواد عبارتست از: فلز - سرامیک - پلیمر. از ترکیب این سه ماده می‌توان یا

کامپوزیت درست می‌آید.

شکل دادن فلزات دو جنبه دارد: مکانیکی - متالورژیکی

دیدگاه متالورژیکی به درون ماده می‌پردازد مثل اتم‌ها، عیوب شبکه و ... عیوب در تغییر شکل

اهمیت زیادی دارد؛ بعبارتی به آن کمک می‌کند. این عیوب سه دسته‌اند:

- 1- خطی یا dislocation
- 2- نقطه‌ای مثل vacancy
- 3- صفحه‌ای: سطح حاصبه ^{ی شدن}

اما دیدگاه مکانیکی به درون ماده کاری ندارد و به تاثیر نیروها، گشتاورها در تنش و کرنش می‌پردازد.

این درس به دیدگاه مکانیکی مربوط است. از این جهت فرقی نمی‌کند که شکل دادن فلزات را در

نظر بگیریم یا شکل دادن مواد. زیرا به ساختار مولکولی، دانها، مرز دانها و عیوب کاری نداریم.

مقدوری حجم این درس استاتیک است یعنی حالت تعادل پایدار. اما ممکن است نیروهای دینامیکی

داشته باشیم مثل ضربه زدن. در این حالت شتاب نیز داریم که برآورد اثر خواهد گذاشت.

مفهوم ترمودینامیکی تنش:

در حالت تعادل، اتم‌ها در یک فاصله‌ی تعادلی از هم قرار دارند. هرگونه عاملی (نیروی) که بخواد این

تعادل را بهم زند (خارج کردن اتم‌ها از این موقعیت)، تنش نام دارد. میزان جابجایی این ذرات

گرنش است. عبارت دیگر، حالتی که تمایل دارد اتم‌ها در این وضعیت حفظ کند، تنش نام دارد.

این مباحث مربوط به مکانیک مواد (مقاومت مصالح) است.

بحث این درس اندازه‌گیری مقدار تغییر شکل است.

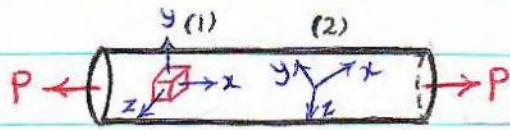
یکی از مباحث هم در شکل دادن زمای کار کردن است که هم در دیدگاه مکانیکی و هم در دیدگاه متالورژیکی

مطرح است.

Metal Forming ; Mechanics & Metallurgy : مرجع اصلی:

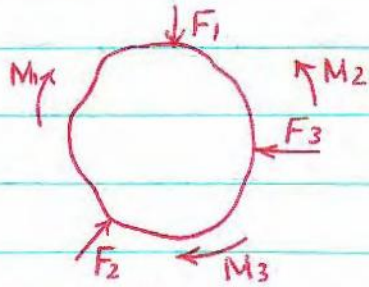
by Hosford & Caddell

در تحلیل تنش، انتخاب محورهای مختصات دلخواه است. و عموداً دستگاهی را انتخاب می‌کنیم که



کارمان را ساده‌کننده حالت زیر:

واقع است که کار در دستگاه (1) ساده‌تر است.



در درس استاتیک، تعادل نیروها و گشتاورها

را بررسی می‌کنیم.

$$\text{تنش (stress)} = \frac{\text{نیرو}}{\text{سطح}} \quad \left(\frac{N}{m^2} \right) \quad \frac{N}{m^2} = Pa \quad \frac{N}{mm^2} = MPa$$

تعریف تنش مانند فشار است اما تفاوت‌های عمده‌ای با هم دارند.

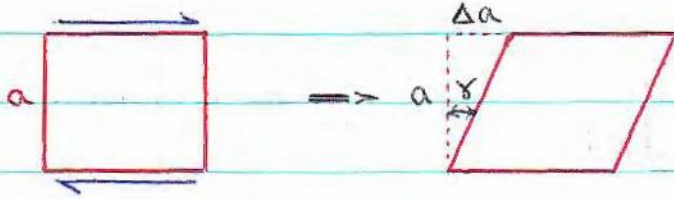
$$\left. \begin{aligned} 1. \text{ تنش نرمال (عمودی)} &= \frac{\text{نیروی عمود بر سطح}}{\text{سطح}} \\ 2. \text{ تنش برشی (مماس)} &= \frac{\text{نیروی مماس بر سطح}}{\text{سطح}} \end{aligned} \right\} \text{تنش}$$

$$\left. \begin{aligned} 1. \text{ Normal strain} &= \frac{\text{تغییرات ابعادی}}{\text{ابعاد اولیه}} = \text{گرنش} \\ 2. \text{ Shear strain} & \end{aligned} \right\} \text{گرنش}$$

$$\text{Normal strain} = \frac{\text{تغییرات ابعادی در اثر تنش نرمال}}{\text{ابعاد اولیه در همان راستا}}$$

در مورد گرنش برشی یا "Shear strain" تغییر ابعاد در اثر تنش برشی وجود

اولیه در آن راستا مانند حالت کرنش عمودی نیست.



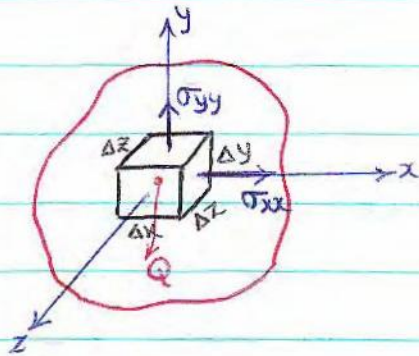
تحت تنش برشی همان مورد نظر از یکجای به موازی السطوح تبدیل میشود.

لا: تغییر زاویه 90° $\tan \gamma \sim \gamma = \frac{\Delta a}{a}$

Δa : تغییرات ابعادی در اثر تنش برشی a : بعد اولیه

تنش دارای علامت است. در مورد تنش نرمال، در حالت کشش، تنش مثبت و در حالت

فشار تنش منفی بطور قراردادی در نظر گرفته میشود.



$$\sigma_{xx} = \frac{F_{xx}}{\Delta y \cdot \Delta z}$$

σ_z : ز یا اندیس اول سطح اثر را معین می کند.

ز یا اندیس دوم جهت نیرو یا تنش را نشان می دهد.

از لحاظ گریسیگوریانی، جهت صفیری $\Delta z, \Delta y$ ، محور x است یعنی بردار عمود بر آن

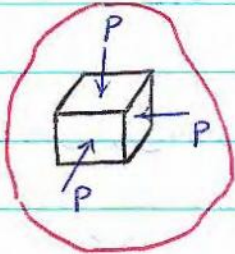
$$\sigma_{yy} = \frac{F_{yy}}{\Delta x \cdot \Delta z}$$

$$\sigma_{zz} = \frac{F_{zz}}{\Delta x \cdot \Delta y}$$

$\sigma_{zz}, \sigma_{yy}, \sigma_{xx}$ در واقع همان تنش های قائم هستند.

اگر نیروها در جهات مساوی باشند مثل قطعه ای زیر آب در نتیجه تنش ها در جهتی یکسان

است. این حالت تنش را هیدرواستاتیک می نامند. (شبیه به فشار است)



در این مورد بررسی P حاصلشاری اند. در حالت های دیگر

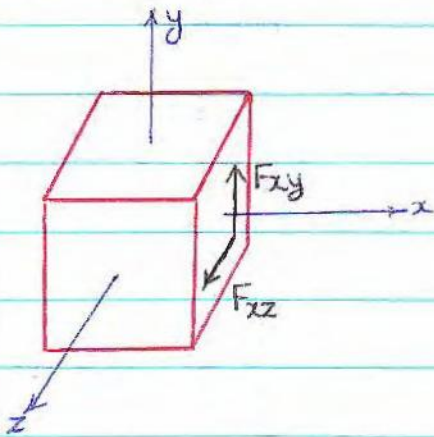
می تواند هر سه کشش باشند.

← فشار یک کمیت اسکالار است در صورتیکه تنش چون جهت دارد اسکالرنسیت می تواند

بردار باشد اما در حالت کلی فراتر از بردار بوده و فضایی پیچیده تر از فضای برداری دارد. در حالتیکه

فقط نیروهای عمودی را در نظر بگیریم فضای تنش مثل فضای برداری می شود اما در حالت کلی نیروهای

همای وجود دارند.



$$\sigma_{xy} = \frac{F_{xy}}{\Delta y \cdot \Delta z}$$

$$\sigma_{xz} = \frac{F_{xz}}{\Delta y \cdot \Delta z}$$

در تنش های برشی اندیس اول در دوم با هم فرق می کنند. برای مختصر شدن:

$$\sigma_{xx} = \sigma_x$$

$$\sigma_{xy} = \tau_{xy}$$

$$\sigma_{yy} = \sigma_y$$

$$\sigma_{xz} = \tau_{xz}$$

$$\sigma_{zz} = \sigma_z$$

$$\sigma_{zy} = \tau_{zy}$$

بنابراین تنش ها در یک نقطه Q عبارتند از:

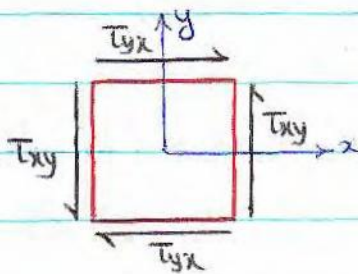
$$\sigma_{ij} = \begin{bmatrix} \sigma_x & \tau_{xy} & \tau_{xz} \\ \tau_{yx} & \sigma_y & \tau_{yz} \\ \tau_{zx} & \tau_{zy} & \sigma_z \end{bmatrix} \quad F = \begin{bmatrix} F_x \\ F_y \\ F_z \end{bmatrix} \quad \text{بردار}$$

این ماتریس برای المان های مختلف مکعبی از نظر جهات دارای مؤلفه های غیر از اینها خواهد بود.

بنابراین بسیاری فشار و حتی بر دارها نیست.

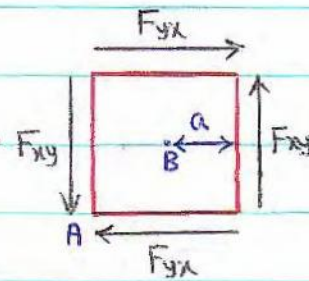
در تحلیل نیروها با مؤلفه های سه گانه سروکار داریم ← بر دارها

در تحلیل تنش با مؤلفه های نه گانه سروکار داریم ← تانسور (Tensor)



المان مکعبی:

$$\Delta x = \Delta y = \Delta z \Rightarrow$$



$$\sum M_A = 0 \Rightarrow F_{xy} = F_{yx}$$

or

$$\sum M_B = 0 \quad \tau_{xy} \cdot a = +M_z \quad \tau_{yx} \cdot a = -M_z$$

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

از این تعادل ذکر شده نتیجه میشود که تنش برشی هم جهت دارد. پس τ_{xy} اگر باشد در صفحه xy

در جهت y ← τ_{yx} هم در صفحه xy و در جهت x وجود دارد هم اندازه با آن اما در جهت

86.7.1 (7)

در شکل صفحه‌ی قبل τ_{xy} گشتاوری حول مرکز در جهت پارسا عقربه می‌کند.

τ_{yx} گشتاوری حول مرکز در جهت ساعه عقربه ایجاد می‌کند.

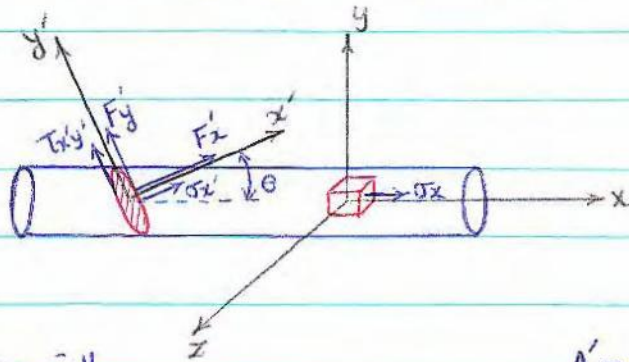
$$\Rightarrow \sigma_{ij} = \begin{bmatrix} \sigma_x & \tau_{xy} & \tau_{xz} \\ \tau_{xy} & \sigma_y & \tau_{yz} \\ \tau_{xz} & \tau_{yz} & \sigma_z \end{bmatrix}$$

تنسور تنش، σ مولفه‌ی مستقل دارد.

در تست کشش یک نمونه استوانه‌ای: $\sigma_x = \frac{F}{A}$. بقیه‌ی مولفه‌های تنش صفر هستند.

86.7.3

در کشش ساده، اگر المان مکعبی در صفحه‌ی xy با اندازه‌ی θ بچرخد:



البته جهت F_y باید قریب شود

$$A' = \frac{A}{\cos \theta}$$

$$\left\{ \begin{array}{l} F_{x'} = F \cos \theta \\ F_{y'} = F \sin \theta \end{array} \right.$$

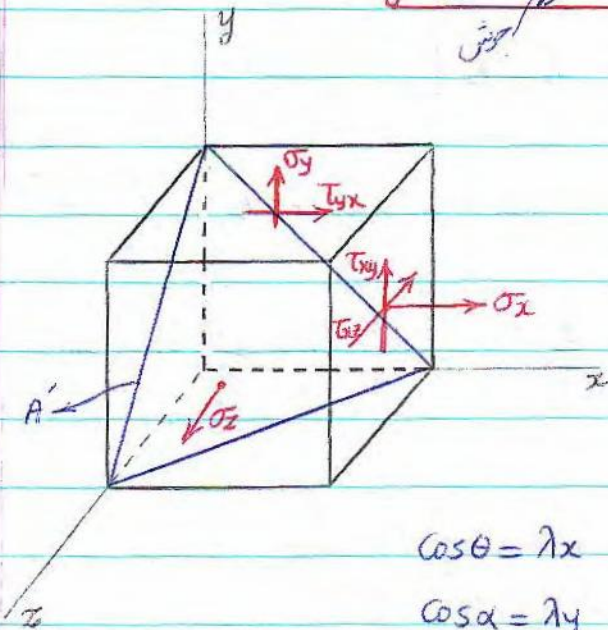
\Rightarrow

$$\left\{ \begin{array}{l} \sigma_{x'} = \frac{F_{x'}}{A'} = \frac{F \cos^2 \theta}{A} = \sigma_x \cos^2 \theta \\ \tau_{x'y'} = \frac{F_{y'}}{A'} = \frac{F \sin \theta \cos \theta}{A} = \sigma_x \frac{\sin 2\theta}{2} \end{array} \right.$$

در این مورد σ_x راحت بدست می‌آید. ضرایب $\sin \theta$ و $\cos \theta$ نسبت بین دو مختصات هستند.

در نتیجه در یک مختصات یک طرف تنش می بینیم و در مختصات دیگر، طور دیگر

کاربرد، اگر در میل را بصورت زیر جوش دهیم، باید تنش را در مختصات مربوط به جوش بدست آوریم



صفحه ی مورب A' را در نظر می گیریم؛

lambda ها، Cos های هاری هستند.

اگر \vec{n} نرمال صفحه ی A' باشد،

$$\cos \theta = \lambda_x$$

θ : زاویهی \vec{n} با محور x

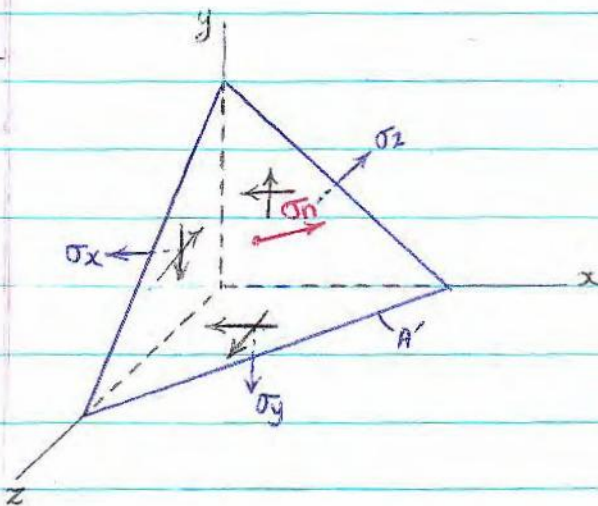
$$\cos \alpha = \lambda_y$$

y " " " : α

$$\cos \beta = \lambda_z$$

z " " " : β

با برداشتن اضافه های مکعب:



فرض روی سطح A' فقط تنش نرمال وجود

داشته باشد؛ روی سه وجه دیگر هم تنش های

نرمال و هم تنش های برشی وجود دارد

برای این نکته از مکعب تعادل نیروها را می نویسیم:

تصویر مؤلفه نیروی مربوطه در راستای n

$$\sigma_n \cdot A' = (\sigma_x A' \lambda_x) \lambda_x + (\sigma_y A' \lambda_y) \lambda_y + (\sigma_z A' \lambda_z) \lambda_z$$

مؤلفه نیروی مربوطه

$$+ (\tau_{xy} A' \lambda_x) \lambda_y + (\tau_{xz} A' \lambda_x) \lambda_z + (\tau_{yz} A' \lambda_y) \lambda_x$$

نیروی برشی در جهت y

$$+ (\tau_{zx} A' \lambda_z) \lambda_x + (\tau_{yz} A' \lambda_y) \lambda_z + (\tau_{zy} A' \lambda_z) \lambda_y$$

$$\Rightarrow \sigma_n = \sigma_x \lambda_x^2 + \sigma_y \lambda_y^2 + \sigma_z \lambda_z^2 + 2\tau_{xy} \lambda_x \lambda_y + 2\tau_{xz} \lambda_x \lambda_z + 2\tau_{yz} \lambda_y \lambda_z$$

سمت چپ این رابطه یک مختصات جدید است با تنش های مربوط به این مختصات. سمت راست

تنش های معلوم در مختصات اولیه هستند. رابطه ی مختصات جدید با مختصات قدیم هم باید معلوم باشد

که همان cos های حاری است.

می توانستیم صفحه ی A' پیدا کنیم که در آن تنش برشی علاوه بر تنش قائم وجود داشته باشد. اما اثبات

می کنیم که تنها یک صفحه وجود دارد که در آن دیگر تنش برشی وجود ندارد و فقط یک σ_n وجود دارد.

این بار تعداد نیروها را در سه راستای x و y و z می نویسیم.

$$\sum F_x = 0 : \sigma_n A' \lambda_x - \sigma_x A' \lambda_x - \tau_{yz} A' \lambda_y - \tau_{zx} A' \lambda_z = 0$$

$$\sum F_y = 0 : \sigma_n A' \lambda_y - \sigma_y A' \lambda_y - \tau_{xy} A' \lambda_x + \tau_{xy} A' \lambda_z = 0$$

$$\sum F_z = 0 : \sigma_n A' \lambda_z - \sigma_z A' \lambda_z + \tau_{yz} A' \lambda_y - \tau_{xz} A' \lambda_x = 0$$

86.7.3

(10)

$$\Rightarrow \begin{cases} (\sigma_n - \sigma_x) \lambda_x - \tau_{yx} \lambda_y - \tau_{zx} \lambda_z = 0 \\ -\tau_{xy} \lambda_x + (\sigma_n - \sigma_y) \lambda_y + \tau_{zy} \lambda_z = 0 \\ -\tau_{xz} \lambda_x + \tau_{yz} \lambda_y + (\sigma_n - \sigma_z) \lambda_z = 0 \end{cases}$$

فرض بر این بود که در صفحه A' تنش برشی وجود ندارد.

برای حل این سه معادله سه مجهول باید در تعیین ماتریس ضرایب را مساوی صفر قرار دهیم:

$$\Rightarrow \sigma_n^3 - (\sigma_x + \sigma_y + \sigma_z) \sigma_n^2 - (\tau_{xy}^2 + \tau_{xz}^2 + \tau_{yz}^2 - \sigma_x \sigma_y - \sigma_x \sigma_z - \sigma_y \sigma_z) \sigma_n - (\sigma_x \sigma_y \sigma_z + 2 \tau_{xy} \tau_{xz} \tau_{yz} - \sigma_x \tau_{yz}^2 - \sigma_y \tau_{xz}^2 - \sigma_z \tau_{xy}^2) = 0$$

داخل پرانتز اعداد معطری هستند.

$$\sigma_n^3 - I_1 \sigma_n^2 - I_2 \sigma_n - I_3 = 0$$

I_1 ، I_2 و I_3 نامتغیر هستند.

این معادله فقط سه جواب دارد. بین کلیه ی مقادیر λ_x ، λ_y و λ_z (در هر دستگاهی)

فقط یک دسته جواب سه تایی وجود دارد که در آن نقطه تنش های قائم وجود دارد و تنش های

برشی وجود ندارد. این مختصات را مختصات اصلی می گویند. در هر حالت تنش یک مختصات