

1. Elastiklik

Tüm yapı malzemeleri belli bir dereceye kadar elastiklik özelliğine sahipler, yani, eğer yapıda deformasyona yapan dış kuvvetlerin ~~bu~~ değeri belirli bir limiti asırsak,onda bu kuvvetler kaldırıldıktan sonra bu deformasyalar yok oluyor. Deformasyon denildiğinde ise cisimin hacim ve formasının dış kuvvetlerin etkisinden değişmesi rast ediliyor.

Bu dersde ~~hazırlı~~ ele alacağımız tüm konularda cisimlerin mükemmel elastik olduğunu, yani cisim etki eden kuvvetler kaldırıldıktan sonra cisim tamamıyla eski (ve ya başlangıç) hacmine ve formasına döndüğünü ~~varsayılmaz~~^{varsayıyoruz} ~~varsayıyoruz~~^{varsayıyoruz} ediyoruz.

Genellikle, elastiçite teorisinde cisimleri oluşturan malzemelerin moleküler yapısına bakılmaz ve fazı değiştir ki, elastik cisim malzemesi homojendir ve cismin ^{hacminin} iç içesinde uzay kismına sürekli olarak yayılmıştır. Molekülerin (ve ya ~~molekülerin~~ ortamın) homojen olması onun her bir noktasındaki mekanik ve ya fiziksel özelliklerini belirten sabitlerin aynı olması anlamına gelir.

İleride ele alacağımız konuların anlaşılması, kolaylaştırma için, cismin malzemesinin izotrop olduğunu da, yani cismin mekanik özellikleri nin yönden bağımsız olduğunu da varsayaçapız.

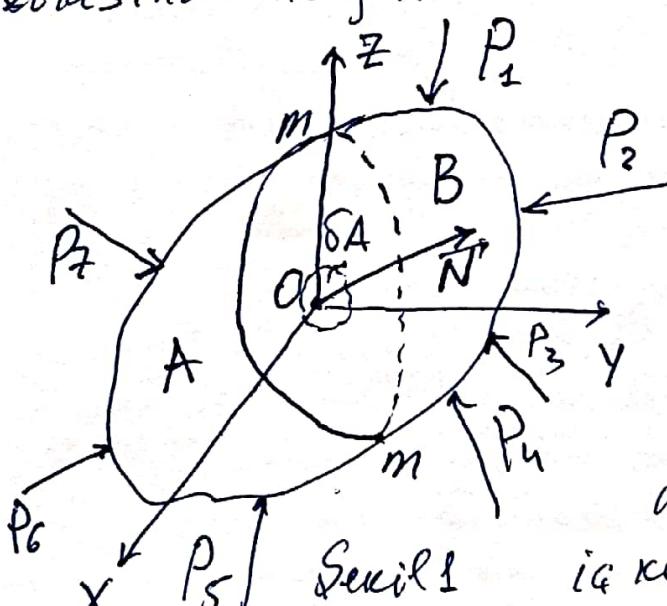
Belirtelim ki, mikroskopik boyutlarda yukarıda söylenen homojenlik ve izotroplik varsayımları hiç bir malzeme için geçerlesmez. Mesela çelik gibi çok yaygın kullanılan bir malzeme ~~mikroskopik~~^{optik}

boyutlarda homojenlik ve izotropiye dayanır. ²
 Yalnız, makro-ölkelerde gelir için elastici teoriyi
 gereklilikte elde edilen sonuçlar (yukarıda
 vurgulananlar gereklilikte elde edilen teoriye
 sonuçlar) yüksek hâsiyyetle deney sonuçları
 ile örtüşür.

Metal malzemelerin teknolojik esasları zaman
 ında olan kristaller belirli bir yönde ~~düzen~~
 sıralana bilirler. Bu durumlarda malzemeleri
 anizotropie olarak ele almak lazımdır.

2. "Gerilme" kavramı

Faz edelim ki Şekil 1'de kuvvetlerin
 etkisinde denge olan bir cisim gösteriliyor. Bu
 cisim P_1, P_2, \dots, P_7
 kuvvetleri etki
 gösteriyor. Bu kuvvetler
 cismenin parçacıklarının bir birine nazaran
 konumuna değiştirmeye
 eğlence gösterir ve cismin
 malzemesi bu eğlence
 direncini gösterir. Bu direnç
 ıg kuvvetleri yaratır.



Bu ıg kuvvetlerinin büyüklüğünü belirtmek için,
 yani, ıg kuvvetlerini tanımlamak için cismin
 dahilinden bir O noktası seçelim ve bu noktasına
 $Oxyz$ Cartezian koordinat sistemi bireleştirelim.
 Daha sonra, bu cisim hedefin O noktasından
 geçen ve normali \vec{N} olan bir düzleme dik. ^{mm} Sekilde
 de A ve B olarak işaret edilen iki hisseye
 bölelim.

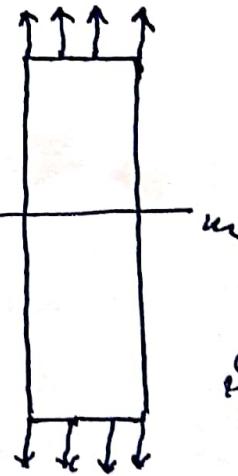
(Bu varsayıma kesit prensipi denir)

۳

Faz edelim ki, A ve B hisselerini bir-birinden ayırdık, onda A hissesine (veya B hissesine) B -nin (A -nın) toşunu ~~mm~~ düzleminde sürekli olarak yayılan iç kuvvetlerle yerdeyi ~~stirebileziz~~ ~~göz~~ Söz konusu olan "iç kuvvetlerin" değeri (ve ya ~~yani üzerinde etki edenlerin~~ ~~büyükliği~~) onların yoğunluğu ~~intensiv~~ ile, yani birim alan ~~değer~~ düşen miktarla belirlenir. İç kuvvetlerin bu yoğunluğuna "Gerilme" denir.

Perin bu yoğunluğununa "genişme" deyiş
Yukarıda söylemleri basit bir örnek misaleyle
de açıklanmaya çalışalım. Farz edelim ki,
Şekil 2 -de gösterilen prizmatik bir cubuk
uçlarından homojen (veya eşit)
yayılı bir yükle çekilir.

Onda bu qubugün mm kesitinde de iş kuvvetler homojen yayılık olacak. Genel olarak, kirisin uqlarında etki eden kuvvetler esit yayılı olmasa, ve bu kuvvetlerin total değeri



Sekil 2

her içi üç da P ise, onda mm kesitindeki
iç kuvvetlerin toplamının (yani gerilmeni)
P-ni mm kesitinin alamna (bu alanı
A ile işaret edelim) bölerek elde buluruz.
Yani, eğer gerilmeni σ ile işaret edersek,
yine de söyleşilere göre

$$\sigma = \frac{P}{A} \text{ slur.} \quad (1)$$

İle aldığımız basit örnekde gerilme segmenden
mm kesiti (dişlem) üzerinde esit yayıldıktan
onun tanımı (1) formülün ile verilebilir

(4)

Yalnız genel durumda sesilen kesitlerde gerilme-
ler esit yayılmaz. Mesela, Seril 1.-de gösterilen
mm - ~~kesitin~~ düzlem kesiti üzerindeki O noktasının
çevresinde ~~O~~ noktasını da içeren bir DA
~~alan~~ içinde alamına etki eden ~~terimler~~ i^ç
rûveblerin toplamının δA ~~ile~~ işaret edersek,
onda O noktasından geçen ve normali \vec{N} olan kesitler
O noktasının çevresinde ortalaması gerilmesi

$$\vec{G}_{\bar{N} \text{ort}} = \frac{\delta \vec{P}}{\delta A} \quad (2)$$

İPP formülöye biliriz. Eşen (2)-de
 $\delta A \rightarrow 0$ olduğunda limite gelersek, O
noktasındaki gerilmesi buluruz.

$$\vec{G}_{\bar{N}} = \lim_{\delta A \rightarrow 0} \frac{\delta \vec{P}}{\delta A} \quad (3)$$

$\vec{G}_{\bar{N}}$ 'ye normali \vec{N} olan ve O noktasından
geçen düzlem kesitin O noktasındaki gerilme
vektörü denir. Bu vektörü \vec{N} ve \vec{N} ~~ile~~ ^{ge} dik
olarak galan ve mm düzlemini üzerinde olan
vektörler yönünde bilesenlere ayra bölerik.
Bu bilesenlerden \vec{N} yönünde olan bileseni
normal gerilme, diğer iki yönde olanlar ise
ise rayma gerilmeleri denir.

3. Kuvvetler ve gerilmelerin işaretleri

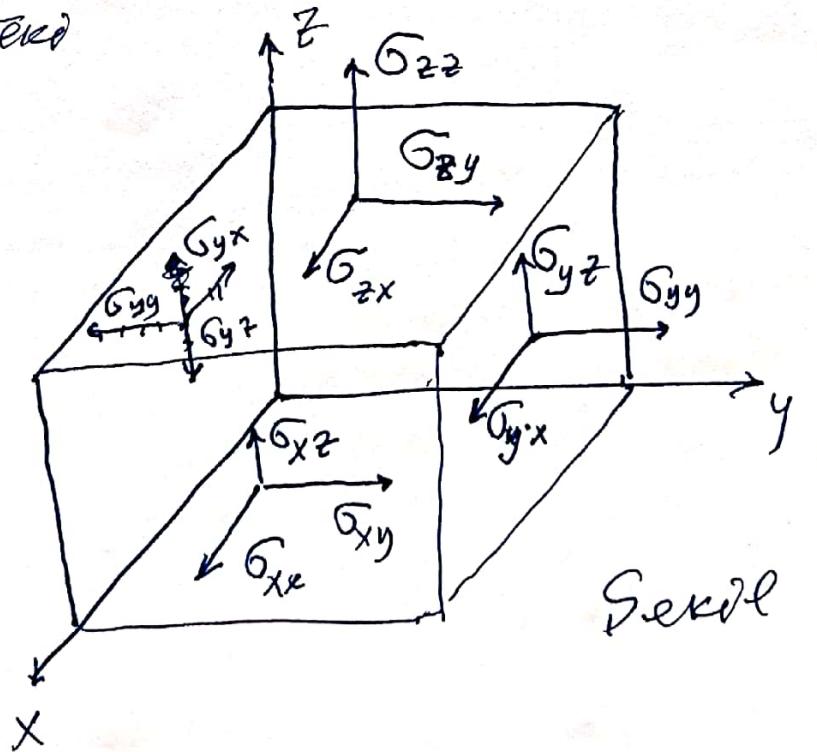
Burda kuvvetler denildiğinde cisim etkisi eden
dış kuvvetler şart edilir ve bunlar ~~iki tür~~ olur.
~~Birinci tür~~ fiziksel ve hacimsel olarak i^zi
tire ayılır. Yüzeysel kuvvetler cisimde V hacminde

(5)

simlags yüzeyine direkt olarak etki eden kuvvetlere denir. Cismi her bir köşük dv hacmine etki eden kuvvetlere isel hacimsel kuvvetler denir. Hacimsel kuvvetlere örnek olarak ağırlık kuvveti gösteren gösterebiliriz. Yüzeysel kuvvetlere öptek olarak cisimin S yüzeyinde basınc yaratan keyfi kuvveti örnek gösterilebiliriz.

Genellikle, qadasi literatürde hacimsel kuvvetler \vec{F} ile yüzeyel kuvvetler ise \vec{t}_n olur ve sırasıyla tanımlanır. Farklı işaretlerde kullanılır ve her kullanılaması sorunlu ender de olamaz ayrıca belirttilir.

Gerilmelerin ise G isaretlemesinden kullanılır. ~~Bu isaretleme~~ Bu ders kapsamında G isaretlemesi içi alt indexler kullanılarak ~~isaretleme~~ kullanılır. Bu isaretlemeleri bir kağıt açıklaması için Sekil 3-de. Cismi O noktasına birekilde $Oxyz$ koordinat sisteminde seçilen küpün kenarları üzerinde etki eden normal ve koyma gerilmeleri gösterilmişdir.



Sekil 3

(6)

Sekil 3'deki işaretlemelerde birinci indeks gerilmenin etki etdigi düzlemden normalinin yönü \hat{n} , ikinci indeks ise gerilmenin etdigi \hat{y} 'ni gösterir. Mesela, σ_{yy} normal etdigi yönü gösterir. σ_{yx} ve σ_{yz} ler ise bu kesitde Ox ve Oz esenleri yönünde etdigi \hat{x} ve \hat{z} düzlemlerini gösterir. Bundan basra, Sekil 3'de ~~gerilme bilgisi~~ et gösterilen etdigi yönleri positive yönler kabul edilir.

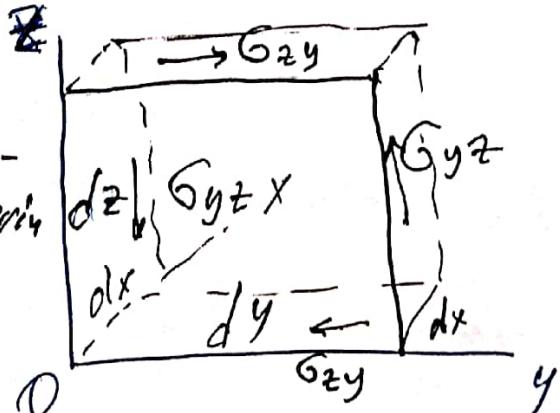
4. Gerilme bilesenleri

Sekil 3'de gösterilenkere göre gerilmenin σ_{xx} , σ_{yy} , σ_{zz} , σ_{xy} , σ_{yx} , σ_{xz} , σ_{zx} , σ_{yz} ve σ_{zy} olarak 9 bileseni vardır. Bunlardan σ_{xx} , σ_{yy} ve σ_{zz} normal gerilmeler, yerde qalanlar ise koyma gerilmeleridir. σ_x ve σ_y esenlerin dik olan Simdi ~~Ox~~ e. kesiti ~~Oz~~ esenlerin ~~dik~~ olan bir kesit ele alınır.

kesitlerde etki eden koyma gerilmelerini (Sekil 4-de gösterilen) ele alınır. Bu gerilmelerin oluşturduğu $\sigma_{zy}dx dy$ ve $\sigma_{yz}dx dz$ kuvvetlerinin Ox esenine göre oluşturduğu momentlerin Oz esenlerin geregi bir-birine eşit olmalıdır; yani Sekil 4

$$\sigma_{zy}dx dy dz = \sigma_{yz}dx dz dy \quad (4)$$

(4)-de $\sigma_{zy} = \sigma_{yz}$ olması görüllüyor.



aynı anda ile $\sigma_{yx} = \sigma_{xy}$ ve $\sigma_{xz} = \sigma_{zx}$ olduğunu (7) elde ediyoruz. Belki de gerilimlerin birbirinden bağımsız bileşeni

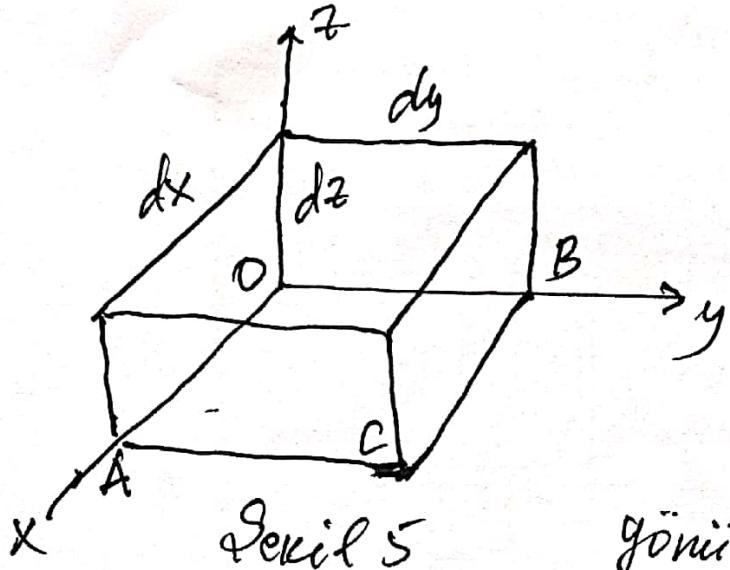
$\sigma_{xx}, \sigma_{yy}, \sigma_{zz}, \sigma_{xz}, \sigma_{xy}$ ve σ_{yz} vardır. Bu bileşenlere gerilimin ~~bir matrisi~~ σ_{xyz} koordinat sisteminde bir nötrdeksi bileşenleri denir. Eğer bu bileşenler bir matris gibi yazarsak, yani

$$\begin{pmatrix} \sigma_{xx} & \sigma_{xy} & \sigma_{xz} \\ \sigma_{xy} & \sigma_{yy} & \sigma_{yz} \\ \sigma_{xz} & \sigma_{yz} & \sigma_{zz} \end{pmatrix} \quad (5)$$

biçiminde yazarsak, bu matrisin bir tensör olduğunu isbat ettilir. Bu ise bu tensörün bileşenleri ile seçilen O noktasından geçen keyfi bir kesitdeki, yani normali Ox , Oy ve Oz eksenleri ile çakışmayan keyfi bir kesitdeki normal ve koyma gerilimlerini belirleye biliriz.

5. Sekildeğistirme (deformasyon) bileşenleri

Lineer ve ya klasik elastostatik teorisde kaplamada form edilir ki cismin koordinatlarının yerdeğiştirmesi vektörünün şiddeti çok çok düşüktür ve bu vektör koordinatlarını sürekli fonksiyonlardır. ~~İşte bu~~ ϵ yerdeğistirme vektörünün Ox , Oy ve Oz eksenleri, x -indeki bileşenlerinin u , v ve w ile işaret edildi. Tafalları dx , dy ve dz olan elementar bir parçacık olsun. Bu parçacık Şekil 5-de gösteriliyor.



Şekil 5

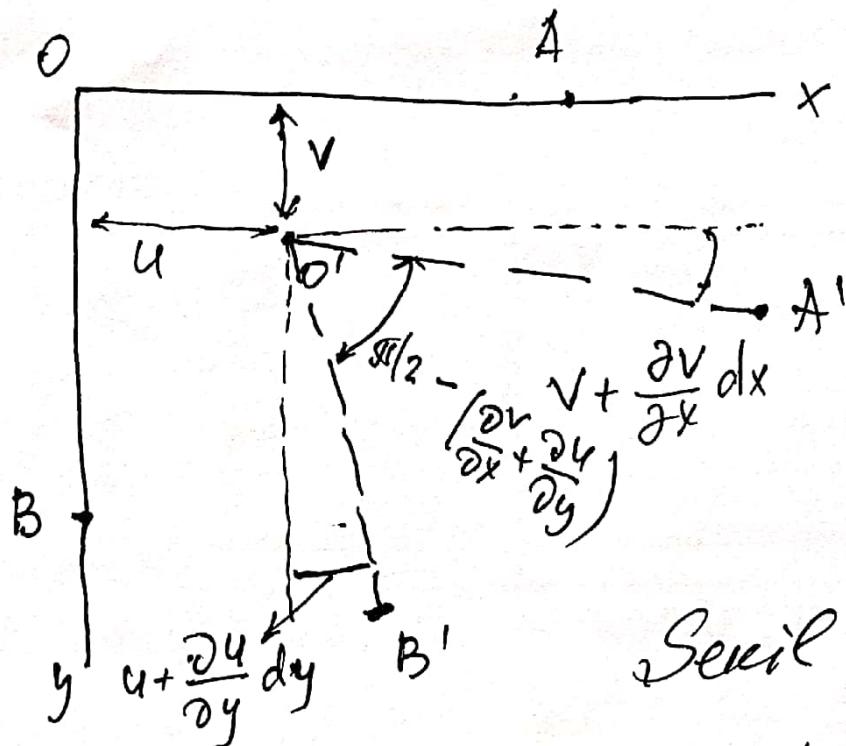
Belirtilen ci,
~~Kaydederde~~ \vec{u} , v ve
 w 'lar cismin O noktasar
 Sindaki yerdegistirme
 vektorumun bilesenle-
 ridirler (Şekil 5)

Bu durumda, Şekil
 5'de gösterilen A
 noktasından Ox ekseni
 yönündeki yerdegisimini
 $u + \frac{\partial u}{\partial x} dx$ gibi yaza buluruz, Burda

$\frac{\partial u}{\partial x} dx$ ~~O noktasından~~ A -noktasına gecildik-
 giinde Ox ekseni ~~göndere~~ ^{göndere} yerdegistirmenin
 degr̄modır. Eğer bu degisimi dx -e bölersek
 onda ~~bütün~~ ^{uzunluğu} düşen degisimi buluruz
 ki, bu da au/dx olur. Aynı ^{yöntem} ile
 Oy ve Oz eksenleri yönünde olan birim
 degr̄simleri av/az ve aw/az olarak buluruz
 Şimdi distorsion - büyüklümleri (kayma?)

ele alalım Şekil 6 - da gösterilen ve O
 noktasından geçen ve Oy ve Ox eksenleri yönünde
 olan OB ve OA doğru parçalarını ele alalım
 ve ~~essa~~ Şekil 6 - dan görüldüğü gibi Şekildeğişim-
 meden önce bu ~~parçacık~~ doğrular arasında
 açı direğidir. Şekildeğişimededen sonra

O noktası, O' noktasına, B noktası B' noktasına
 na ve A noktası A' noktasına refer-
 diye fazla edeldi



Şekil 6.

Onda $\frac{\partial u}{\partial y}$ doğru parçasının ~~ve~~ kendi yönünden ^{rayma} akışı, ~~parça~~ Şekil 6 - dan görüldüğü gibi

$\frac{\partial u}{\partial y} dy$, $\frac{\partial v}{\partial x} dx$ ise $\frac{\partial v}{\partial x} dx$ olur.

Birim ~~uzunluğ~~ ^{da} ~~değ~~ ^{rayma} akılarını bulur
sak $\frac{\partial u}{\partial y}$ ve $\frac{\partial v}{\partial x}$ olur. Belerde,
Şekilde ~~değ~~ ^{değ} $\frac{\partial u}{\partial y}$ ve $\frac{\partial v}{\partial x}$ eksenleri ~~gö~~ ^{gö} künde
olan ~~değ~~ ^{değ} parçaları arasında olan dik akını

$$\frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} \quad \text{icadır}$$

~~değ~~ ^{değ} $\frac{\partial u}{\partial y}$ ile $\frac{\partial v}{\partial x}$ ve $\frac{\partial w}{\partial z}$
eksenlerine $\frac{\partial u}{\partial x}$ ve $\frac{\partial v}{\partial z}$ eksenlerin ~~gö~~ ^{gö} künde
olan ~~parçalar~~ ^{parçalar} arasındaki akı ~~değ~~ ^{değ} $\frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial w}{\partial z}$

$$\frac{\partial v}{\partial x} + \frac{\partial w}{\partial y} \quad \text{ve} \quad \frac{\partial u}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial x} \quad \text{olurlar}$$

(10)

Bellekde o nokta etrafında nasıl sevildiği istirme bilesenlerini sağlıyor gibi belirtmemis oluyoruz:

$$\epsilon_{xx} = \frac{\partial u}{\partial x}, \quad \epsilon_{yy} = \frac{\partial v}{\partial y}, \quad \epsilon_{zz} = \frac{\partial w}{\partial z}$$

$$\gamma_{xy} = \frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x}, \quad \gamma_{xz} = \frac{\partial w}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial z}, \quad \gamma_{yz} = \frac{\partial v}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial y} \quad (6)$$

Sevildiği istirme bilesenleri'nden belirtmemis oluyoruz kayd edelim ki, literaturda γ_{xy} zaman

δ_{xy} , δ_{xz} ve δ_{yz} 'ler yerine $\epsilon_{xy} = \delta_{xy}/2$, $\epsilon_{xz} = \delta_{xz}/2$ ve $\epsilon_{yz} = \delta_{yz}/2$ işaretlemeler kabul edilir.

Eğer bu bilesenlerden

$$\begin{pmatrix} \epsilon_{xx} & \epsilon_{xy} & \epsilon_{xz} \\ \epsilon_{yx} & \epsilon_{yy} & \epsilon_{yz} \\ \epsilon_{zx} & \epsilon_{zy} & \epsilon_{zz} \end{pmatrix}$$

gibi bir matris düzüntersem, bu matrisin bir tensör olduğunu isbat edilecektir. ve bu tensörlük aracılığı ile O noktasından geçen üçgen doğrunun parçasının uzunluğununu ve yönünü değiştirmiştir. Belirleyeceğiz.