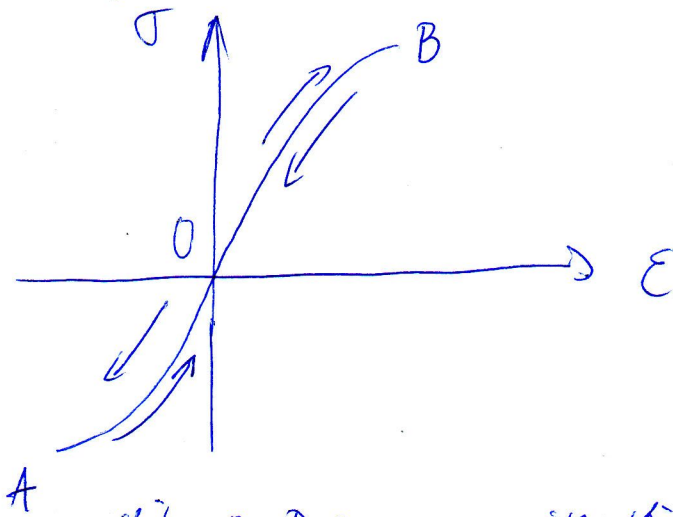


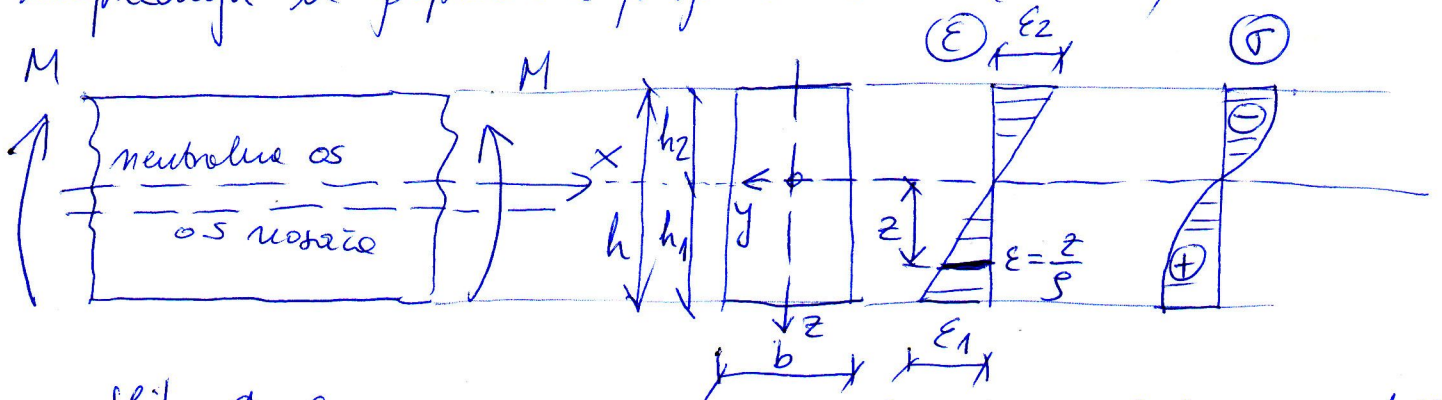
SAVIJANJE RAVNOG ŠTAPA OD NE LINEARNOG ELASTIČNOG MATERIJALA

Proučavamo čisto savijanje ravnog štapa od nelinearnog elastičnog materijala koji ima dijagram ovisnosti naprezanja od deformacije prikazan na slici 8.



A Slike 8. Dijagram ovisnosti naprezanja o deformacije

Poeni pokazuju da i u ovom slučaju čistog savijanja ravnog štapa vrijedi hipoteza ravne poprečne presjeka, prema kojoj ravni poprečni presjeci pri čistom savijanju ostaju ravni i okomiti na os nosača. Ako pretpostavimo da između uzdužnih vlakana nema nikakvog uzajamnog djelovanja sila, onda su normalna naprezanja u svijemu okomitom na os štapa jednaka nuli. Slijedi da su uzdužne vlakno u stanju jednoosnog natezanja ili pritiska. Na osnovi hipoteze ravne pop. presjeka i prihvaćenog dijapnzne natezanja- pritiska materijala možemo konstruirati dijagram relativnih deformacija i normalnih naprezanja u poprečnom presjeku nosača (Slike 9)

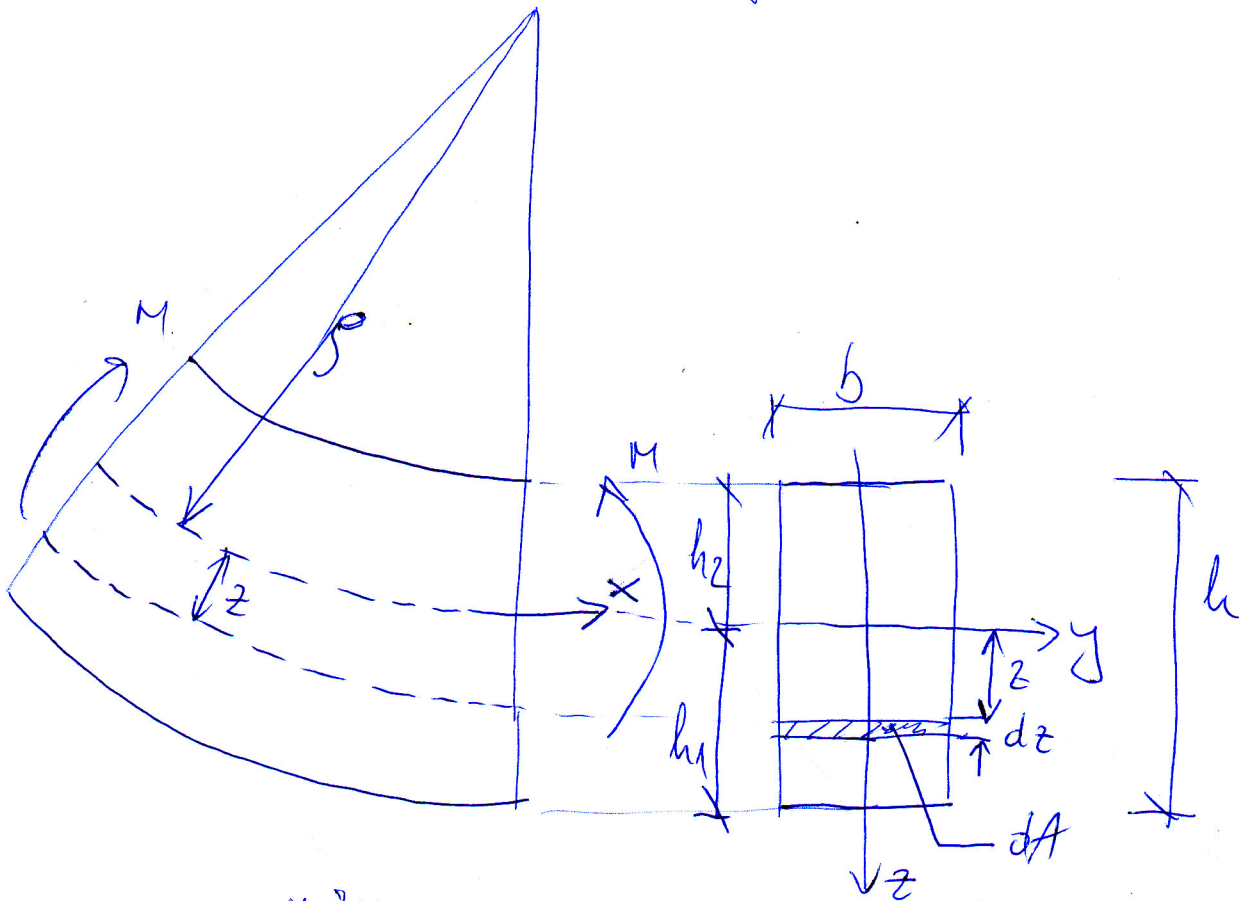


Slike 9. Savijanje ravnog štapa od nelinearnog elastičnog materijala

Alio označimo radijus zakrivljenosti neutralnog sloja sa ρ ,
 odnosno je relativno produljenje vlakna na udaljenosti z od
 neutralnog sloja izračunano poznatom amsnošću

$$\epsilon = \frac{z}{\rho} \quad (19)$$

Za određivanje deformacija uzdužnih vlakana nosača, a zatim
 i normalnih naprezanja ~~po~~ neophodno je odrediti položaj
 neutralne osi poprečnog presjeka, radijus zakrivljenosti
 neutralnog sloja i izračunati analitički ili grafiki vezu
 između deformacije i naprezanja.



Slika 10. Deformacija nosača pri savijanju

Za promatranu dio štapa (sl. 9 i 10.) možemo izračunati sljedeće
 uvjete ravnoteže:

- suma svih sila u smjeru osi x da je jednaka nuli;

$$\sum F_x = 0 \quad ; \quad \int_A \sigma \cdot dA = 0 \quad (20)$$

- sume momenata u odnosu na neutralnu os do je jednako nuli:

$$\sum M_y = \phi \quad \int \sigma \cdot z \cdot dA - M = \phi \quad (21)$$

Budući da je za pravokutni poprečni presjek $dA = b \cdot dz$ jednako (20) i (21) primaju oblik

$$b \left(\int_0^{h_1} \sigma dz - \int_0^{h_2} \sigma dz \right) = 0 \quad (22)$$

$$b \left(\int_0^{h_1} \sigma \cdot z \cdot dz + \int_0^{h_2} \sigma \cdot z \cdot dz \right) = M \quad (23)$$

Za mnoge materijale ovisnost između naprezanja i deformacija pri natezanju i pritisku može biti s dovoljnom točnošću predstavljena potencijalnim zakonom:

- za natezanje

$$\epsilon = K_1 \cdot \sigma^n \quad (24)$$

- za pritisk

$$\xi = K_2 \cdot \sigma^m \quad (25)$$

gdje su K_1, K_2, n, m - konstante materijala koje karakteriziraju fizičke svojste materijala, a određuju se eksperimentalno ispitivanjem uzoraka od određenog materijala. Uvrštavanjem izraz (23) u izraz (24) za normalne naprezanja dobit ćemo:

- za natezanje

$$\sigma = \left(\frac{\epsilon}{K_1} \right)^{\frac{1}{n}} = \left(\frac{z}{K_1 \cdot \rho} \right)^{\frac{1}{n}} \quad (26)$$

- za klock

$$\sigma = \left(\frac{\varepsilon}{K_2} \right)^{\frac{1}{m}} = \left(\frac{z}{K_2 \cdot f} \right)^{\frac{1}{m}} \quad (27)$$

Prinijevajući jednodžbu (26), (27), (22) i (23) možemo odrediti položaj neutralne osi, radijus zakrivljenosti neutralnog sloja i naprezanje u obojima i klocku.

Uvrštimo izreze (26) i (27) u jednodžbu (22), dobijemo

$$b \cdot \left[\int_0^{h_1} \left(\frac{z}{K_1 \cdot f} \right)^{\frac{1}{n}} \cdot dz - \int_0^{h_2} \left(\frac{z}{K_2 \cdot f} \right)^{\frac{1}{m}} \cdot dz \right] = \phi$$

Nakon integriranja imamo čemu:

$$\frac{n}{n+1} \left(\frac{h_1}{K_1 \cdot f} \right)^{\frac{1}{n}} \cdot h_1 - \frac{m}{m+1} \left(\frac{h_2}{K_2 \cdot f} \right)^{\frac{1}{m}} \cdot h_2 = \phi \quad (28)$$

Zatim uvrštimo izreze (26) i (27) u jednodžbu (23) dobijemo

$$b \cdot \left[\int_0^{h_1} \left(\frac{z}{K_1 \cdot f} \right)^{\frac{1}{n}} \cdot z \cdot dz + \int_0^{h_2} \left(\frac{z}{K_2 \cdot f} \right)^{\frac{1}{m}} \cdot z \cdot dz \right] = M$$

Nakon integriranja dobijemo:

$$\frac{n}{2n+1} \cdot b \cdot \left(\frac{h_1}{K_1 \cdot f} \right)^{\frac{1}{n}} \cdot h_1^2 + \frac{m}{2m+1} \cdot b \cdot \left(\frac{h_2}{K_2 \cdot f} \right)^{\frac{1}{m}} \cdot h_2^2 = M \quad (29)$$

Imajući u vidu da je

$$h_1 + h_2 = h \quad (30)$$

iz jednodžbi (28), (29), (30) možemo \$f, h_1, h_2\$, a zatim pomoću izreza (26) i (27) odrediti naprezanje \$\sigma\$ u obojima klockoj zoni.

Možemo riješiti i obrnute zadatke, odrediti najveći dopušteni moment savajanja po dopuštenim naprezanjima ne restirajući σ_{1dop} ili σ_{2dop} . Za rješavanje tog zadatka primenimo prave formule (26) i (27) naprezanja vlakna i vlakna u vlaknima nosača, koji su za h_1 i h_2 udaljeni od neutralne osi;

$$\sigma_1 = \left(\frac{h_1}{K_1 \cdot f} \right)^{\frac{1}{n}} \quad (31)$$

$$\sigma_2 = \left(\frac{h_2}{K_2 \cdot f} \right)^{\frac{1}{m}} \quad (32)$$

Na osnovi izraza (31) i (32), izraze (28) i (29) možemo prikazati u sledećem obliku:

$$\frac{n}{n+1} \cdot \sigma_1 \cdot h_1 - \frac{m}{m+1} \cdot \sigma_2 \cdot h_2 = \phi \quad (33)$$

$$\frac{n}{2n+1} \cdot b \cdot \sigma_1 \cdot h_1^2 + \frac{m}{2m+1} \cdot b \cdot \sigma_2 \cdot h_2^2 = M \quad (34)$$

K tome, iz izraza (31) i (32) sledi:

$$\frac{h_1}{h_2} = \frac{\sigma_1^n \cdot K_1}{\sigma_2^m \cdot K_2} \quad (35)$$

Pretpostavimo li ovim trije postavljenu jednadžbenu jednakost $h_1 + h_2 = h$, možemo izračunati po dopuštenim naprezanjima σ_{1dop} ili σ_{2dop} položaj neutralne osi i dopušteni veličinu momenta savajanja. Za graničnu veličinu naprezanja može biti određen granični moment savajanja, veličine kojij odgovore dostignuće granične ~~veličine~~ veličine jednog od naprezanja u vlaknu

najviše udaljenom od neutralne osi u običnom ili
flektnom području. Postupkom koji je prikazan na
pravokutnom poprečnom presjelu, možemo riješiti zadatke
i za druge jednostavnije presjele, npr. koji se sastoje
iz ~~pravokutnih~~ pravokutne ko I i \perp presjeka.

Progib elastičnog nosača možemo odrediti
primjenom izreza koji daje odnos između
zakrivljenosti i progiba

$$\frac{1}{\rho} = \frac{d^2 w}{dx^2} \quad (36)$$

Izreza (36) je dobiven na osnovu čisto geometrijskih razmatranja
kudji se pretpostavlja ravni poprečni presjek. Da bismo odredili
progib primjenom izreza (36), moramo znati zakrivljenost $\frac{1}{\rho}$.
Za linearno elastične materijale zakrivljenost je dana izrekom

$$\frac{1}{\rho} = \frac{M}{EI} \quad (37)$$

Za nelinearne elastične materijale odnos zakrivljenosti nosača i
momenta savijanja određuje se metodom postupnog
približavanja.