

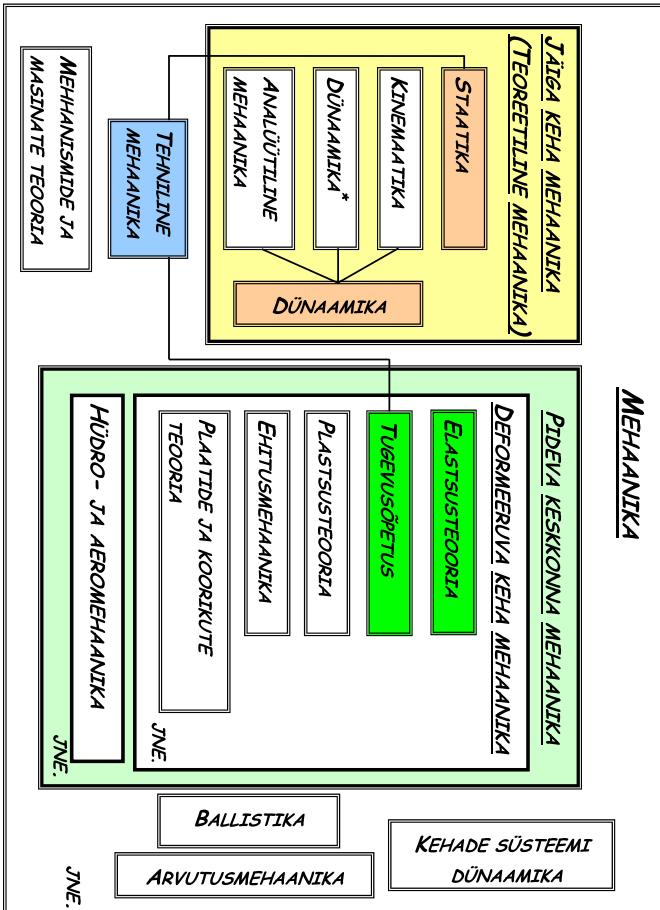
Peatükk 1

Sissejuhatus

1.1. Mehaanika harud

1.1 Mehaanika harud

Mehaanika on teadus, mis uurib tähkete kehadet, vedelike ja gaaside liikumist, selle liikumise põhjusi ja tagajärgi.



1.1.1 Jäiga keha mehaanika

Jäiga keha mehaanika ehk *teoreetiline mehaanika*¹ uurib absoluutelt jäikade kehade liikumist ja paigalseisu neile rakendatud jõudude toimel.

- *Absoluutelt jäiga* keha mistahes kahe punkti vaheline kaugus on konstantne.

TTÜs õpetatakse tehnilise füüsika erialal jäiga keha mehaanikat kahe kursuse raames. Need on „Staatika” ja „Dünaamika”, kusjuures dünaamika kursus hõlmab endasse *kinemaatika*, *klassikalise dünaamika* ja *analüütilise mehaanika*.

Jäiga keha mehaanika harud

- *Staatika* uurib:

1. kehade tasakaalu (täpsemalt öeldes kehadele rakendatud jõususteenide tasakaalu) ja
2. jõusuisteemide lihtsustamist ehk taandamist.

¹Mõistet teoreetiline mehaanika kasutatakse viimasel ajal üha harvemini.

1.1. Mehaanika harud

I - 4

- *Kinemaatika* uurib liikumise geomeetrilisi seaduspärasusi.
- *Klassikaline dünaamika* uurib punktmasside ja jäikade kehade liikumist neile mõjuvate jõudude toimel.

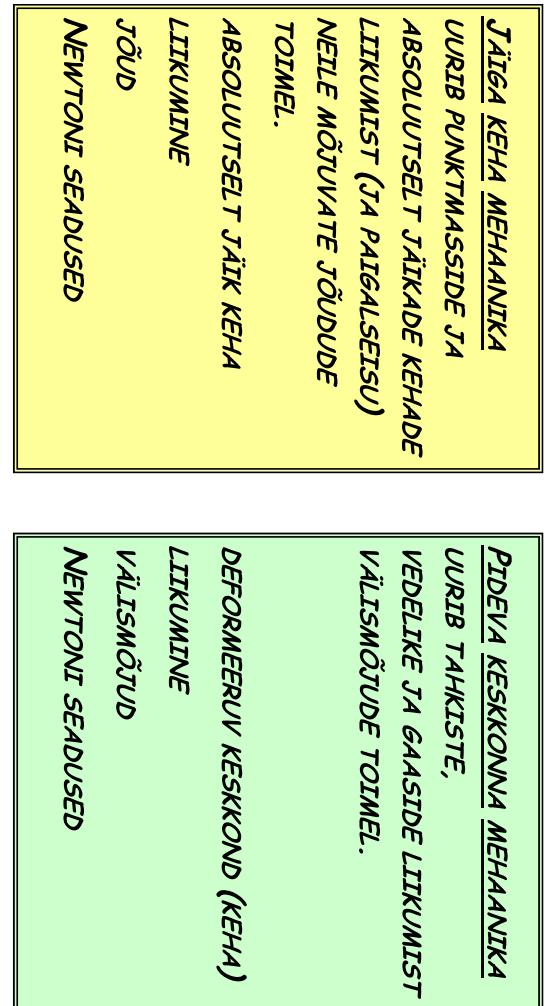
- *Analüütiline mehaanika* baseerub integraal- ja diferentsiaalarvutuse sel ning tegeleb mehaanikaülesannete üldiste lahendusmeetodite leidmisega. Saadud meetodid on rakendatavad nii jäiga keha kui pidava keskkonna mehaanikas (k.a. staatika). Selliste meetodite saamiseks rakendatakse tihti variatsioonarvutust.

Mõned jäiga keha mehaanika põhimõisted

- Jäiga keha mehaanikas mõistetakse *liikumisenä* vaadeldava keha asendi muutust teiste kehade suhtes. Selleks valitakse tavaliselt üks keha, mille suhtes uritakse liikumist ja seotakse sellega jäigalt koordinaatsüsteem. Tulemust nimetatakse *taustsüsteemiks*.
- *Punktmassiks* nimetatakse materiaalset keha, mille mõõtmeid tema liikumise uurimisel ei arvestata.
- *Aeg* loetakse universaalseks, st., ühtviisi kulgevaks kõigis taustsüsteemides.

1.1.2 Pideva keskkonna meehaanika

Pideva keskkonna meehaanika (PKM) uurib tähkiste (deformeeruvate tähkete kehade), gaaside ja vedelike liikumist välismõjude toimel.



Joonis 1.2: Jäiga keha ja pideva keskkonna meehaanika võrdlus

1.1. Meehaanika harud

Palju harusid

- tähkise (deformeeruva keha) meehaanika²

- tugevusõpetus
- elastsusteooria
- plastsusteooria
- jne.

- hüdro- ja aeromeehaanika³

- hüdrostaatika
- hüdrodünaamika
- jne.

1.2 Ülevaade statika kursusest

Kuna käesoleva kursuse eeldusaineeks on „Staatika”, siis alustame lühikese ülevaatega staatika kursuse põhitödedest.

- *Jäik keha*
- *Jõud*
 - Kehade vastastikuse mõju mõõt

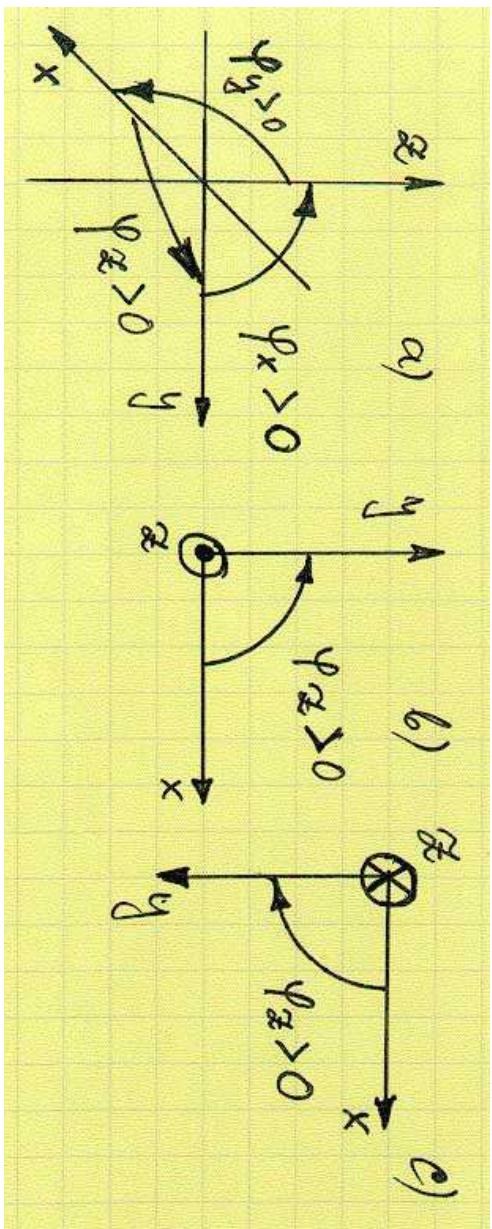
- koonduv JS, paralleeljõudu süsteem, jne.
- *Jõusüsteem*
- $\mathbf{M}_O = \mathbf{r} \times \mathbf{F}$

- *Jõu ja momendi projektsioonid ning komponendid*
 - $\mathbf{Q} = \mathbf{Q}_x + \mathbf{Q}_y + \mathbf{Q}_z = Q_x \mathbf{i} + Q_y \mathbf{j} + Q_z \mathbf{k}$

1.2. Ülevaade statika kursusest

Koordinaadid ja koordinaatteljed

- Descartes'i ristkoordinaadid (DRK)
- *Koordinaatteljed peavad modustama parema käe kolmiku*
- Ümber telje toimuva pöörde positiivne suund määratatakse kruvireeglaga



Sidemed ja sidemereaktsioonid

- *Vabaks kehaks* nimetatakse keha, mille liikumist ei piira mitte ükski tingimus. Vaba keha saab antud asendist üle viia mistahes uude asendisse.
- *Side* on keha liikumist kitsendav tingimus. Tavaliselt moodustab sideme mingi teine keha.
- *Sidemereaktsioon ehk reaktsioonjõud* on jõud, millega sidet moodustav keha mõjub vaadeldavale kehale.
- Inseneritülesannete puhul nimetatakse sidemeid tihti ka *tugedeeks* ja vastavaid reaktsioonjõudusid *tooreaktsioonideks*.
- *Sidemetest vabastatavuse printsippi*: Iga seotud keha võib vaadelda vaba kehana kui asendada sidemed sidemereaktsioonidega.
- *Sidemete tüübidi*: sile pind, kare pind, liikumatu liigend(tugi), liukuv liigend(tugi), kerge varras, painduv ühendus jne.

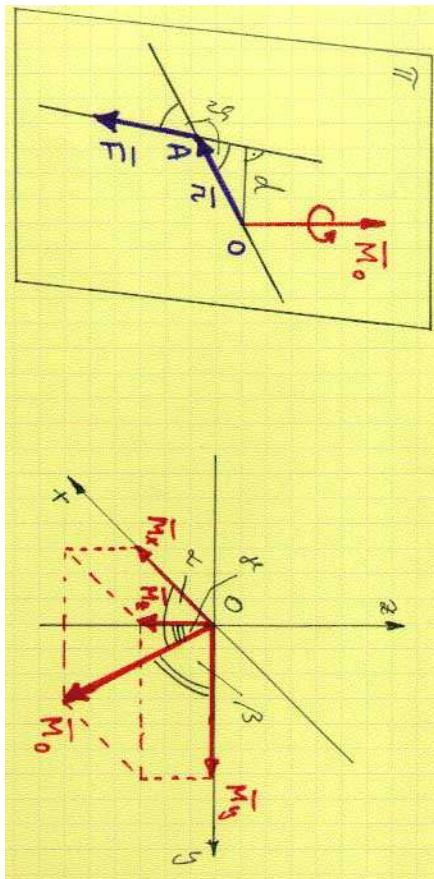
1.2. Ülevaade statika kursusest

Jõu moment ja jõupaar

Jõu momendiks punkti suhtes nimetatakse vektorit, mis võrdub jõu rakenduspunkti A kohavektori \mathbf{r} ja jõuvektori \mathbf{F} vektorkorrutisega.

$$\mathbf{M}_O = \mathbf{r} \times \mathbf{F}, \quad M_O \equiv |\mathbf{M}_O| = Fr \sin \vartheta = Fd. \quad (1.1)$$

Jõu moment iseloomustab jõu pööravat toimet.



Joonis 1.4: Jõu moment punkti suhtes.

Momentvektori \mathbf{M}_O suurus (ehk moodul) ja suund sõltub punkti O valikust kuid ei sõltu punkti A valikust jõu mõjusirgel.

Momentvektori \mathbf{M}_O mõjusirge määrab telje, mille ümber jõud \mathbf{F} püüab tekitada pöörlemist.

Põörde suund määratatakse *kruvireegliga* — kui (parema käe) kruvi teljesihili se liikumise suund ühtib momentvektori sunaga, siis keha pöörlemise suund ühtib kruvi pöörlemise suunaga. Ja vastupidi, kui kruvi pöörata keha pöörlemise suunas, siis tema teljesihilise liikumise suund ühtib momentvektori suunaga.

Jõu moment telje suhtes võrdub selle telje mistahes punkti suhtes leitud momentvektori projektsiooniga vaadeldaval teljel.

- See on üldlevinud määratlus ja selle põhjal on tegu skalaariga. Tegelikult võib ka jõu momenti telje suhtes käsitleda vektoriga.
- Praktikas leitakse moment valemist $M = \pm Fd$, s.t. jõud korda jõu õlg, ning märk määratatakse kruvireegliga.

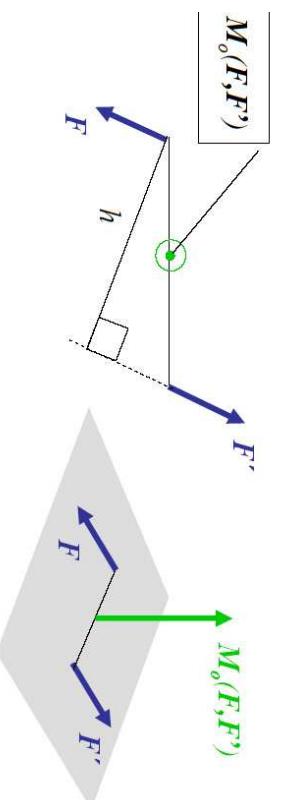
✓

1.2. Ülevaade statika kursusest

1 - 12

Jõupaari moodustavad kaks võrdvastupidist jõudu \mathbf{F} ja $-\mathbf{F}$ millel on erinev mõjusirge.

Jõupaari moment võrdub ühe jõupaari moodustava jõu momendiga teise raken-duspunkti suhtes. Jõupaari moment on *vabavektor*.



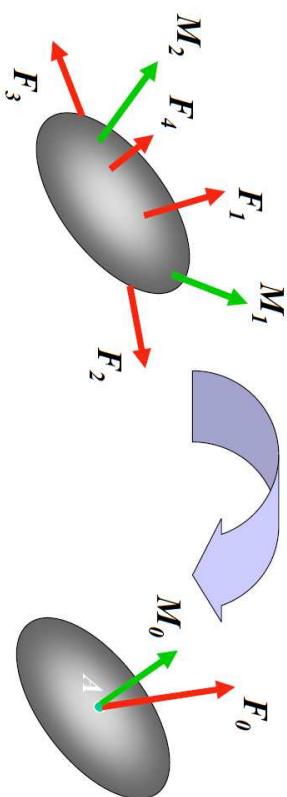
Jõupaari moment on *vabavektor*, mille moodul $M=Fh$,
kus h on jõupaari õlg.

Joonis 1.5: Jõupaar ja jõupaari moment
(Joonis on pärit prof. A. Klausoni *Tehnilise mehaanika* loengukonspeskist.)

Jõusüsteemi taandamine ja tasakaal

Lemma jõu paralleellükkest. Jäiga keha mistahes punktis A rakendatud jõu võib paralleelselt tema mõjusirgega üle kanda uude rakenduspunkti B kui lisada punktis A rakendatud jõu moment punkti B suhtes.

Staatika põhiteoreem (Poinsoot' teoreem): Iga jäigale kehale rakendatud jõusüsteemi saab asendada taandamistsentrisse rakendatud jõusüsteemi peavectoriga ja jõusüsteemi peamomendiga taandamistsentri suhtes.



Joonis 1.6: Jõusüsteemi peavektor ja peamoment.

NB! Joonisel on ebatäpsus: Taandamistsenteri tähiseks on A kuid peaks olema O .
(Joonis on pärit prof. A. Klausoni *Tehnilise mehaanika* loengukonspektist.)

1.2. Ülevaade statika kursusest

1 - 14

Jõusüsteemi peavektor: $\mathbf{F}_O = \sum_{i=1}^n \mathbf{F}_i$

Jõusüsteemi peamoment: $\mathbf{M}_O = \sum_{i=1}^n \mathbf{M}_O(\mathbf{F}_i)$, kus punkti O nimetatakse *taan-damistsentrik*. (Joonisel on kahjuks O asemel A .)

Jõusüsteem on tasakaalus parajasti siis kui peavektor \mathbf{F}_O ja mingi punkti O suhtes leitud peamoment \mathbf{M}_O on vordsed nulliga:

$$\mathbf{F}_O = \sum_i \mathbf{F}_i = 0, \quad \mathbf{M}_O = \sum_i \mathbf{M}_O(\mathbf{F}_i) = 0. \quad (1.2)$$

Skalaarsed tasakaalu tingimused:

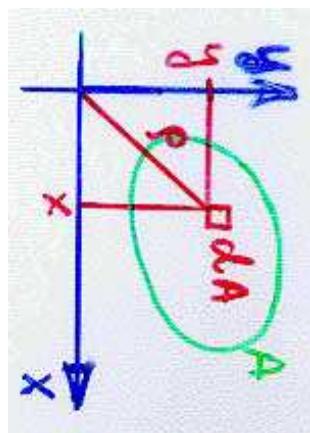
$$\left\{ \begin{array}{l} \sum_i F_{ix} = 0, \quad \sum_i F_{iy} = 0, \quad \sum_i F_{iz} = 0, \\ \sum_i M_x(\mathbf{F}_i) = 0, \quad \sum_i M_y(\mathbf{F}_i) = 0, \quad \sum_i M_z(\mathbf{F}_i) = 0. \end{array} \right. \quad (1.3)$$

Tasapinnalise kujundi pinnamomendid

$n + m$ astme pinnamoment

$$\int_A x^m y^n dA \quad (1.4)$$

Nullastme pinnamoment — pindala:



Joonis 1.7: Tasapinnalise kujundi pinnamomendid.

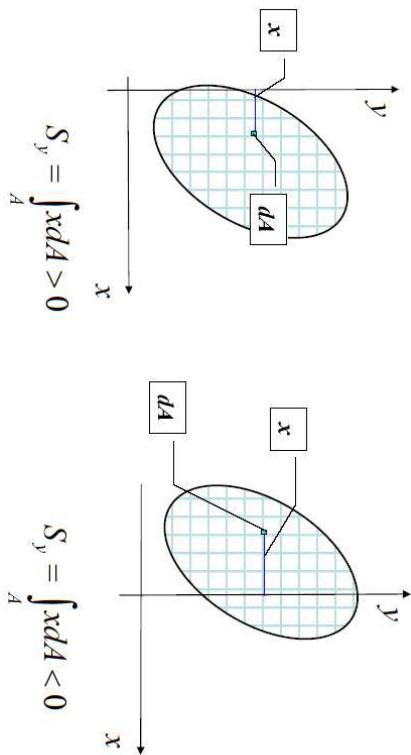
$$A = \int_A dA. \quad (1.5)$$

Esimene astme pinnamomendid — staatilised momendid:

$$S_x = \int_A y dA \quad S_y = \int_A x dA. \quad (1.6)$$

1.2. Ülevaade statika kursusest

1 - 16



Joonis 1.8: Staatiline moment.

(Joonis on pärit prof. A. Klausoni [Tehnilise mehaanika](#) loengukonspektist.)

Teise astme pinnamomendid — inertsimomendid momendid:

[telginertsimomendid](#)

$$I_x = \int_A y^2 dA, \quad I_y = \int_A x^2 dA; \quad (1.7)$$

polaarinertsimoment

$$I_\rho = \int_A \rho^2 dA; \quad (1.8)$$

tsentrifugaalnertsimoment

$$I_{xy} = \int_A xy dA. \quad (1.9)$$

- Keskteljed
- Inertsimomendid pööratud telgede suhtes
- Peainertsimomendid
 - Inertsimomendid kesktelgedega paralleelsele telgedele suhtes
 - Liitkujundi inertsimomendid

1.3. Klassikalise elastsusteooria põhieeldused ja põhihüpoteesid

1.3 Klassikalise elastsusteooria põhieeldused ja põhihüpoteesid

Klassikalise elastsusteooria = lineaarne elastsusteooria

Uurimisobjekt: ideaalselt (täielikult) elastne keha.

- *Ideaalselt elastne keha* taastab täielikult oma algse kuju ja mahu pärast välisjõudude mõju kõrvaldamist.

- Defineeritakse nn. *algolek*: välisjõudude puudumisel puuduvad kehas pinged ja deformatsioonid.

Hüpoteesid ja eeldused

- *Pidevuse hüüpotees:* eeldame, et uuritavad tähked kehad koosnevad ainest, mis täidab ruumi pidavalt
- Keha mistahes mahus puuduvad tühimikud või katkevused.
- Eeldatakse, et ideaalselt elastne keha on *homogeenne*.
 - Pingede deformatsiooni seosed on kõigis keha punktides samad.

- Eldatakse, et ideaalselt elastne keha on *isotroopne*.

– Keha elasted onadused on samad kõigis suundades.

- Superpositsiooni printsiip* ehk *jõudude mõju sõltumatuse printsiip*

– Lineaarse teoria: lineaarsed seosed ja väikesed deformatsioonid

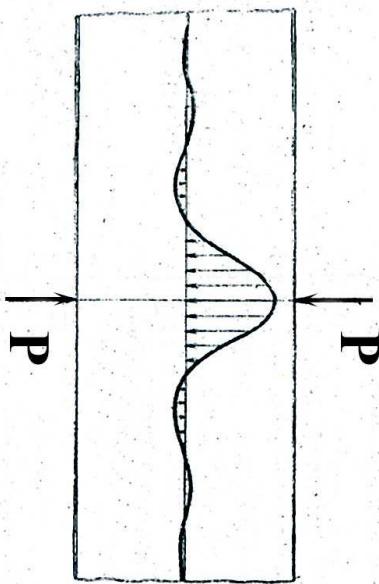
* Selle asemel, et uurida jõusüsteemi tervikmõju kehale võib uurida iga üksikjõu mõju eraldi ja tulemused liita. Teisisõnu, lineaarses elastsusteoorias loetakse erinevate lahendite summa alati lahendiks.

- Saint Venant'i printsiip*. Kaks sõnastust:

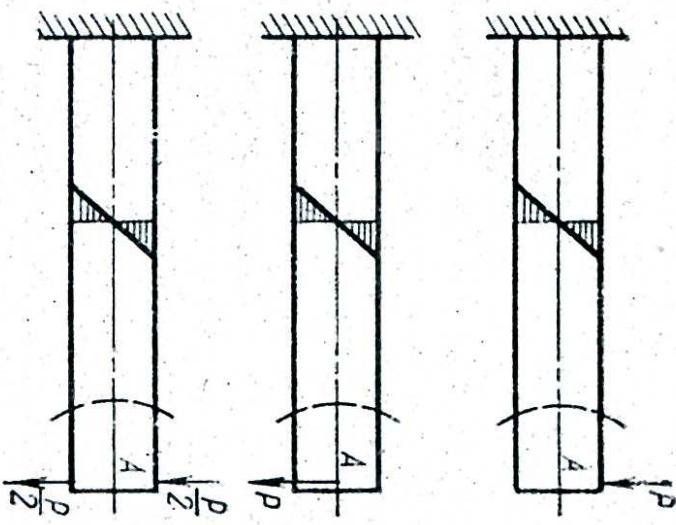
- Tasakaalus olevate jõudude rakendamine mingil väikesel keha osal kutsub esile vaid lokaalseid pingeid rakenduskoha lähiümbruses (Joon. 1.9 a).
- Koormuse rakenduspunktist piisavalt kaugel ei sõltu pinged oluliselt koormuse rakendusviisist, st. jaotusest keha pinnal (Joon. 1.9 b).

1.3. Klassikalise elastostatooriat põhieeldused ja põhihüpoteesid

a)



b)



Joonis 1.9: Saint Venant'i printsiip: a) kahe taskakaalus olava jõu poolt põhjustatud normaalpingete epüür; b) kolm erinevalt jaotunud koormust, millel on sama peavektor.

- *Elastsussteoria põhiülesanded* on elastses kehas välimõjude toimel tekki-vate pingete ja deformatsioonide määramine.
- Kui pole tarvis arvestada termilisi efekte, siis vaadeldakse välimõjudena vaid välsijõudusid.

- Klassikalises elastsusteoorias on
 - pingete ja deformatsioonide vahelised seosed lineaarsed,
 - siirded (ehk paigutised) väikesed võrreldes kehadе joommõõtmetega,
 - deformatsioonid (suhtelised pikenemised ja nihkenurgad) väikesed võrreldes ühega.

1.4. Tugevusõpetus ja klassikaline elastsusteooria

1.4 Tugevusõpetus ja klassikaline elastsusteooria

Tugevusõpetus on mehaanika haru, mis uurib konstruktsioonielementide piisava tugevuse, jäikuse ja stabiilsuse saavutamist võimalikult ökonomsel moel.

- *Tugevus* on konstruktsioonielemendi võime kanda koormust ilma purunemata.
- *Jäikus* on konstruktsioonielemendi võime kanda koormust ilma liigelt de-formeerumata.
- *Stabiilsus* on konstruktsioonielemendi võime kanda koormust ilma stabiil-set olekut kaotamata.

TTÜ ehitusteaduskonnas õpetatakse staatikat ja tugevusõpetust tehniline me-haanika kursuse raames:

„*Tehniline mehaanika*“ = „*Staatika*“ + „*Tugevusõpetus*“.

Tugevusõpetuses on kasutusel kõik lineaarse elastsusteooria põhieeldused ja hüpoteesid, kuid tehakse veel ka täiendavaid lihtsustusi. Näiteks, talade painde korral uuritakse tala asemel vaid tema telje deformeerunud kuju, jms. Esimärgiks on saada võimalikult lihtsad mudelid, mille abil saaks adekvaat-selt kirjeldada tehnikas kasutatavate lihtsamate konstruktsioonide ja nende ele-mentide mehaanikalist käitumist. Tugevusõpetuse meetoditega leitud lahendeid

(pingete, siirete või deformatsioonide avaldisi) nimetatakse klassikalises (ehk lineaarses) elastsusteeorias *elementaarteooriale*²³ vastavateks lahenditeks, tihti ka *0-järku lahendiks* või *0-järku aproksimatsiooniks*.

Tugevusõpetuse (ja mitte ainult tugevusõpetuse) probleemide lahendamisel ei võeta arvesse kõiki vaadeldava keha omadusi, vaid kasutatakse nn. arvutusskeemi.

- *Arvutuskeem* on konstruktsiooni või konstruktsioonielemendi lihtsustatud mudel, mis võtab arvesse vaid vaadeldava ülesande eisukohalt olulisi omadusi
- *Algmöötmete printsip*: teostatakse arvutused algmöötmetega ja jäetakse arvestamata deformatsioonid⁴.

Lisaks pingete ja deformatsioonide leidmisele on tugevusõpetuse põhisuks tugevusarvutuste meetodite loomine ja rakendamine. Just tugevusarvutuste põhjal dimensioneeritakse konstruktsionielementid. Nii elastsusteoorias kui tugevusõpetuses on uuritavateks konstruktsioonielementideks elasetsed kehad.

⁴Seda printsipi saab loomulikult kasutada vaid seni kuni keha mõõmed ei muutu deformeerimise käigus oluliselt.

1.4. Tugevusõpetus ja klassikaline elastsusteooria

1 - 24

Kehade liigitus vastavalt nende möötmetele. Tahkise mehaanikas (k.a. tugevusõpetus) on kombeks jagada uuritavaid kehasid kolme klassi:

1. *Varras*⁵ ja *talg*⁶. Keha, mille üks mõõde on suur võrreldes teistega nime tatakse *vardaks*.
 - Paindele töötavat varraast nimetatakse *talaks*.
 - *Varda telg* on joon, mis läbib varda ristlõigete pinnakeskmeid.
 - Vastavalt telje kujule saab vardaid jaotada *sirgeteks* ja *kõverateks*.
 - Kõvere varda erijuhuks on *murdjooneline varras*.
 - Eristatakse ka ühtlasi ja muutuva ristloikega vardaid.
2. *Plaat ja koorik*. Keha, mille üks mõõde on väike, vörreldes teistega nime tatakse *koorikuk*.
 - Koorikut, mille kõverus on null (kõverusraadius on lõpmata suur) nimetatakse *plaadiks*.

⁵I. k. *bar*

⁶I. k. *beam*

3. *Massiivne keha ehk 3D keha*. Keha, mille kõik kolm mõõdet on sama suurustjärku, nimetatakse massiivseks kehaks.

Vardaid võiks nimetada ka 1D kehaks ja plaate ning koorikuid 2D kehadeks. *Tugevusõpetuse kursuses tegeldakse tavaliselt vaid varraste ja taladega, elastsusteoorias aga lisaks ka plaatide, koorikute ja massiivsete kehadega.*

Tugevusõpetus vs lineaarne elastsusteooria – ühiseid ja erinevaid jooni

- Kuna tugevusõpetus põhineb lineaarsel elastsusteoorial, siis on neil kahel ainel väga palju ühist — materjalid on lineaarselt elastsed, homogeensed, isotroopsed; kehtib Saint Venant'i printsip jne.
- Teisest küljest on tugevusõpetuse puhul tegu maksimaalselt lihtsustatud teoriaga — seega leiavad paljud probleemid lineaarses elastsusteoorias käsitlemist vähem lihtsustatud kujul.
- Näiteks talade paine.
- *Bernoulli hüpotees ehk ristlõigete tasandilisuse hüpotees*⁷ ei kehti lineaarses elastsusteoorias alati.

⁷Ristlõiked, mis olid enne deformatsiooni tasapinnalised, jäavad ka peale deformatsiooni tasapinnaliseks.

1.4. Tugevusõpetus ja klassikaline elastsusteooria

- Mitmed lineaarse elastsusteooria uuritavad probleemid pole aga üldse tugevusõpetuse uurimisobjektiks, näiteks plaatide paine.
- Käesolevas kursuses toome alati välja, millised tugevusõpetuses kasutatakavad täiendavad lihtsustused on ühe või teise ülesande lahendamise juures kasutusel.

Käesolevas kursuses on peamiseks uurimisobjektiks valitud elastne varras (talla). Selleks on kaks põhjust: 1) varras on lihtsaim võimalik uurimisobjekt ja 2) sel juhul on huviilistel peale „Elastsusteooria aluste” kursuse läbimist võimalik õppida tugevusarvutusi käsitlevat kursust „Tehniline mehaanika II”. Lisaks siisjoudude määramisele (kus pole vahet, kas tegu on tegevusõpetuse või lineaarse elastsusteooriaga) õpitakse arvutama pingeid ja deformatsioone varda punktis ni tugevusõpetuse kui ka lineaarse elastsusteooria meetoditega. Harjutustundiides piirduvatakse peaasjalikult elementaarsteooriale vastavate ülesannetega.