

DINAMIKA REALIZACIJE PROGRAMA PREDMETA DINAMIKA

III. TREĆA NEDELJA

Principi mehanike.

Princip ravnoteže. Princip rada. Princip dejstva. Princip prinude. Newton-ovi principi. Primeri.

IV. ČETVRTA NEDELJA

Teoreme mehanike.

Teorema o promeni impulsa kretanja. Teorema o promeni kinetičke energije. Promena Hamiltonijana. Teorema o promeni mehaničke energije. Teorema o upravljivosti kretanja. Teoreme o optimalnom kretanju upravljivih sistema i optimalnom upravljanju kretanjem. Newton-ovi zakoni.

Principi mehanike.

*Pod pojmom **principa ili načela mehanike** podrazumevamo iskaz **opšteg značenja** pomoću uvedenih pojmova i definicija mehanike, čija istinitost ne podleže dokazivanju.*

Principi mehanike ili *načela mehanike* moraju biti *saglasni sa preprincipima ili prednačelima*.

Opšti principi ili opšta načela jesu *i uslovi* iz kojih se mogu izvesti *jednačine kretanja materijalne tačke i materijalnog sistema*, i obrnuto, oni su posledice tih jednačina kretanja. Oni pokazuju osobine kretanja materijalne tačke, odnosno sistema materijalnih tačaka i potpuno su ekvivalentne jednačinama kretanja.

Opšte principe mehanike možemo podeliti u dve grupe: *diferencijalne i integralne principe*.

Diferencijalni principi omogućavaju da se iz njih izvedu *diferencijalne jednačine kretanja*.

Integralni principi karakterišu i putanje materijalnih računaka.

Grupi *diferencijalnih principa* pripadaju: *Dalamberov princip, Lagrangeov princip virtualnih pomeranja i Gausov princip najmanjeg odstupanja (ili prinude)*.

Grupi *integralnih principa* pripadaju: *Hamiltonov princip najmanjeg dejstva, Lagranž-Mopertiev princip najmanjeg dejstva*.

Hamiltonov princip najmanjeg dejstva se najviše koristi u problemima teorijske fizike i i kvantne mehanike. *Lagranž-Mopertiev princip najmanjeg dejstva se najviše koristi u Teoriji elastičnosti i Teoriji oscilacija i zadacima sa deformacionim radom. Oba ta principa su varijacionog karaktera..*

Pored ovih glavnih principa postoje i drugi, a među njima: *Jakobijev princip (Jacobi), Helmholtcov (Helmholtz), Hercov (Hertz), Pfafov (Pfaff) i drugi*,

Prva dva integralna principa su našla veliku primenu u tehnici pa ćemo ih detaljnije proučiti i primenjivati.

Princip dinamičke ravnoteže.

*Materijalno kruto telo je u **dinamičkoj ravnoteži** ako su zbirovi svih sila koje dejstvuju u pojedinim dinamičkim (materijalnim) tačkama tog tela jednaki nuli.*

Ovaj princip se može izraziti matematički:

I^ za jednu materijalnu tačku na koju dejstvuje sistem od k sila \vec{F}_i , $i = 1, 2, \dots, k$*

$$\sum_{i=1}^{i=k} \vec{F}_i = 0$$

2* za materijalni sistem kod koga na svaku materijalnu tačku mase m_ν , $\nu = 1, 2, \dots, N$ dejstvuje sistem sila $\vec{F}_{\nu i}$, $\nu = 1, 2, \dots, N$, $i = 1, 2, \dots, k_\nu$

$$\sum_{\nu=1}^N \sum_{i=1}^{k_\nu} \vec{F}_{\nu i} = 0 \quad \text{i} \quad \sum_{\nu=1}^N \sum_{i=1}^{k_\nu} [\vec{r}_\nu, \vec{F}_{\nu i}] = 0$$

U saglasnosti sa osnovnim odredjenjem, definicijom sile inercije kao vektorske invarijante

$$\vec{I}_F(t) \stackrel{\text{def}}{=} -m\vec{a}(t) \quad \text{ili} \quad \vec{I}_F(t) \stackrel{\text{def}}{=} -m \frac{d\vec{v}(t)}{dt}$$

i zakonima dinamike, jednačina (relacija) principa dinamičke ravnoteže, u vektorskom obliku, se može napisati:

1* za slobodnu materijalnu (dinamičku) tačku u obliku

$$\vec{I}_F + \sum_{i=1}^{i=k} \vec{F}_i = 0$$

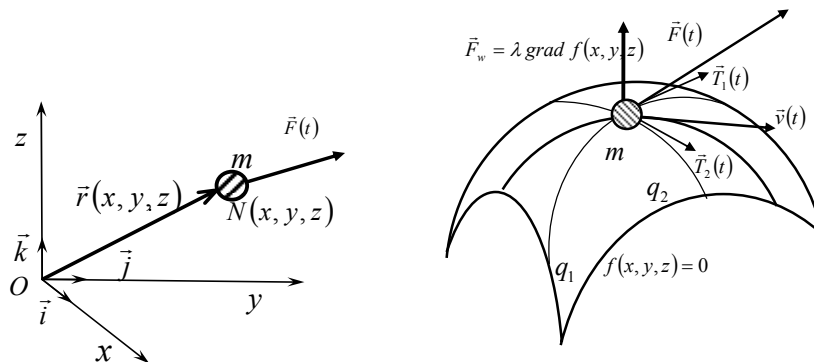
Ili

$$(-m\vec{a}(t)) + \sum_{i=1}^{i=k} \vec{F}_i = 0$$

Ili

$$\left(-m \frac{d\vec{v}(t)}{dt}\right) + \vec{F} = 0$$

gde je $\vec{F}(t)$ zbir svih aktivnih sila koje dejstvuju na slobodnu pokretnu materijalnu tačku.



2* za materijalnu (dinamičku) tačku na koju dejstvuje jedna geometrijska, skleronomna idealna veza oblika $f(x, y, z) = 0$, u obliku

$$\vec{I}_F + \sum_{i=1}^{i=k} \vec{F}_i + \lambda \text{grad } f(x, y, z) = 0$$

Ili

$$\left(-m \frac{d\vec{v}(t)}{dt}\right) + \sum_{i=1}^{i=k} \vec{F}_i + \lambda \text{grad } f(x, y, z) = 0$$

Ili

$$\left(-m \frac{d\vec{v}(t)}{dt}\right) + \vec{F} + \lambda \text{grad } f(x, y, z) = 0$$

gde λ nepoznati Lagrange-ov množilac veze $f(x, y, z) = 0$, a brzina $\vec{v}(t)$ materijalne tačke zadovoljava uslov da je tangencijalna na površ veze

$$(\vec{v}(t), \text{grad } f(x, y, z)) = 0$$

jer reakcija (otpor) idealne veze $\vec{F}_w = \lambda \text{grad } f(x, y, z)$ je upravna na tangencijalnu površ idealne veze I to je sila medjudejstva izmedju materijalne tačke i površi po kojoj se kreće i u kojoj leži brzina $\vec{v}(t)$ materijalne tačke.

Zaključak 1. Ako na slobodnu materijalnu tačku ne djeluje sila, ili je vektorski zbir aktivnih sila jednak nuli, onda se materijalna tačka kreće konstantnom brzinom jednakom brzini kretanja u početnom trenutku. Ako je početna brzina bila jednaka nuli tada materijalna tačka ostaje u mirovanju. To sledi iz sledećih uslova:

$$\left(-m \frac{d\vec{v}(t)}{dt}\right) = 0 \Rightarrow \vec{v}(t) = \vec{v}(t_0) = \text{const}$$

Zaključak 2. Ako je zbir sila veze i aktivnih sila, koje djeluju na materijalnu (dinamičku) tačku na koju djeluje jedna geometrijska, skleronomna idealna veza oblika $f(x, y, z) = 0$ jednak nuli, ona se materijalna tačka kreće konstantnom brzinom jednakom brzini kretanja u početnom trenutku. Ako je početna brzina bila jednaka nuli tada materijalna tačka ostaje u mirovanju.

To sledi iz sledećih uslova: za rezultantu aktivnih sila i sila veze

$$\vec{F} + \lambda \text{grad } f(x, y, z) = 0$$

i principa dinamičke ravnoteže:

$$\left(-m \frac{d\vec{v}(t)}{dt}\right) = 0 \Rightarrow \vec{v}(t) = \vec{v}(t_0) = \text{const}$$

Princip dinamičke ravnoteže je drugačija formulacija Dalamber-ovog principa preko osnovnih odredjenja.

U izvornom obliku Dalamber je definisao ovaj princip uvodeći pojam efektivne sile \vec{F}_e i koja je razlika između aktivnih sila i izgubljenih sila (sila otpora veze) i za materijalnu tačku princip se može formulisati u obliku:

$$m\vec{a}(t) = \vec{F} + \vec{F}_w = \vec{F}_e$$

i za sistem materijalnih tačaka:

Materijalni sistem kod koga na svaku materijalnu tačku mase m_ν , $\nu = 1, 2, \dots, N$ djeluje sistem sila $\vec{F}_{\nu i}$, $\nu = 1, 2, \dots, N$, $i = 1, 2, \dots, k_\nu$ formulacija Principa dinamičke ravnoteže je:

$$\sum_{\nu=1}^N \sum_{i=1}^{k_\nu} \vec{F}_{\nu i} - \sum_{\nu=1}^N \sum_{i=1}^{k_\nu} \vec{F}_{\nu i e} = \sum_{\nu=1}^N \sum_{i=1}^{k_\nu} \vec{F}_{\nu i b} = 0 \quad \text{i} \quad \sum_{\nu=1}^N \sum_{i=1}^{k_\nu} [\vec{r}_\nu, \vec{F}_{\nu i}] - \sum_{\nu=1}^N \sum_{i=1}^{k_\nu} [\vec{r}_\nu, \vec{F}_{\nu i e}] = \sum_{\nu=1}^N \sum_{i=1}^{k_\nu} [\vec{r}_\nu, \vec{F}_{\nu i b}] = 0$$

jer se unutrašnje sile i sile veze koje dolaze u parovima poništavaju,

Za pokretni sistem materijalnih tačaka zbir momenata svih sila, aktivnih i sila otpora veza za pol u koordinatnom početku je također jednak nuli.

Prethodni sistem od dve vektorske jednačine je iskaz (izraz) **Dalamberovog principa** koji glasi:

Kad u nekom sistemu materijalnih tačaka sile razložimo na efektivne i izgubljene, onda su ove poslednje u ravnoteži.

Dalamber (*Jean Le Rond d'Alambert* (1717-1783)) je napisavši fundamentalno delo "Traite de Dynamique", koje je objavljeno 1743. godine i u njemu definisao princip dinamičke ravnoteže.

U izvornoj formulaciji ovog principa Dalamber ne govori o silama nego o promeni količine kretanja u kratkom vremenskom intervalu.

1740. godine **Leonid Ojler** u "Komentarima Petrogradske akademije nauka" postavio je princip koji se bitno ne razlikuje od Dalamberovog. Formulacija tog njegovog principa je:

Za sistem materijalnih tačaka sistem efektivnih sila ekvivalentan je sistemu napadnih (aktivnih) sila.

Dalamberov princip se obično primenjuje u trećem obliku uvodeći pojam sile inercije, kao što smo uradili definišući princip dinamičke ravnoteže.

Koriste se i sledeće formulacije (iskazi) za **Dalamberov princip**:

Za vreme kretanja materijalne tačke sila inercije stoji "u ravnoteži" sa svim silama koje deluju na materijalnu tačku.

U sistemu materijalnih tačaka, koji je u kretanju, i sile inercije obrazuju sistem sila koji je "u ravnoteži".

Uloga i značaj **Dalamberovog principa** je velika, jer omogućava da se *dinamički problemi* rešavaju *statičkim metodama* ispitujući ravnotežu aktivnih sila, sila veze i sila inercije, pri kretanju sistema materijalnih tačaka. Pri tome ne treba gubiti iz vida da se svojstva dinamike sistema bitno razlikuju od svojstava statike sistema.

Princip rada.

Za ovaj princip – **princip rada** nisu dovoljni do sada definisani pojmovi i odredjenja. Potrebno je definisati *pojam rada* i zato uvodimo **peto odredjenje - definicijom rada**.

Definicija 5. Elementarni rad sile \vec{F} na stvarnom elementarnom pomeranju $d\vec{s} = d\vec{r}$ duž putanje s kretanja materijalne tačke je skalarni proizvod te sile \vec{F} i elementa stvarnog elementarnog pomeranja $d\vec{s} = d\vec{r}$ duž putanje s kretanja i to pišemo u obliku:

$$dA^{\vec{F}} = (\vec{F}, d\vec{s})$$

Ukupan rad sile \vec{F} na stvarnom putu pomeranju duž putanje s kretanja materijalne tačke je ukupan zbir svih elementarnih radova $dA^{\vec{F}} = (\vec{F}, d\vec{s})$ ili integral skalarnog proizvoda te sile \vec{F} i elementa stvarnog elementarnog pomeranja $d\vec{s} = d\vec{r}$ duž putanje s kretanja i to pišemo u obliku:

$$A^{\vec{F}} = \int_0^s dA^{\vec{F}} = \int_0^s (\vec{F}, d\vec{s})$$

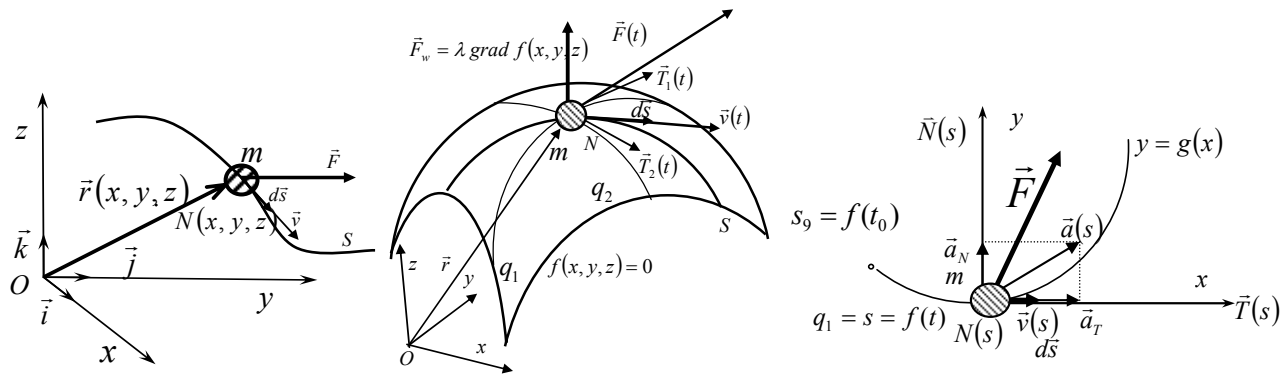
Definicijom **skalarnog odredjenja - elementarnog rada sile \vec{F} na stvarnom elementarnom pomeranju $d\vec{s} = d\vec{r}$ duž putanje s kretanja materijalne tačke** uspostavljena je skalarna veza između sila (aktivne \vec{F} , ili reaktivne \vec{F}_w odnosno sile inercije \vec{I}_F) i pomeranja duž puta s materijalne tačke m .

Kako je **vektorskom invarijantom** – silom inercije \vec{I}_F uspostavljena veza između mase m materijalne tačke, rastojanja i vremena i dimenzija intenziteta sile inercije kretanja materijalne tačke dobijena u obliku $\dim|\vec{I}_F| = MLT^{-2}$, gde smo sa M označili dimenziju mase, čija jedinica je $[gr]$ mase ili $[kg]$ mase, sa L označili dimenziju dužine, čija jedinica je $[cm]$ dužine ili $[m]$ dužine, sa T dimenziju vremena, čija je jedinica $[sec]$, kao i da smo time odredili dimenziju intenziteta aktivnih sila \vec{F} , kao i dimenziju intenziteta reaktivnih \vec{F}_w nije teško odrediti dimenziju elementarnog rada, kao i dimeziju ukupnog rada sile na predjenom putu pokretne materijalne tačke u nekom intervalu vremena. Dimenzija rada sile \vec{F} na stvarnom pomeranju duž putanje s kretanja materijalne tačke je:

$$\dim A^{\vec{F}} = MLT^{-2}L = ML^2T^{-2}$$

Kako je jedinica sile inercije $[kgm\ sec^{-2}]$ ili $[N]$ to je jedonica rada $[kgm^2\ sec^{-2}]$ ili $[Nm]$ ili $[J]$.

Na slikama su za različite slučajeve kretanja materijalne tačke mase m na koju deluje aktivna sila \vec{F} prikazani putanja S kretanja, stvarno elementarno pomeranje $d\vec{s} = d\vec{r}$ duž putanje s kretanja materijalne tačke koje je kolijearno sa brzinom \vec{v} i pada u pravac tangente na putanju kretanja tačke.



Za razliku od četiri definicije osnovnih odredjenja, kojima su uvedene **vektorske invarijante**, brzina \vec{v} , ubrzanje \vec{a} , impuls kretanja \vec{p} i sila inercije \vec{I}_F pokretne materijalne tačke, čiji je položaj u kretanju određen vektorom položaja $\vec{r}(t)$, ova definicija uvodi peto **osnovno odredjenje** koje je **skalarna invarijanta**. Time je u **teoriju dinamike** uvedena, pored vektorskih, i **skalarna invarijanta**.

Integral u definicija rada $A^{\vec{F}} \stackrel{\text{def}}{=} \int_0^s (\vec{F}, d\vec{s})$ je krivolinijski i u opštem slučaju zavisi od puta

integraljenja i funkcija je položaja pokretne dinamičke tačke na putanji određenih kinematičkih i dinamičkih parametara od kojih zavisi familija mogućih trajektorija materijalne tačke definisanih odgovarajućim početnim položajima i brzinama. Podintegralne vektorske funkcije su sile, odnosno koordinate sile i u opštem slučaju zavise od vektora položaja \vec{r} i vektora brzine \vec{v} materijalne tačke, ili odgovarajućih njihovih koordinata, a u slučaju kada je reč o radu sile inercije onda zavise i od ubrzanja \vec{a} , odnosno njegovih koordinata.

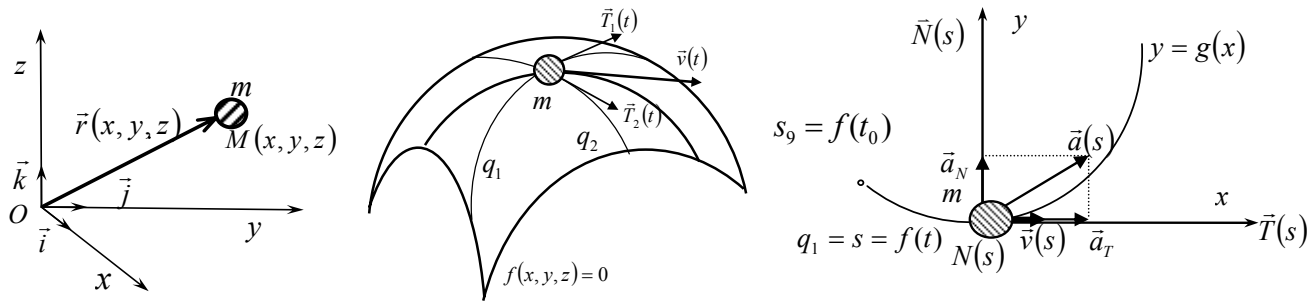
Za pojedine sile \vec{F} , naprimer $\vec{F}(\vec{r})$, **elementarni rad** $dA^{\vec{F}}$ te sile \vec{F} na stvarnom elementarnom pomeranju $d\vec{s} = d\vec{r}$ duž putanje s kretanja materijalne tačke uzima oblik :

$$dA^{\vec{F}} \stackrel{\text{def}}{=} (\vec{F}, d\vec{s}) = dU$$

i **predstavlja totalni diferencijal neke funkcije** dU , koju smo označili sa U , taj integral se može **integraliti nezavisno od puta** o putanje integracije i **predstavlja invarijantu** u odnosu na put integraljenja i zavisi samo od početnog i krajnjeg položaja materijalne tačke na putani kretanja materijalne tačke. Za taj slučaj možemo za **ukupan rad sile** \vec{F} na bilo kom stvarnom putu pomeranju duž putanje s kretanja materijalne tačke da napišemo samo u funkciji konetičkih parametara kretanja tačke u početnom i krajnjem položaju na putanji u obliku:

$$A^{\vec{F}} \stackrel{\text{def}}{=} \int_{s_0}^s (\vec{F}, d\vec{s}) = \int_{s_0}^s dU = U - U_0$$

Funkcija $U(\vec{r}, \dot{\vec{r}})$, u opštem slučaju, zavisi od vektora položaja \vec{r} i vektora brzine \vec{v} i to je **funkcija sile**. Funkcija $E = -U$, koja je suprotnog znaka od funkcije sile $U(\vec{r}, \dot{\vec{r}})$ je **funkcija energije ili kraće energija**, a u specijalnim slučajevima to može biti **promena ukupne energije kretanja materijalne tačke** ΔE , ili pak njen deo: $\Delta E_p(\vec{r})$ **promena potencijalne energije** kada sila zavisi od vektora položaja \vec{r} pokretne dinamičke tačke, ili $\Delta E_k(\vec{r}, \vec{v})$ **promena kinetičke energije** kada ona zavisi i od vektora brzine \vec{v} kretanja materijalne tačke, što zavisi od **prirode sile čiji rad i energiju određujemo**. Ako se radi o elektomehaničkom sistemu, onda ova energija ima i još i druga svojstva u zavisnosti od svojstava elektrodinamičkih sila čiji rad određujemo.



Rad sile inercije.

Imajući u vidu definiciju sile inercije $\vec{I}_F(t) \stackrel{\text{def}}{=} -m \frac{d\vec{v}(t)}{dt}$, kao *vektorske invarijante* i jednog od osnovnih odredjenja dinamike, kao i definiciju rada sile kao *skalarne invarijante* za **rad sile inercije** $\vec{I}_F(t)$ na stvarnom putu pomeranju duž putanje s kretanja materijalne tačke m koja se kreće brzinom \vec{v} možemo da pišemo sledeću relaciju_

$$A^{\vec{F}} \stackrel{\text{def}}{=} \int_{s_0}^s (\vec{F}, d\vec{s}) = \int_{t_0}^t \left(-m \frac{d\vec{v}}{dt}, \vec{v} dt \right) = -m \int_{\vec{v}_0}^{\vec{v}} (\vec{v}, d\vec{v}) = -\frac{m}{2} (v^2 - v_0^2) = -(E_k - E_{k0})$$

Za **rad sile inercije** $\vec{I}_F(t)$ na stvarnom putu pomeranju duž putanje s kretanja materijalne tačke m koja se kreće brzinom \vec{v} , a u početnom položaju je imala početnu brzinu jednaku nuli, $v_0 = 0$ možemo da pišemo sledeću relaciju

$$A^{\vec{F}} \stackrel{\text{def}}{=} \int_{s_0}^s (\vec{F}, d\vec{s}) = \int_{t_0}^t \left(-m \frac{d\vec{v}}{dt}, \vec{v} dt \right) = -m \int_0^v (\vec{v}, d\vec{v}) = -\frac{m}{2} v^2 = -E_k$$

Iz poslednje relacije sledi **zaključak**: Rad sile inercije $\vec{I}_F(t)$ na stvarnom putu pomeranju duž putanje s kretanja materijalne tačke m koja se kreće brzinom \vec{v} , a u početnom položaju je imala početnu brzinu jednaku nuli, $v_0 = 0$ jednak negativnoj vrednosti njene kinetičke energije E_k .

Kinetička energija se naziva i imenom "živa sila".

Potencijalna energija

Za sve sile koje imaju funkciju sile $U(\vec{r})$ ili $U(x, y, z)$ možemo da napišemo da je sila $\vec{F}(\vec{r})$ ili $\vec{F}(x, y, z)$ gradijent te skalarne funkcije u obliku:

$$\vec{F} = \text{grad} U(\vec{r}).$$

Kako je:

$$(\vec{F}, d\vec{s}) = (\text{grad} U, d\vec{r}) = dU$$

to je rad te sile $\vec{F} = \text{grad} U(\vec{r})$ na stvarnom putu pomeranju duž putanje s kretanja materijalne tačke m koja se kreće brzinom \vec{v} je:

$$\int_{s_0}^s (\vec{F}, d\vec{s}) = \int_{\vec{r}_0}^{\vec{r}} (\text{grad} U, d\vec{r}) = \int_{U_0}^U dU = U - U_0 = -E_p$$

Iz poslednje relacije sledi **zaključak**: Rad sile $\vec{F} = \text{grad} U(\vec{r})$, koja ima funkciju sile $U(\vec{r})$, na stvarnom putu pomeranju duž putanje s kretanja materijalne tačke m koja se kreće brzinom, jednak negativnoj vrednosti njene potencijalne energije E_p sa tačnošću do jedne aditivne konstante.

Rad sila otpora veza

Za slučaj neidealnih veza zaključili smo da ukupna sila otpora veza \vec{F}_w ima dve komponente normalnu $\vec{F}_{wN} = \lambda \text{grad } f(\vec{r})$ i tangencijalnu \vec{F}_{wT} za čije definisanje su nam potrebni i eksperimentalni podaci (naprimera za silu trenja - koeficijent trenja μ).

Rad ukupne sile otpora veza \vec{F}_w , koja ima dve komponente, na stvarnom putu pomeranju duž putanje s kretanja materijalne tačke m , koja se kreće brzinom \vec{v} , je:

$$A^{\vec{F}_w} \int_{s_0}^s (\vec{F}_w, d\vec{s}) = \int_{\vec{r}_0}^{\vec{r}} (\vec{F}_{wT} + \lambda \text{grad } f(\vec{r}), d\vec{r}) = \int_{\vec{r}_0}^{\vec{r}} (\vec{F}_{wT}, d\vec{r})$$

jer je jednačina veze $f(\vec{r}) = 0$, pa je:

$$A^{\vec{F}_{wN}} \int_{s_0}^s (\vec{F}_{wN}, d\vec{s}) = \int_{\vec{r}_0}^{\vec{r}} (\lambda \text{grad } f(\vec{r}), d\vec{r}) = f(\vec{r}) - f(\vec{r}_0) = 0$$

Na osnovu prethodnog možemo izvesti sledeće **zaključke**:

Zaključak 1. Rad sile otpora $\vec{F}_{wN} = \lambda \text{grad } f(\vec{r})$ idealne geometrijske veze $f(\vec{r}) = 0$ na stvarnom putu pomeranju duž putanje s kretanja materijalne tačke m , koja se kreće brzinom \vec{v} jednak je nuli.

Zaključak 2. Za određivanje rada tangencijalne komponente \vec{F}_{wT} sile otpora za čije definisanje su nam potrebni i eksperimentalni podaci mora se određivati u svakom konkretnom slučaju pojedinačno. Ta tangencijalna komponenta \vec{F}_{wT} se najčešće javlja kao funkcija brzine \vec{v} materijalne tačke te je za određivanje rada te komponente sile otpora najčešće potrebno poznavati i konačne jednačine kretanje ili druge relacije pomoću kojih je moguće odrediti brzinu u funkciji položaja pokretne materijalne tačke.

Rad sila otpora proporcionalne brzini

Rad sile otpora proporcionalne brzini $\vec{F}_{wT} = -b\vec{v}$, na stvarnom putu pomeranju duž putanje s kretanja materijalne tačke m , koja se kreće brzinom \vec{v} je:

$$A^{\vec{F}_{wT}} \int_{s_0}^s (\vec{F}_{wT}, d\vec{s}) = \int_{\vec{r}_0}^{\vec{r}} (-b\vec{v}, d\vec{r}) = -b \int_{\vec{r}_0}^{\vec{r}} (\vec{v}, d\vec{r})$$

Formulacija principa rada

$$\sum_{i=1}^{i=N} \Delta A^{\vec{F}_i} = 0$$

$$\sum_{i=1}^{i=N} (\vec{I}_F + \vec{F}_i + \vec{F}_{w,i}, \Delta \vec{r}_i) = 0$$

$$\sum_{i=1}^{i=N} (\vec{I}_F + \vec{F}_i + \vec{F}_{w,i}, \delta \vec{r}_i) = 0$$

Newton-ovi principi

LITERATURA

- Rašković P. Danilo, *Mehanika I - Statika*, X i dalja izdanja, Naučna knjiga, 1973, str.403.
- Rašković P. Danilo, *Mehanika II- Kinematika*, III i dalja izdanja, Zavod za izdavanje udžbenika, 1953, 1966, str.347.
- Rašković P. Danilo, *Mehanika III - Dinamika*, X i dalja izdanja, Naučna knjiga, 1962, str.424.
- Rašković P. Danilo, *Osnovi tenzorskog računa*, Mašinski fakultet Kragujevac, 1974.
- Rašković P. Danilo, *Analitička mehanika*, Mašinski fakultet Kragujevac, 1974.
- Rašković P. Danilo, *Teorija oscilacija*, Naučna knjiga, 1965, str. 503.
- Andjelić P. Tatomir i Stojanović Rastko, *Racionalna mehanika*, Zavod za izdavanje udžbenika, 1965, str.585.
- Andjelić P. Tatomir, *Tenzori*, Zavod za izdavanje udžbenika, 1965.
- Andjelić P. Tatomir, *Uvod u Astrodinamiku*, Posebna izdanja, Matematički vidici, Matematički institut SANU, 1983, str. 158..
- Milanković Milutin, *Nebeska mehanika*, Naučna knjiga, Beograd, 1935. 1988, str.98.
- Newton Isaak, *Philosophiae naturalis principia mathematica*, (English translation bz Robert Thoop, MA, London, 196, i ruski prevod izdanje 1996)
- Bilimović Antoan, *Racionalna mehanika I*, Beograd,1939, 1950.
- Bilimović Antoan, *Racionalna mehanika II*, Beograd,1952.
- Bilimović Antoan, *Dinamika čvrstog tela*, Beograd,1955.
- Уитекер Е.Т., *Аналитическая механика*, Москва,1937, стр, 500. (Превод са енглеског)
- Pars A.L. , *A treatise on Analytical Dynamics*, Heinemann, London, 1966.Парс А. Л., *Аналитическая динамика*, Наука, Москва,1971, стр,636.
- Vujičić A. Veljko, *Preprincipi Mehanike*, Zavod za udžbenike i nastavna sredstva 1995. стр. 214.
- Vujičić A. Veljko, *Preprinciples of Mechanics*, Posebna izdanja, Matematički institut SANU, 1999.
- Webster Gordon Arthur, *Dynamics of Particle and and Rigid, elastic and fluid bodies*, Dover Publications, 1988.
- Goroshko Oleg Aleksandrović i Hedrih (Stevanović) Katica, *Analitička dinamika diskretnih naslednih sistema*, Univerzitet u Nišu, 2001, str.429.
- Нарламов Павел Р. Подвиг Галилея, *Институт прикладной математики и механики*, 1999.
- Нарламов Павел Р. *Разномыслие в Механике*, НАНУ, Донецк, ,1993.
- Нарламов Павел Р. *Очерки об основаниимеханики*, Наукова Думка, Киев,1995.
- Goldstein Herbert, *Classical Mechanics*, Second Edition, Addison Wesley, Publishing Company, 1980.
- Лурье А.Н., *Аналитическая механика*, Москва,1961, стр,820.
- Григорьян А.Т., *Механика от Античности до наших дней*, Наука, Москва 1971, стр.219.
- Синг, Дж.,Л., *Класическая Механика*, Москва, 1983.стр. 450.
- БлехманИ.И., Мышкис А.Д., Пановко Я. Г., *Прикладная математика – Предмет, логика, особенности подходов, - Примеры из механики*, УРСС, Москва, 2005. стр. 376.
- Павловский М. А., *Теоретична механика*, Техника, Киев, 2002. стр.200.
- Халфман Р. Л., *Динамика*, Наука, Москва, 1972 стр. 568 (превод с енглеског)
- Beer P. Ferdinand and Johnston E. Russel, *Vector Mechanics for Engineers, Statics and Dznamics*, McGrawHill Book Companz, New Zork, 1988, str. 1026.
- Gantmaher Feliks Ruvimirovič, *Analitička mehanika*, Zavod za izdavanje udžbenika, 1963, str. 210. (Prevod sa ruskog Vujičić V.)
- Kojić Miloš, *Dinamika, Teorija i primeri*, Mašinski fakultet u Kragujevcu, 1976.
- Djutić Slavko, *Mehanika III i IV – Dinamika i Teorija oscilacija*, Mašinski fakultet Beograd, 1981, str. 460.
- Rusov Lazar, *Mehanika III – Dinamika*, Naučna knjiga, 1994, str.428.
- Vujanović Božidar, *Dinamika*, Univerzitet u Novom Sadu, 1992.
- Raičević Vladimir, *Mehanika - Statika*, Univerzitetu Prištini, Fakultet tehničkih nauka, Kosovska Mitrovica 2004., str. 250.