ფიზიკა

ლევან კანკაძე

5 ივნ. 2021 წ.

ზარჩევი

1	წინასიტყვაობა.	5
2	მექანიკა	7
	2.1 სტატიკა	7
	2.2 შენახვის კანონები დაჯახებებში	7
	2.3 მასათა ცენტრი	7
	2.4 შენაზვის კანონები	8
	2.5 ჭოჭონაქები	8
	2.6 კინემატიკური ბმები დინამიკის ამოცანებში	8
	2.7 მოძრაობა მოსახვევში	8
	2.8 ამოცანები	8
	2.9 მეშვიდე კლასი	8
	2.10წრეწირზე მოძრაობა	8
	2.11კოსმოსი	9
	2.11.1კეპლერის კანონები	9
		9
	2.11.3კოსმოსური სიჩქარეები	
	2.11.4ამოცანები	
3	სითბური მოვლენები	13
	3.1 ამოცანები	13
	ა.1 აააცაატის,	10
4	ელექტრობა	15
5	გეომეტრიული ოპტიკა	17
	5.1 ჩრდილი და ნაზევარჩრდილი	17
	5.2 თხელი ლინზები	
	5.3 გამოსახულების აგება ლინზებსა და სფერულ სარკეებში	
	5.4 სფერული სარკე	
	5.5 ამოგანები	

სარჩევი

თავი 1 წინასიტყვაობა.

თავი 2

მექანიკა

2.1 სტატიკა

სტატიკაში შეისწავლება მყარი სხეულების წონასწორობა, რომელზეც მოქმედებს ძალები. წონასწორობაში იგულისზმება მდგომარეობა, რომლისთვისაც, სხეულს არ გააჩნია აჩქარება, ანუ მოძრაობს თანაბრად და წრფივად, ან ნაწილობრივ, იმყოფება უძრავად ათვლის ინერციულ სისტემაში. (პრაქტიკულად ამოცანებში, დედამიწასთან დაკავშირებული ათვლის სისტემა ითვლება ინერციულად.

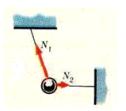
რა ძალები მოქმედებს წონასწორობაში მყოფ სზეულზე? პირველ რიგში უნდა გავიზსენოთ სიმძიმის ძალა. ეს სიმძიმის ძალა არის ტოლქმედი სზეულის შემადგენელი ნაწილაკების სიმძიმის ძალისა.

შემდეგ მოქმედებს ბმის რეაქციის ძალები - ეს ძალები ეწინააღმდეგება სხეულის მოძრაობას რომელიმე მიმართულებით.

ამიტომაც განვიხილოთ როგორაა მიმართული რამდენიმე სახის ბმის რეაქციის ძალები:

1.

 გადაბმა არის დრეკადი ძაფით, მაშინ დრეკადობის ძალა არის ყოველთვის მიმართული ძაფის გასწვრივ და "გამოდის"იმ წერტილიდან რომლითაც მიმაგრებულია სზეულზე.



სურ 2.1: A boat.

3. სახსრული შეერთება -

2.2 შენახვის კანონები დაჯახებებში

2.3 მასათა ცენტრი

მექანიკის ამოცანების ამოხსნისას, მატერიალურ წერტილთა სისტემის მასათა ცენტრის მცნების გამოყენებამ, შეიძლება ფასდაუდებელი დახმარება გაგვიწიოს. ზოგიერთი ამოცანის ამოხსნა საგ-რძნობლად მარტივდება და თვალსაჩინო ზდება, ზოლო ზოგიერთის ამოხსნა საერთოდ შეუძლებელია მისი გამოყენების გარეშე. სანამ შევუდგებით კონკრეტული ამოცანების ამოხსნას, დავიხსომოთ ძირითადი მასათა ცენტრის თვისებები, რომლების ილუსტრირებული იქნება კონკრეტული მაგალითებით.

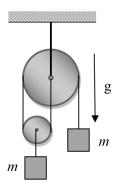
8 თავი 2. მექანიკა

2.4 შენახვის კანონები

 ${f 01.}\ m$ მასის უძრავ ბირთვს V სიჩქარით ეჯახება M მასის მოძრავი ბირთვი. იპოვეთ ბირთვების სიჩქარეები დაჯახების შემდეგ, თუ დაჯახება დრეკადია და ცენტრული. ძალის მოქმედებს წრფე გადის სხეულის მასათა ცენტრზე - სიმძიმის ცენტრი.

2.5 ჭოჭონაქები

01. იპოვეთ რა ძალით მოქმედებს ჭერზე, ნახატზე გამოსახული უმასო ჭოჭონაქების სისტემა. თოკები უჭიმვადია და უმასო, თითოეული სხეულის მასაა m. ხახუნი უგულებელყავით.



სურ 2.2: A boat.

2.6 კინემატიკური ბმები დინამიკის ამოცანებში

მექანიკის ამოცანებში ხშირად გვხდება სიტუაცია, როდესაც სხეულის მოძრაობა არ არის თავისუფალი. ეს შეზღუდვა შეიძლება იყოს განპირობებული მყარი ზედაპირებით, უჭიმვადი ძაფებით, ხისტი ღეროებით და ასე შემდეგ. მარტივ შემთხვევებში ამ შეზღუდვებს ვითვალისწინებთ ავტომატურად და არც კი ვსაუბრობთ მასზე. მაგალითად სხეულის აჩქარებას პირდაპირ მივმართავთ სიბრტყის გასწვრივ (ცხადია მყარი ზედაპირის შემთხვევაში), ბუქსირზე ჩაბმული მანქანისა და მაბუქსირებელი მანქანის სიჩქარეს ვთვლით ტოლად (ვგულისხმობთ რომ მანქანები გადაბმულია უჭიმვადი ტროსით). ხანდახან კი აუცილებელია ეს შეზღუდვა აღვწეროთ სპეციალური განტოლებების საშუალებით, რომელთაც ჩვენ ვუწოდებთ **კინემატიკურ ბმას**. განვიხილოთ რამდენიმე ამოცანა.

2.7 მოძრაობა მოსახვევში

წრეწირზე მოძრაობისას აღწერისას წრფივი სიჩქარის მცნებასთან ერთად შემოაქვთ კუთხური სიჩქარის განმარტებაც. თუკი ნივთიერი წერტილი წრეწირზე მოძრაობისას Δt დროში შემოწერს რკალს, რომლის კუთხური ზომაა $\Delta \phi$, მაშინ კუთხური სიჩქარეა $\omega = \frac{\Delta \phi}{\Delta t}$.

2.8 ამოცანები

2.9 მეშვიდე კლასი.

ამოცანა ნომერი 4. ერთ ქვეყანაში გეოლოგმა იპოვა შავი მეტეორიტი

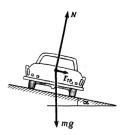
2.10 წრეწირზე მოძრაობა

01. მოტოციკლეტისტი მოძრაობს ჰორიზონტალურ ზედაპირზე v=70 კმ/სთ სიჩქარით, ბრუნდება R=100 მ რადიუსის მოსაზვევში, რა კუთხით უნდა გადაიზაროს რომ არ დაეცეს? ამოზსნა

2.11. კოსმოსი

აქაც ზაზუნის ძალაა, ძალა რომელიც აჩერებს მოტოციკლისტს, $F_{fr}=\frac{mv^2}{R}$, საყრდენის რეაქციის ძალა N=mg. მომენტების წესი სიმძიმის ცენტრის მიმართ მომცემს განტოლებას $F_{fr}\cdot l\sin\alpha=Nl\cos\alpha$. აქ მოცემული არაა μ და მაგიტომ გვჭირდება. ეს მომენტები.

02. რა მაქსიმალური v სიჩქარით შეიძლება იმოძრაოს მანქანამ α კუთხით დახრილ სიბრტყეზე თუ სიმრუდის რადიუსია R და ხახუნის კოეფიციენტი ბორბლებსა და გზას შორის არის k.



სურ 2.3: A boat.

2.11 კოსმოსი

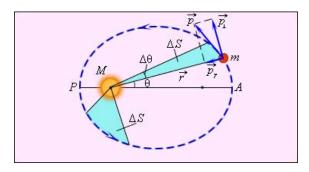
2.11.1 კეპლერის კანონები

კეპლერის პირველი კანონი

პლანეტები მოძრაობს ელიფსებზე, რომელთა ერთ-ერთ ფოკუსში იმყოფება მზე.

კეპლერის მეორე კანონი

პლანეტის რადიუს-ვექტორი დროის ტოლ შუალედებში ტოლ ფართობებს მოხვეტს.



სურ 2.4: კეპლერის მეორე კანონი - მოხვეტილი ფართობების ტოლობის კანონი.

კეპლერის მესამე კანონი

პლანეტების გარშემოვლის პერიოდების კვადრატები ისე შეეფარდება ერთმანეთს, როგორც მათი ორბიტების დიდი ნაზევარღერძების კუბები.

$$\frac{T_1^2}{T_2^2} = \frac{a_1^3}{a_2^3} \tag{2.1}$$

2.11.2 გრავიტაციული ურთიერთქმედების პოტენციალური ენერგია

r მანძილით დაშორებული m_1 და m_2 მასის ნივთიერი წერტილების გრავიტაციული ურთიერთქმე-დების პოტენციალური ენერგიის ფორმულის მიღებას ინტეგრების ცოდნა სჭირდება. ჩვენ მოვიყ-ვანთ შედეგს გამოყვანის გარეშე:

$$U = -G\frac{m_1 m_2}{r} + C (2.2)$$

10 თავი 2. მექანიკა

სადაც C ნებისმიერი მუდმივაა. მისი კონკრეტული მნიშვნელობა დამოკიდებულია ნულოვანი დონის არჩევაზე. ჩვეულებრივ, ნულად თვლიან უსასრულოდ დაშორებული სხეულების პოტენციალურ ენერგიას. ამ შემთხვევაში C=0 და

$$U = -G\frac{m_1 m_2}{r}$$

.

2.11.3 კოსმოსური სიჩქარეები

პირველი კოსმოსური სიჩქარე

პირველი კოსმოსური სიჩქარე არის ის სიჩქარე, რომელიც საჭიროა სხეულს მივანიჭოთ გასროლისას რომ არ დაეცეს უკან დედამიწაზე და გააგრძელოს მის გარშემო ბრუნვა. სხეულისთვის დავწეროთ ნიუტონის მეორე კანონი:

$$\frac{mv^2}{r_E} = G \frac{M_E m}{r_E^2} {2.3}$$

სადაც M_E არის დედამიწის მასა, r_E არის დედამიწის რადიუსი. განვიხილავთ დედამიწასთან ახლოს მბრუნავ თანამგზავრს ამიტომაც r_E არის დედამიწის რადიუსი და დედამიწის ზედაპირიდან დაშორებას არ ვითვალისწინებთ.

2.3 განტოლებიდან მივიღებთ:

$$v = \sqrt{\frac{GM_m}{r_E}} \tag{2.4}$$

თუ გავითვალისწინებთ იმასაც რომ თავისუფალი ვარდნის აჩქარება $g\,=\,GM/r_E^2$ საბოლოოდ მივიღებთ:

$$v = \sqrt{gr_E} = 7.91 \times 10^3 \, \text{d/fd}$$
 (2.5)

მეორე კოსმოსური სიჩქარე

მეორე კოსმოსური სიჩქარის მინიჭებისას სხეულს შეუძლია დატოვოს დედამიწის ორბიტა, თუკი ჩავწერთ სრულ მექანიკურ ენერგიას.

$$E = \frac{mv^2}{2} - G\frac{M_E m}{r_E} \tag{2.6}$$

ცხადოა როდესაც დედამიწის დატოგებს მას აღარ ექნება დედამიწასთან ურთიერთქმედების პოტენციალური ენერგია, და რადგან მინიმალურ სიჩქარეს ვეძებთ აღარც კინეტიკური ენერგია ექნება ორბიტის დატოგებისას მაშინ.

$$\frac{mv^2}{2} - G\frac{M_E m}{r_E} = 0 (2.7)$$

აქედან მივიღებთ:

$$v = \sqrt{\frac{2GM_E}{r_E}} \tag{2.8}$$

სადაც M_E არის დედამიწის მასა, r_E არის დედამიწის რადიუსი. რიცხვით გამოთვლისას მიიღება რომ $v=11.2\cdot 10^3$ მ/წმ.

ორივე შემთხვევაში შეიძლება გამოვიყენოთ მიახლოება, $g=GM/r_E^2$ და ზემო განტოლებებში ჩავსვათ.

მესამე კოსმოსური სიჩქარე

2.11.4 ამოცანები

01. რა დროში დაეცემა მთვარე დედამიწას თუ ის სწრაფად გაჩერდება. ამოზნსა: ამ ამოცანაში უნდა გამოვიყენოთ კეპლერის მესამე კანონი:

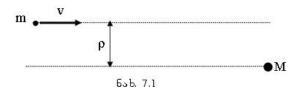
$$\frac{T_1^2}{T_2^2} = \frac{a_1^3}{a_2^3} \tag{2.9}$$

2.11. კოხმოსი

დავარდნა შეიძლება განვიზილოთ როგორც ძალიან გაწელილი ელიფსი. თუ დავუშვებთ რომ თავიდან მთვარის რადიუსი იყო a ახალი რადიუსი იქნება a/2, მაშინ ვარდნის დრო იქნება.

$$T_1^2 = T_2^2 \cdot \frac{(a/2)^3}{a^3} = T_2^2 \frac{1}{8}$$
 (2.10)

სადაც T_2 არის ძველი მთვარის პერიოდი, მაშინ დავარდნის დრო იქნება პერიოდის ნაზევარი $T_1/2$ **02.** უძრავად დამაგრებული M მასის ნივთიერი წერტილის გრავიტაციულ ველში დიდი მანძილით დაშორებული წერტილიდან (ამ მანძილზე გრავიტაციული ურთიერთქმედება შეგვიძლია უგულებელვყოთ) v სიჩქარით მოძრაობს m მასის ნივთიერი წერტილი, რომლის სამიზნე პარამეტრია ρ . იპოვეთ უმცირესი მანძილი ნივთიერ წერტილებს შორის.



სურ 2.5: ამოცანა.

ამოზსნა: იხსნება იმპულსის მუდმივობისა და ენერგიის მუდმივობით. პასუხი:

$$r_{min} = \frac{1}{v^2}$$

12 თავი 2. მექანიკა

თავი 3

სითბური მოვლენები

3.1 სითბური ბალანსი

თუ ნივთიერება დნება $+\lambda m$ გამყარება $-\lambda m$, თუ ნივთიერება ორთქლდება +rm კონდესირდება -rm.

3.2 ამოცანები.

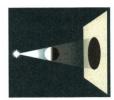
თავი **4** ელექტრობა 16 თავი 4. ელექტრობა

თავი 5

გეომეტრიული ოპტიკა

5.1 ჩრდილი და ნაზევარჩრდილი

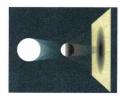
თუ სზეულს დავანათებთ წერტილოვანი წყაროდან, მაშინ საგნის ჩრდილი იქნება სრული, მკვეთრად შემოზაზული საზღვარით.



სურ 5.1: A boat.

ნაზევარჩრდილის ზომის და გეომეტრიული ფორმის განსაზღვრა შესაძლებელია გეომეტრიუ-ლი აგებით, სინათლის წრფივი გავრცელების მიზედვით.

თუკი ობიექტს ვანათებთ გაწელილი არაწერტილოვანი სინათლის წყაროთი, მაშინ ის ასევე წარმოქმნის ნაზევარჩრდილს-ნაწილობრივ განათებულ ეკრანის არეს, სადაც მხოლო მანათობე-ლი ობიექტის ნაწილიდან ეცემა სინათლე. ზოგიერთ შემთხვევაში შეიძლება სრული ჩრდილი საერთოდ არ გვქონდეს, და მხოლოდ იყოს ნაზევარჩრდილი.



სურ 5.2: A boat.

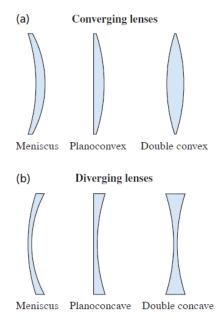
5.2 თხელი ლინზები

ლინზას ორი სფერული ზედაპირით შემოსაზღვრულ გამჭვირვალე სხეულს უწოდებენ. თუ მისი სისქე მცირეა სფერული ზედაპირების სიმრუდის რადიუსთან შედარებით, მაშინ ლინზას თხელს უწოდებენ 5.3.

ლინზები პრაქტიკულად ყველა ოპტიკური ზელსაწყოს შემადგენლობაში შედიან. არსებობს შემკრები და გამბნევი ლინზები. შემკრები ლინზა შუაში უფრო სქელია ვიდრე კიდეებზე, გამბნევი კი პირიქით, შუაშია უფრო თზელი.

თხელი ლინზის ფორმულა

$$\frac{1}{f} + \frac{1}{d} = \frac{1}{F} \tag{5.1}$$



სურ 5.3: სხივთა სვლა თხელ ა) შემკრებ, ბ) გამბნევ ლინზაში.

D სიდიდე ფოკუსური მანძილის შებრუნებულია და ლინზის ოპტიკურ ძალას უწოდებენ. ოპტიკური ძალის ერთეულია დიოპტრი. დიოპტრი ერთი მეტრი ფოკუსური მანძილის მქონე ლინზის ოპტიკური ძალაა:

5.3 გამოსახულების აგება ლინზებსა და სფერულ სარკეებში

ლინზით ან სარკით მიღებული გამოსაზულების ადგილმდებარეობის განსაზღვრა შეიძლება ორი მეთოდით - ალგებრული გამოთვლით (ლინზისა და სარკის ფორმულის გამოყენებით) ანდა გეომეტრიული აგებით.

პირველი მეთოდი თუმც არის უფრო უნივერსალური, ხშირად რთულ ოპტიკურ სისტემებში მას თავს ვერ ავარიდებთ. სამაგიეროდ მეორე მეთოდი უფრო თვალსაჩინოა. ამიტომაც ალგებრულად ამოცანის შემთხვევაშიც კი ვაკეთებთ ნახაზს, რომელიც გვეხმარება საჭირო სისტემის დაწერაში. თუ ამოცანა არ არის ზედმეტად შრომატევადი(?), აგებით ამოხსნა არის უფრო მოსახერხებელი.

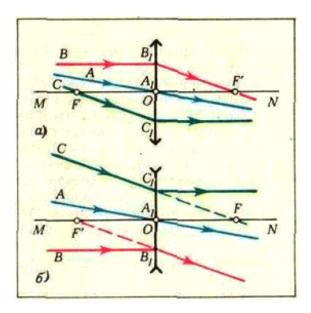
თხელ ლინზებში გამოსახულების აგებისას ვსარგებლობთ სამი ძირითადი თვისებით სინათლის სხივის ნახ.ა) 5.4.

- 1) სხივი AA_1 , რომელიც გადის ლინზის ოპტიკურ ცენტრში O (მეორენაირად ეძახიან დამხმარე ოპტიკურ ღერძს) არ გარდატყდება.
- 2) სხივი BB_1 ,რომელიც ეცემა ლინზას მთავარი ოპტიკური ღერძის პარალელურად გარდა- ტყდება და გაივლის ლინზის უკანა F' ფოკუსსი.
- 3) სხივი CC_1 , რომელიც გადის წინა ფოკუსში F, ლინზაში გარდატეხის მერე გამოდის მთავარი ოპტიკური ღერძის პარალელურად.

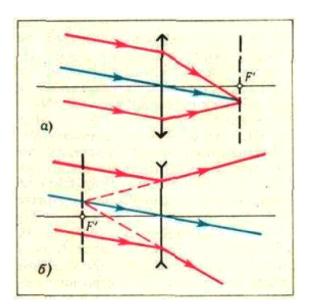
უკანა ფოკუსი F' ეწოდება წერტილს რომელშიც იკრიბებიან გარდატეზის შემდგომ ოპტიკური ღერძის პარალელურად,ლინზაზე დაცემული სზივები. წინა F და უკანა F' ფოკუსები განლაგებულები არიან თხელი ლინზის მიმართ სიმეტრიულად. F გადის უკანა ფოკალური სიბრტზე, F'-ში გადის უკანა ფოკალური სიბრტყე.

ხანდახან ასევე გვეხმარება შემდეგი წესებიც: 1) სხივები, რომლებიც ლინზას ეცემიან პარა-ლელურ ნაკადად, გარდატეხის შემდეგ იკრიბებიან უკანა ფოკალურ სიბრტყეში 5.5.

 სხივები რომლებიც გამოდიან ლინზიდან პარალელურ ნაკადად, ლინზაზე დაცემამდნენ გადაიკვეთნენ წინა ფოკალურ სიბრტყეში 5.6.



სურ 5.4: სხივთა სვლა თხელ ა) შემკრებ, ბ) გამბნევ ლინზაში.



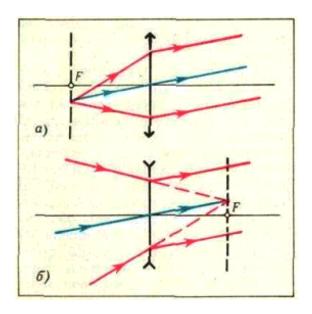
სურ 5.5: ლინზაზე დაცემულ პარალელურ სხივთა სვლა თხელ ა) შემკრებ, ბ) გამბნევ ლინზაში.

5.4 სფერული სარკე

5.5 ამოცანები.

.. ორ ბრტყელ სარკეს შორის კუთხე არის lpha. იპოვეთ სარკეებს შორის მოთავსებული მნათი წერტილის რამდენი გამოსახულება მიიღება ასეთ სარკეში.

- **01.** როგორია დაცემის კუთხე, თუ წყლის ზედაპირიდან არეკვლილი სხივი გარდატეხილი სხივის პერპენდიკულარულია.
- **02.** სინათლის სხივი ეცემა d=0.6 სმ სისქის ბრტყელი პარალელური მინის ფირფიტას.დაცემის კუთხე 60° -ია. იპოვეთ ამ ფირფიტაში გასული სხივის წანაცვლების სიდიდე.



სურ 5.6: ლინზიდან გამოსული პარალელურ სხივთა "უკუსვლა"თხელ ა) შემკრებ, ბ) გამბნევ ლინზაში.