

Ի. Վ. ՍԱՎԵԼԵՎ

ԸՆԴՀԱՆՈՒՐ ՖԻԶԻԿԱՅԻ ԴԱՍԸՆԹԱՑ

I ՀԱՏՈՐ

ՄԵԽԱՆԻԿԱ, ՏԱՏԱՆՈՒՄՆԵՐ ԵՎ ԱԼԻՔՆԵՐ, ՄՈԼԵԿՈՒԼՅԱՐ ՖԻԶԻԿԱ

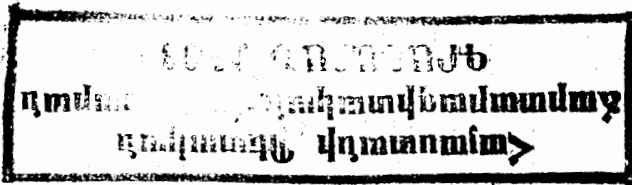
ԹԱՐԳՄԱՆՎԱԾ Է ՌՈՒՍԵՐԵՆ ՀԻՆԳԵՐՈՐԴ
ՀՐԱՏԱՐԱԿՈՒԹՅՈՒՆԻՑ

Թույլատրված է

ՍՍՀՄ բարձրագույն և միջնակարգ մասնագիտական կրթության
մինիստրության կողմից որպես ուսումնական ձեռնարկ
բարձրագույն տեխնիկական ուսումնական հաստատությունների
ուսանողների համար

«ԼՈՒՅՍ» ՀՐԱՏԱՐԱԿՉՈՒԹՅՈՒՆ
ԵՐԵՎԱՆ—1977

Գրքի գլխավոր նպատակն է ուսանողներին ծանոթացնել առաջին հերթին ֆիզիկայի հիմնական գաղափարների և մեթոդների հետ: Հատուկ ուշադրություն է դարձված ֆիզիկական օրենքների իմաստի բացատրման և նրանց գիտակցական կիրառման վրա: Ձևայած գրքի համեմատաբար ոչ մեծ ծավալին, այն իրենից ներկայացնում է լուրջ ձեռնարկ, որը ապահովում է բավարար պատրաստություն հետագայում տեսական ֆիզիկայի և այլ ֆիզիկական առարկաների նախը յուրացման համար:



U 702 1977
60406 150 77

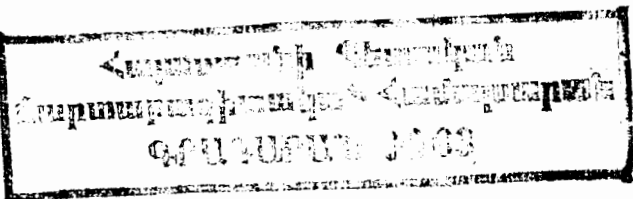
Игорь Владимирович Савельев
КУРС ОБЩЕЙ ФИЗИКИ

ТОМ I

(на армянском языке)

Издательство „Луйс“

Ереван, 1977



ԶՈՐՐՈՐԴ ՀՐԱՏԱՐԱԿՈՒԹՅԱՆ ԱՌԱՋԱԲԱՆԸ

Սույն հրատարակությունը նախապատրաստելիս գիրքը զգալիորեն վերամշակվել է: Նորից են գրվել (լրիվ կամ մասամբ) 7, 17, 18, 22, 27, 33, 36, 37, 38, 40, 43, 68, 88 պարագրաֆները: Էական լրացումներ կամ փոփոխություններ են արված 2, 11, 81, 89, 104, 113 պարագրաֆներում:

Երկրորդ և երրորդ հրատարակությունները նախապատրաստելիս նորից են գրվել 14, 73, 75 պարագրաֆները: Էական փոփոխություններ կամ լրացումներ են մտցվել 109, 114, 133, 143 պարագրաֆներում:

Այսպիսով, առաջին հրատարակության հետ համեմատած առաջին հատորի պատկերը զգալիորեն փոխվել է: Այդ փոփոխությունները արտացոլում են այն մեթոդական փորձը, որ կուտակել է հեղինակը վերջին տասը տարում Մոսկվայի ինժեներա-ֆիզիկական ինստիտուտում ընդհանուր ֆիզիկա դասավանդելով:

1969 թ. նոյեմբեր

Ի. Սավելև

ԱՌԱՋԻՆ ՀՐԱՏԱՐԱԿՈՒԹՅԱՆ ԱՌԱՋԱԲԱՆԻՑ

Ընթերցողների ուշադրությանը ներկայացվող գիրքը բառահաների համար ընդհանուր ֆիզիկայի դասընթացի ուսումնական ձեռնարկի առաջին հատորն է: Հեղինակը մի քանի տարվա ընթացքում ընդհանուր ֆիզիկա է դասավանդել Մոսկվայի ինժեներա-ֆիզիկական ինստիտուտում: Ուստի բնական է, որ նա ձեռնարկը գրել է ամենից առաջ բառահաների ինժեներա-ֆիզիկական մասնագիտությունների ուսանողների համար:

Գիրքը գրելիս հեղինակը ձգտել է սովորողներին ծանոթացնել ֆիզիկական գիտություն հիմնական գաղափարների և մեթոդների հետ, սովորեցնել նրանց ֆիզիկորեն մտածել: Այդ պատճառով գիրքը իր բնույթով հանրագիտարանային է: Նրա բովանդակությունը հիմնականում նվիրված է ֆիզիկական օրենքների իմաստը պարզաբանելուն և այդ օրենքները գիտակցորեն կիրառել սովորեցնելուն:

Հեղինակը ձգտել է հասնել ոչ թե հարցերի առավելագույն չափով լայն շրջանի վերաբերյալ ընթերցողի իրազեկությանը, այլ ֆիզիկական գիտության ֆունդամենտալ հիմունքների խոր իմացությանը:

1961 թ.

Ի. Սավելև

Ա.Ռ.Ա.ՋԻՆ ՄԱՍ

ՄԵԽԱՆԻԿԱՅԻ ՖԻԶԻԿԱԿԱՆ ՀԻՄՈՒՆՔՆԵՐԸ

ՆԵՐԱԾՈՒԹՅՈՒՆ

Մեխանիկան ուսմունք է մատերիայի շարժման պարզագույն ձևի մասին, որը կայանում է մարմինների կամ նրանց մասերը իրար նկատմամբ տեղափոխման մեջ:

Մարմինների տեղաշարժը շարունակ տեսնում ենք առօրյա կյանքում: Այստեղից հետևում է մեխանիկական պատկերացումների ակնառությունը: Հենց սրանով է բացատրվում այն հանգամանքը, որ բնական գիտությունների մեջ մեխանիկայի մասին գիտությունը բոլորից առաջ է լայն զարգացում ստացել:

Նույն մարմնի շարժումը տարբեր մարմինների նկատմամբ կարող է տարբեր բնույթ ունենալ: Օրինակ, եթե 1 մարմինը մեր նկատմամբ գտնվում է հանգստի վիճակում, իսկ 2 և 3 մարմինները նույն կողմն են շարժվում միևնույն արագությամբ, ապա 3 մարմինը 1 մարմնի նկատմամբ կտեղաշարժվի, իսկ 2 մարմնի նկատմամբ կգտնվի հանգստի վիճակում: Ուստի շարժումը նկարագրելու համար անհրաժեշտ է պայմանավորվել, թե որ մարմնի (կամ իրար նկատմամբ անշարժ մարմինների խմբի) նկատմամբ է հաշվվելու տվյալ մարմնի տեղաշարժը: Այդ նպատակով ընտրված մարմինը (կամ մարմինների խումբը) կազմում է հաշվանքի համակարգ:

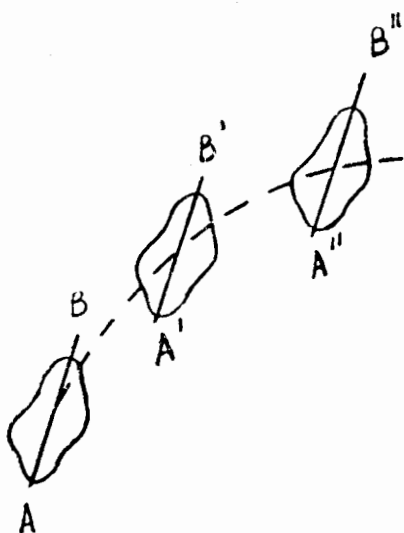
Գործնականորեն շարժումը նկարագրելու համար հարկ է լինում հաշվանքի համակարգը կազմող մարմինների հետ

կապել որևէ կոորդինատային համակարգ, օրինակ՝ կոորդինատների ղեկարտյան կամ ուղղանկյունային համակարգը:

Մարմնի կոորդինատները հնարավորություն են տալիս որոշել նրա դիրքը տարածության մեջ: Սակայն շարժում տեղի է ունենում ինչպես տարածության մեջ, այնպես էլ ժամանակի ընթացքում (տարածությունը և ժամանակը մատերիայի գոյություն անբաժանելի ձևերն են): Ուստի շարժումը նկարագրելու համար անհրաժեշտ է նաև հաշվել ժամանակը: Այն հաշվում են ժամացույցի օգնությամբ:

Ընտրված հաշվանքի համակարգի հետ կապված կոորդինատային համակարգ և ժամացույց օգտագործելով, կարելի է անցնել մարմինների շարժման նկարագրմանը:

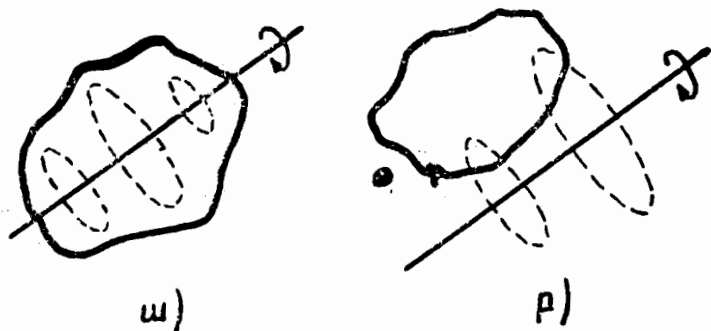
Մարմիններն ընդհանրապես շարժվում են ուժերի ազդեցության տակ: Այդ ուժերի ազդեցությունը, շարժման բնույթը որոշելուց բացի, առաջացնում է նաև մարմինների դեֆորմացիա, այսինքն փոփոխում է նրանց չափերը և ձևը: Շատ հաճախ դեֆորմացիաները այնքան աննշան են լինում, որ մարմնի շարժումը նկարագրելիս արհամարհում են: Այն մարմինը, որի դեֆորմացիա-



Նկ. 1

ները կարելի է արհամարհել քննարկվող խնդրի պայմաններում, կոչվում է բացարձակ պինդ մարմին: Պետք է նկատի ունենալ, որ բնության մեջ բացարձակ պինդ (այսինքն՝ բոլորովին չդեֆորմացվող) մարմիններ գոյություն չունեն: Միայն դեֆորմացիաների արհամարհելիորեն փոքր դերը մարմինների շարժման ժամանակ հնարավորություն է տալիս որոշակի պայմաններում մարմինները դիտել որպես բացարձակ պինդ մարմիններ:

Երբեմն մարմինների շարժումները քննարկելիս արհամարհում են նրանց չափերը: Դա տեղի է ունենում այն դեպքերում, երբ մարմնի չափերը ավելի փոքր են այն չափերից, որոնց հետ հարկ է լինում գործ ունենալ տվյալ խնդրի պայմաններում: Օրինակ՝ Լենինգրադից Մոսկվա գնալու ժամանակ անցած ճանապարհը որոշելիս ավտոմեքենայի չափերը լրիվ կարելի է արհամարհել:



Նկ. 2

Այն մարմինը, որի չափերը տվյալ խնդրի պայմաններում կարելի է արհամարհել, կոչվում է նյութակապակետ: Այն հարցը, թե տվյալ կոնկրետ մարմինը կարելի է դիտել որպես նյութական կետ, թե ոչ, կախում ունի ոչ թե մարմնի չափերից, այլ խնդրի պայմաններից: Նույն մարմինը որոշ դեպքերում համարվում է նյութական կետ, իսկ այլ դեպքերում՝ որպես տարածական մարմին: Այսպես, Արեգակի շուրջը Երկրի շարժման հետադիծը հաշվելիս Երկիրը կարելի է դիտել որպես նյութական կետ: Իսկ Երկրի մակերևույթի վրայով մարմինների շարժումը քննարկելիս Երկիրը պետք է դիտել որպես տարածական մարմին:

Պինդ մարմնի յուրաքանչյուր շարժումը կարելի է բաժանել շարժման երկու հիմնական տեսակների՝ համընթացի և պտտականի:

Համընթաց շարժումը այնպիսի շարժում է, որի դեպքում շարժվող մարմնի հետ կապված ցանկացած ուղիղը մնում է ինքն իրեն զուգահեռ (Նկ. 1):

Պտտական շարժման դեպքում մարմնի բոլոր կետերը շարժվում են շրջանագծերով, որոնց կենտրոնները գտնվում

են միեւնույն ուղղի՝ պտտման առանցքի վրա (նկ. 2): Պտրտման առանցքը կարող է գտնվել մարմնից դուրս (նկ. 2, բ):

Քանի որ որպես նյութական կետ ընդունված որևէ մարմնի մասին խոսելիս վերանում ենք նրա տարածական լինելու գաղափարից, այդպիսի մարմնի համար նրա միջով անցնող առանցքի շուրջը պտտական շարժման հասկացութիւնը կիրառելի չէ:

Մեխանիկան ստորաբաժանվում է երեք բաժինների. 1) կինեմատիկա, 2) ստատիկա և 3) դինամիկա: Կինեմատիկան ուսումնասիրում է մարմինների շարժումը այդ շարժումը պայմանավորող պատճառներից անկախ, ստատիկան ուսումնասիրում է մարմինների հավասարակշռութիւնը պայմանները և, վերջապես, դինամիկան ուսումնասիրում է մարմինների շարժումը՝ կախված շարժման բնույթը պայմանավորող պայմաններից (մարմինների միջև գոյութիւն ունեցող փոխազդեցութիւնից): Քանի որ հավասարակշռութիւնը շարժման մասնավոր դեպքն է, ապա ստատիկայի օրենքները դառնում են դինամիկայի օրենքների բնական հետևանքները: Այդ պատճառով ֆիզիկայի դասընթացներում ստատիկան սովորաբար առանձին չի ուսումնասիրվում:

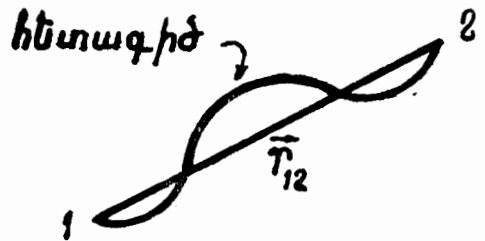
I Գ Լ Ո Ւ Խ

ԿԻՆԵՄԱՏԻԿԱ

§ 1. Կետի տեղափոխումը: Վեկտորներ և սկալյարներ

Նյութական կետը իր շարժման ժամանակ գծում է մի ինչ-որ գիծ: Այդ գիծը կոչվում է հետագիծ: Ըստ հետագծի ձևի լինում են ուղղագիծ, շրջանագծային, կորագիծ և այլ շարժումներ:

Դիցուք նյութական կետը (հետագայում համառոտալթյան համար կանվանենք պարզապես կետ) ինչ-որ հետագծով 1 կետից տեղափոխվել է 2 կետը (նկ. 3): Հետագծի երկարությունը 1 կետից մինչև 2 կետը հաշված հեռավորությունը իրենից ներկայացնում է անցած ճանապարհը, որը կնշանակենք S -ով:



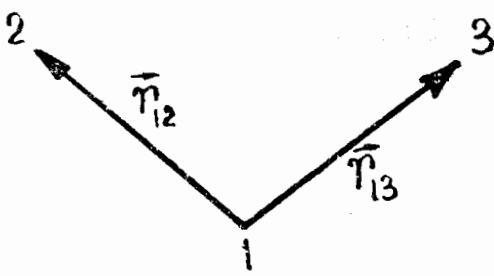
նկ. 3

1 կետը 2 կետին միացնող ուղիղ հատվածը կոչվում է տեղափոխում: Նշանակենք այն \vec{r}_{12} -ով: Տեղափոխումը, բացի իր մեծությունից, որը հավասար է \vec{r}_{12} հատվածի երկարությանը, բնութագրվում է նաև ուղղությամբ: Իսկապես, քննարկենք մեծությամբ հավասար երկու՝ \vec{r}_{12} և \vec{r}_{13} տեղափոխումները (նկ. 4): Չնայած այս հատվածների երկարությունների հավասարությանը, նրանք բացահայտորեն բոլորովին տարբեր տեղափոխումներ են:

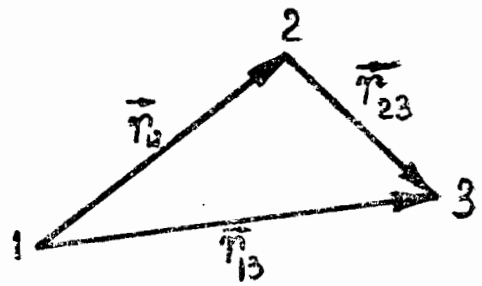
Տեղափոխմանը նման մեծությունները ենթարկվում են գումարման հասուկ կանոնի, որը կարելի է բացատրել հետևյալ օրինակով: Գրքուք կետը հաշորդաբար կատարում է $\vec{\Gamma}_{12}$ և $\vec{\Gamma}_{23}$ տեղափոխումներ (նկ. 5): Բնականաբար այս երկու տեղափոխումների գումար է կոչվում այն տեղափոխումը, որից ստանում են նույն արդյունքը, ինչ ստացվում է առաջին երկու տեղափոխումներից միասին:

Տեղափոխման նման մեծությունները, որոնք բնութագրվում են թվային արժեքով և ուղղություն, և գումարվում են նկ. 5-ում ցույց արված կանոնի համաձայն, կոչվում են վեկտորներ: Վեկտորների թվին են պատկանում արագությունը, արագացումը, ուժը և մի շարք այլ մեծություններ:

Այն մեծությունները, որոնց արտահայտման համար բավարար է միայն թվային արժեքը, կոչվում են սկալյարներ: Սկալյարներ են, օրինակ՝ ճանապարհը, ժամանակը, մասսան և այլն:



նկ. 4



նկ. 5

Ընդունված է վեկտորները նշանակել հաստ տպատառերով (թավ տառեր): Օրինակ՝ 1 կետից դեպի 2 կետը տեղաշարժման վեկտորը նշանակվում է $\vec{\Gamma}_{12}$ -ով: Սովորական տպատառով գրված նույն տառը արտահայտում է վեկտորի թվային արժեքը կամ, ինչպես ասում են, համապատասխան վեկտորի մոդուլը: Գրելիս վեկտորները նշանակում են տառերով, որոնց վրա դրվում են սլաքներ (օրինակ, $\vec{\Gamma}_{12}$), նույն տառը առանց սլաքի արտահայտում է վեկտորի մոդուլը: Այս գրքում օգտվելու ենք վերջին նշանակումից: Մոդուլը

նշանակելու համար նույնպես օգտվում են վեկտորի պայմանանշանից, այն պարփակելով երկու ուղղահայաց դժիկների միջև: Այսպիսով՝

$$|\vec{A}| = A = \vec{A} \text{ վեկտորի մոդուլին,}$$

$$|\vec{\Gamma}_{12}| = \Gamma_{12} = \vec{\Gamma}_{13} \text{ վեկտորի մոդուլին:}$$

Վեկտորի մոդուլը սկալյար է, ընդ որում միշտ ունի դրական արժեք:

Գծագրերում վեկտորները պատկերվում են ծայրում սլաքների ունեցող ուղղագիծ հատվածներով: Հատվածի երկարությունը ըստ սահմանված մասշտաբի վեկտորի մոդուլն է, իսկ հատվածի սլաքով ցույց տրված ուղղությունը՝ վեկտորի ուղղությունը:

Նկ. 5-ում պատկերված վեկտորների գումարման գործողությունը սիմվոլիկ ձևով գրվում է հետևյալ կերպ.

$$\vec{\Gamma}_{12} + \vec{\Gamma}_{23} = \vec{\Gamma}_{13}:$$

§ 2. Որոշ տեղեկություններ վեկտորների մասին

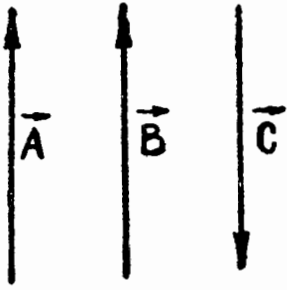
Զուգահեռ ուղիղների ուղղությունամբ (միևնույն կամ հակառակ) գնացող վեկտորները կոչվում են կոլինեար վեկտորներ:

Միևնույն հարթությանը զուգահեռ վեկտորները կոչվում են կոմպլանար:

Նույն կողմն ուղղված և միատեսակ մոդուլներով վեկտորները համարվում են իրար հավասար¹:

¹ Նկատի են առնվում, այսպես կոչված, ազատ վեկտորները, այսինքն՝ այն վեկտորները, որոնք կարող են տարվել տարածության ցանկացած կետից: Ազատ վեկտորներից բացի, լինում են նաև սահող վեկտորներ, որոնց սկիզբը կարող է սահել այդ վեկտորով անցնող ուղիղ դժով, և կապված վեկտորներ, որոնք կիրառված են որոշակի կետում: Վեկտորների վերջին երկու տեսակները կարելի է արտահայտել ազատ վեկտորների միջոցով: Այդ պատճառով վեկտորական հաշվի հիմքում դրված է ազատ վեկտորի գաղափարը, որը սովորաբար կոչվում է պարզապես վեկտոր:

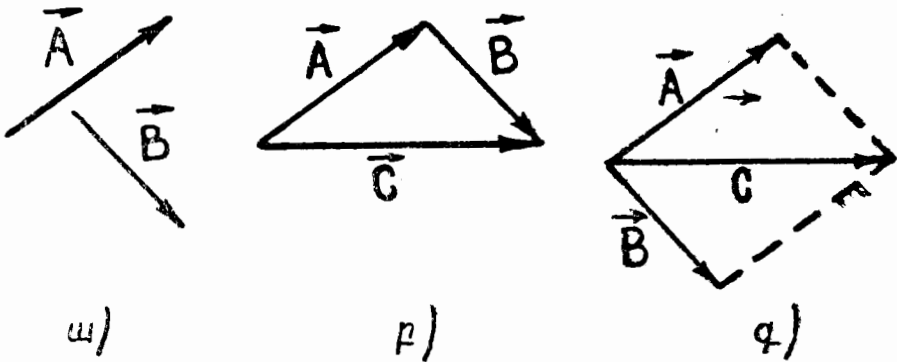
Համարվում է, որ հավասար մոդուլներով, բայց հակառակ ուղղված կոլինեար վեկտորները իրարից տարբերվում են նշանով: Այսպես, նկ. 6-ում պատկերված վեկտորների և նրանց մոդուլների միջև գոյություն ունեն հետևյալ առնչությունները.



$$\vec{A} = \vec{B}; \quad \vec{A} = -\vec{C}; \quad \vec{B} = -\vec{C};$$

$$A = B = C \text{ կամ } |\vec{A}| = |\vec{B}| = |\vec{C}|:$$

Վեկտորների գումարումը: Նախորդ պարագրաֆում խոսվեց այն մասին, թե ինչպես են գումարվում երկու վեկտորները և ստացվում արդյունարարը: Այժմ այս հարցը քննարկենք ավելի մանրամասն:



նկ. 7

Դիցուք արված են \vec{A} և \vec{B} երկու վեկտորները (նկ. 7, ա): Արդյունարար \vec{C} վեկտորը ստանալու համար \vec{B} վեկտորը տեղափոխենք ինքն իրեն զուգահեռ այնպես, որպեսզի նրա սկիզբը համընկնի \vec{A} վեկտորի վերջի հետ¹ (նկ. 7, բ): Այդ դեպքում \vec{A} վեկտորի սկիզբը \vec{B} վեկտորի վերջի հետ միաց-

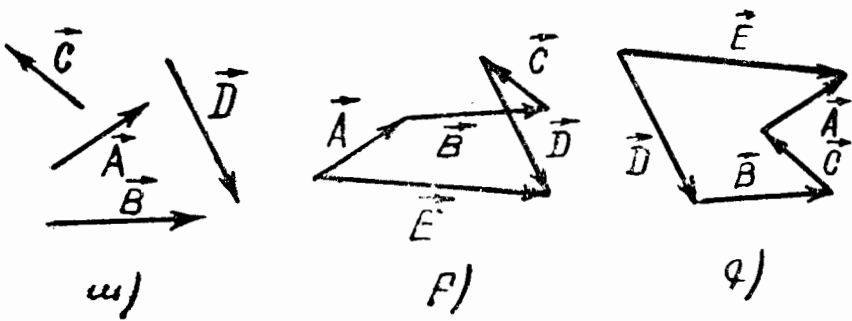
¹ Այսպիսի տեղաշարժը կարելի է դիտել որպես \vec{B} վեկտորի փոխարինում իրեն հավասար այնպիսի մի վեկտորով, որի սկիզբը համընկնում է \vec{A} վեկտորի ծայրի հետ:

նույն \vec{C} վեկտորը իրենից կներկայացնի արդյունարար վեկտորը.

$$\vec{C} = \vec{A} + \vec{B}.$$

Սակայն այս կառուցումը կարելի է իրականացնել և այլ ձևով (նկ. 7, գ): \vec{B} (կամ \vec{A}) վեկտորը տեղափոխենք այնպես, որպեսզի երկու վեկտորների սկիզբերը համընկնեն: Այնուհետև \vec{A} և \vec{B} վեկտորներով կազմենք զուգահեռագիծ: Ակնհայտ է, որ այս զուգահեռագծի անկյունագիծը համընկնում է նկ. 7, բ-ում պատկերված եղանակով ստացված \vec{C} վեկտորի հետ: Այդ պատճառով երբեմն ասում են, որ վեկտորները գումարվում են զուգահեռագծի կանոնով:

Քննարկված երկու՝ բ) և գ) եղանակները տալիս են նույն արդյունքը: Սակայն երկուսից ավելի վեկտորների գումարման դեպքում բ) եղանակը ավելի պարզ է և հարմար: Դիցուք տրված են \vec{A} , \vec{B} , \vec{C} և \vec{D} վեկտորները (նկ. 8): Վեկ-

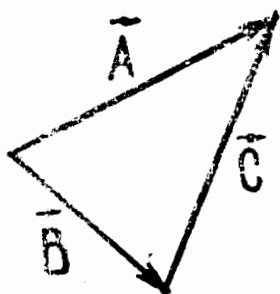


նկ. 8

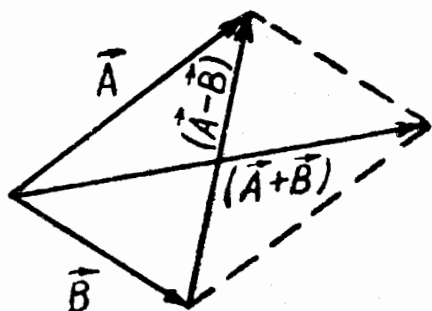
տորները իրենք իրենց նկատմամբ զուգահեռ տեղափոխենք այնպես, որ հաջորդ վեկտորի սկիզբը համընկնի նախորդի վերջի հետ: Կստացվի բեկյալ գիծ: Արդյունարար վեկտորը կլինի \vec{E} վեկտորը, որ միացնում է գումարելի վեկտորներից առաջին \vec{A} վեկտորի սկիզբը վերջին \vec{D} վեկտորի ծայրի հետ: Հեշտ է համոզվել, որ արդյունարար \vec{E} վեկտորը կախված չէ տրված վեկտորների գումարման հաջորդա-

կանությունից: Նկ. 8, բում ցույց է տրված $\vec{E} = \vec{A} + \vec{B} + \vec{C} + \vec{D}$ դեպքը, իսկ նկ. 8, գում $\vec{E} = \vec{D} + \vec{B} + \vec{C} + \vec{A}$ դեպքը:

Վեկտորների հանումը: Երկու վեկտորների $\vec{A} - \vec{B}$ տարբերություն է կոչվում \vec{C} վեկտորը, որի և \vec{B} վեկտորի գումարը



Նկ. 9



Նկ. 10

մարը տալիս է \vec{A} վեկտոր (նկ. 9): Քանի որ $\vec{A} - \vec{B}$ տարբերությունը կարելի է ներկայացնել հետևյալ տեսքով՝

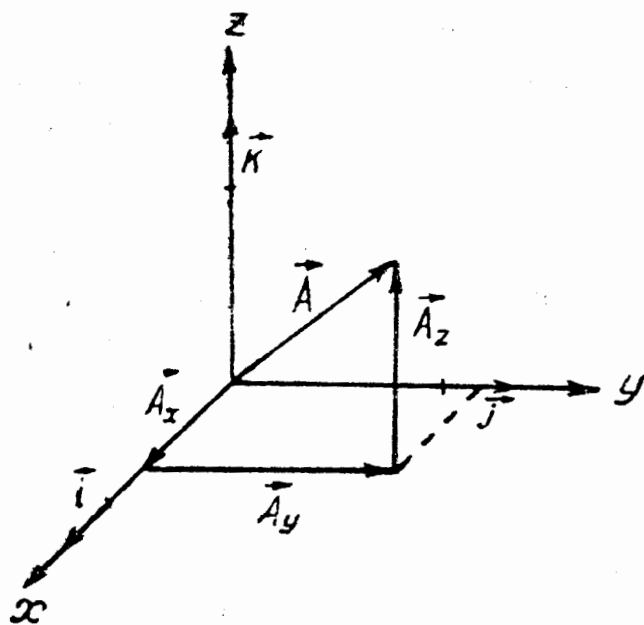
$$\vec{A} - \vec{B} = \vec{A} + (-\vec{B}),$$

ուրեմն $\vec{C} = \vec{A} - \vec{B}$ վեկտորը կարելի է ստանալ \vec{A} վեկտորը \vec{B} վեկտորին մեծությամբ հավասար, բայց նրան հակառակ ուղղություն ունեցող վեկտորի հետ գումարելով:

Նկ. 10-ում համեմատված են \vec{A} և \vec{B} վեկտորների գումարն ու տարբերությունը:

Վեկտորների վերածումը բաղադրիչների: Յուրաքանչյուր \vec{A} վեկտորը կարելի է փոխարինել մի քանի՝ \vec{A}_1, \vec{A}_2 և այլն, վեկտորներով, որոնց գումարը տալիս է \vec{A} վեկտոր: Այս դեպքում \vec{A}_1, \vec{A}_2 և այլն վեկտորները կոչվում են \vec{A} վեկտորի բաղադրիչներ: \vec{A} վեկտորը մի քանի վեկտորներով փոխարինելու գործողությունը կոչվում է \vec{A} վեկտորի վերածում բաղադրիչների: Նկ. 11-ում ցույց է տրված \vec{A} վեկ-

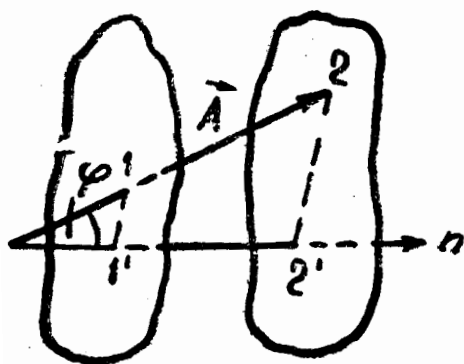
տորի վերածումը ուղղանկյուն կոորդինատային առանցքների ուղղություններ ունեցող բաղադրիչների, \vec{A}_x , \vec{A}_y , \vec{A}_z պայմանանշաններով նշանակված են \vec{A} վեկտորի բաղադրիչները x , y և z առանցքների ուղղությամբ:



Նկ. 11

Վեկտորի պրոյեկցիան առանցքի վրա: Ենթադրենք արված են \vec{A} վեկտորը և մի որևէ ուղղություն տարածության մեջ (առանցք), որը կնշանակենք, օրինակ, n տառով (նկ. 12): Տանենք

\vec{A} վեկտորի սկզբով և վերջով n ուղղությանը ուղղահայաց երկու հարթություններ: $1'$ և $2'$ կետերը, որտեղ այդ հարթությունները հատվում են n առանցքի հետ, կոչվում են \vec{A} վեկտորի սկզբի և վերջի պրոյեկցիաներ n առանցքի վրա: Առանցքի հատվածը, որը պարփակված է երկու հարթությունների միջև, կոչվում է \vec{A} վեկտորի պրոյեկցիա n ուղղության (կամ առանցքի) վրա: Վեկտորի պրոյեկցիան սկալյար մեծություն է: Եթե $1'$ կետը



Նկ. 12

$2'$ կետի հետ միացնող ուղղի ուղղությունը համընկնում է n ուղղության հետ, պրոյեկցիան համարվում է դրական, հակառակ դեպքում պրոյեկցիան բացասական է:

Պրոյեկցիան նշանակվում է նույն տառով, ինչ որ վեկտորը՝ մեկ ինդեքսի հավելումով, որը ցույց է տալիս այն ուղղությունը,

որի վրա պրոյեկցված է վեկտորը: Օրինակ, \vec{A} վեկտորի պրոյեկցիան n ուղղութիւն վրա նշանակվում է A_n -ով:

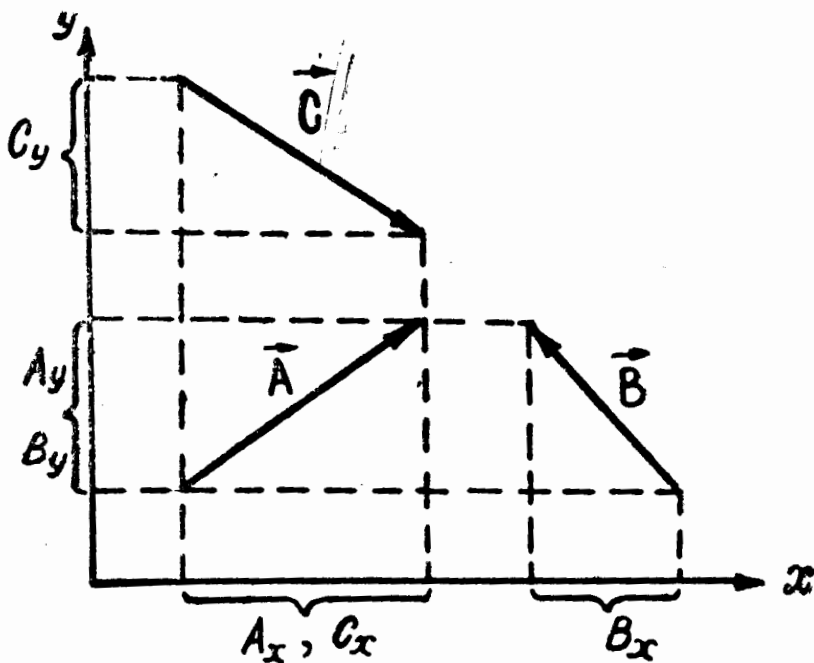
Քննարկենք φ անկյունը, որը կազմված է \vec{A} վեկտորով և n առանցքով (նկ. 12): Ակնհայտ է, որ A_n պրոյեկցիան կարելի է հաշվել հետևյալ կերպ.

$$A_n = A \cos \varphi, \quad (2.1)$$

որտեղ A -ն \vec{A} վեկտորի մոդուլն է:

Եթե վեկտորը տվյալ ուղղութիւն հետ կազմում է սուր անկյուն, այդ անկյան կոսինուսը դրական է, և վեկտորի պրոյեկցիան նույնպես դրական է: Եթե վեկտորը առանցքի հետ կազմում է բութ անկյուն, այդ անկյան կոսինուսը բացասական է, և պրոյեկցիան նույնպես բացասական է: Եթե վեկտորը ուղղահայաց է տվյալ առանցքին, նրա պրոյեկցիան հավասար է զրոյի:

Նկ. 13-ում ցույց են տրված մի քանի վեկտորների պրոյեկցիաները x և y կոորդինատային առանցքների վրա: Այս



Նկ. 13

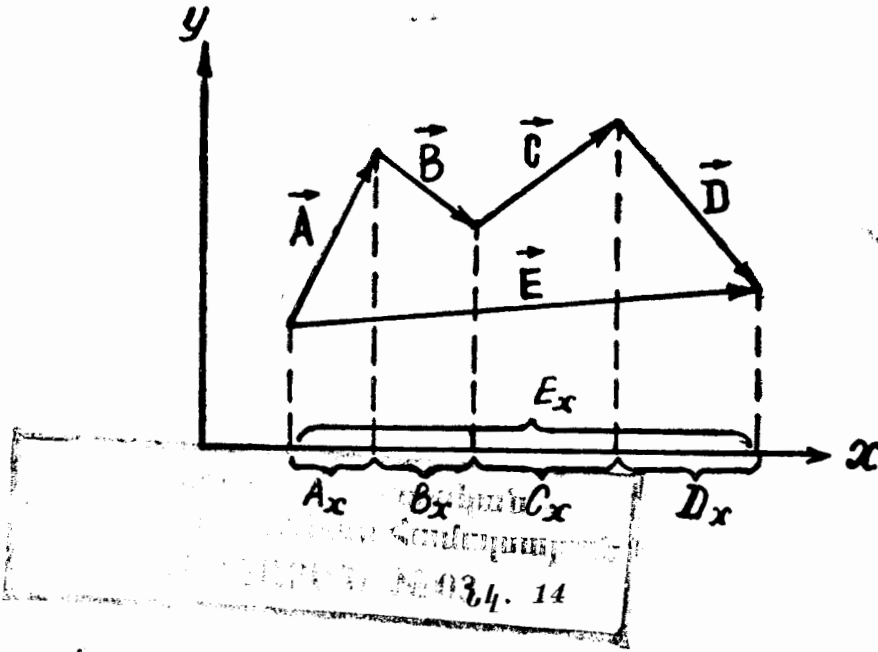
պրոյեկցիաների համար իրավացի են հետևյալ առնչութիւնները.

$$\begin{aligned} A_x = C_x > 0, & \quad B_x < 0, \\ A_y = B_y > 0, & \quad C_y < 0: \end{aligned}$$

Եթե \vec{A} վեկտորը x , y և z առանցքների հետ կազմում է α , β և γ անկյուններ, նրա պրոյեկցիաները հավասար կլինեն՝

$$\left. \begin{aligned} A_x &= A \cos \alpha, \\ A_y &= A \cos \beta, \\ A_z &= A \cos \gamma: \end{aligned} \right\} \quad (2.2)$$

Հետո է հասկանալ, թե ինչպես երեք կոորդինատային առանցքների վրա արված պրոյեկցիաների միջոցով կարելի է կառուցել վեկտորը: Հետևաբար, ամեն մի վեկտոր կարելի է որոշել երեք թվերով՝ կոորդինատների առանցքների վրա նրա պրոյեկցիաներով: Հիշենք, որ սկալյար մեծությունը արվում է միայն մեկ թվով:



Քննարկենք մի քանի վեկտորների $\vec{E} = \vec{A} + \vec{B} + \vec{C} + \vec{D}$ գումարը (նկ. 14): Ակնհայտ է, որ

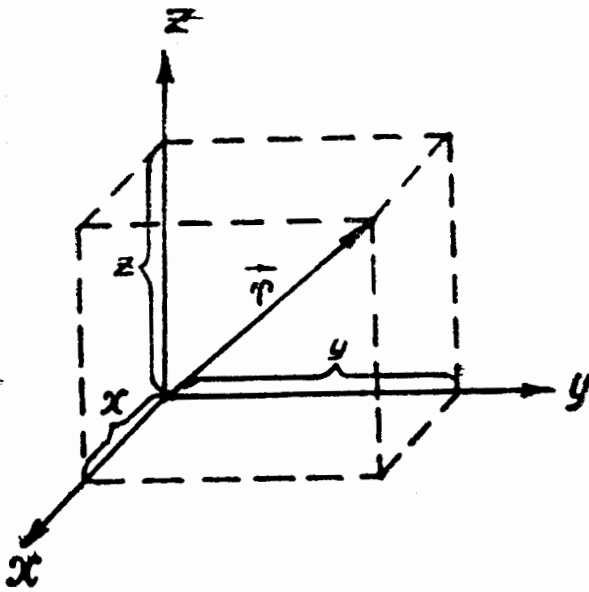
$$E_x = A_x + B_x + C_x + D_x, \quad (2.3)$$

այսինքն՝ վեկտորների գումարի պրոյեկցիան որևէ ուղղության վրա հավասար է նույն ուղղության վրա գումարվող վեկտորների պրոյեկցիաների գումարին:

Շառավիղ-վեկտոր: Կետի շառավիղ-վեկտոր է կոչվում կոորդինատների սկզբնակետից դեպի տվյալ կետը տարած

վեկտորը (նկ. 15): \vec{r} շառավիղ-վեկտորը միարժեք որոշում է կետի դիրքը տարածություն մեջ: Ինչպես երևում է նկարից, նրա պրոյեկցիաները կոորդինատային առանցքների վրա հավասար են կետի ղեկարայան կոորդինատներին՝

$$r_x = x, \quad r_y = y, \quad r_z = z: \quad (2.4)$$



Նկ. 15

\vec{r} վեկտորի մոդուլի քառակուսին հավասար է նրա կոորդինատների քառակուսիների գումարին՝

$$r^2 = x^2 + y^2 + z^2: \quad (2.5)$$

Վեկտորի բազմապատկումը սկալյարով:

A վեկտորի և a սկալյարի բազմապատկումից ստացվում է մի նոր \vec{B} վեկտոր, որի մոդուլը a անգամ ավելի մեծ է \vec{A}

վեկտորի մոդուլից, իսկ ուղղությունը համընկնում է \vec{A} վեկտորի ուղղության հետ, եթե a սկալյարը դրական է, և վեկտորին հակառակ է ուղղված, եթե a սկալյարը բացասական է: Եթե $\vec{B} = a\vec{A}$, ապա $B = |a|A$:

Վեկտորի բաժանումը b սկալյարի վրա համազոր է վեկտորի բազմապատկմանը $a = 1/b$ սկալյարով:

Միավոր վեկտոր: Յուրաքանչյուր \vec{A} վեկտորին կարելի է համադրել \vec{A} միավոր միավոր վեկտոր, որը ունի նույն ուղղությունը, ինչ որ \vec{A} -ն, իսկ մոդուլը հավասար է մեկի: Ակնհայտ են հետևյալ աննշույթյունները՝

$$\left. \begin{aligned} \vec{A} &= A \cdot \vec{A}_{\text{միավոր}} \\ \vec{A}_{\text{միավոր}} &= \frac{\vec{A}}{A} \end{aligned} \right\} \quad (2.6)$$

Միավոր վեկտորը կոչվում է նաև օրտ: Կոորդինատային առանցքների վրա վեկտորի բաղադրիչների \vec{A}_x , \vec{A}_y և \vec{A}_z մոդուլները հավասար են այդ առանցքների վրա վեկտորի պրոյեկցիաների բացարձակ արժեքներին.

$$\begin{aligned} |\vec{A}_x| &= |A_x|, \\ |\vec{A}_y| &= |A_y|, \\ |\vec{A}_z| &= |A_z|: \end{aligned}$$

Մացենենք կոորդինատային առանցքների ուղղությունների հետ համընկնող միավոր վեկտորներ: Դրանք ընդունված է նշանակել հետևյալ կերպ. x առանցքի ուղղությամբ ուղղված միավոր վեկտորը՝ \vec{i} պայմանանշանով, y առանցքի ուղղությամբ ուղղվածը՝ \vec{j} -ով և z առանցքի ուղղությամբ ուղղվածը՝ \vec{k} պայմանանշանով¹: \vec{i} , \vec{j} և \vec{k} վեկտորները համապատասխանաբար կոչվում են x , y և z առանցքների օրտեր:

Այդ դեպքում, օրինակ, \vec{A}_x բաղադրիչը կարելի է ներկայացնել հետևյալ տեսքով (նկ. 11)¹

$$\vec{A}_x = A_x \vec{i}: \quad (2.7)$$

Իրոք, $A_x \vec{i}$ վեկտորի մոդուլը հավասար է $|A_x|$ -ի, այսինքն՝ $|\vec{A}_x|$ -ին: Այնուհետև, եթե \vec{A}_x վեկտորը ուղղված է x առանցքի կողմը, այսինքն՝ ուղղությամբ համընկնում է \vec{i} օրտի հետ, ապա, ինչպես հեշտ է նկատել նկ. 11-ից, A_x -ը դրական է. եթե \vec{A}_x -ը ուղղված է բացասական x -երի կողմը, այսինքն՝ \vec{i} վեկտորի հակառակ կողմը, պարզվում է, որ A_x -ը բացասական է, այնպես որ $A_x \vec{i}$ վեկտորն ունի \vec{i} -ին հակա-

¹ Կիրառվում են նաև \vec{e}_x , \vec{e}_y , \vec{e}_z նշանակումները:

ուակ ուղղությունն է, հետևաբար՝ \vec{A}_x վեկտորի ուղղության հետ համընկնող ուղղությունն:

Մյուս երկու՝ \vec{A}_y և \vec{A}_z , բաղադրիչների համար կարելի է գրել (2.7)-ին նման արտահայտություններ՝

$$\vec{A}_y = A_y \vec{j}, \quad \vec{A}_z = A_z \vec{k}:$$

Քանի որ \vec{A} վեկտորը հավասար է իր բաղադրիչների գումարին, կարելի է գրել

$$\vec{A} = A_x \vec{i} + A_y \vec{j} + A_z \vec{k}: \quad (2.8)$$

Այսպիսով, ցանկացած վեկտորը կարելի է արտահայտել կորորդինատների առանցքների վրա նրա պրոյեկցիաների և այդ առանցքների միավոր վեկտորների (օրտերի) միջոցով:

Վեկտորի ածանցյալը: Ենթադրենք (2.8) վեկտորը ժամանակի ընթացքում փոխվում է $\vec{A}(t)$ հայտնի օրենքով: Այդ նշանակում է, որ վեկտորի պրոյեկցիաները կորորդինատային առանցքների վրա իրենցից ներկայացնում են ըստ t ժամանակի հայտնի ֆունկցիաներ.

$$\vec{A}(t) = \vec{i}A_x(t) + \vec{j}A_y(t) + \vec{k}A_z(t)$$

(եթե կորորդինատային առանցքները չեն շրջվում տարածության մեջ, առանցքների օրտերը ժամանակի ընթացքում չեն փոփոխվում):

Դիցուք Δt ժամանակում վեկտորի պրոյեկցիաները ստանում են ΔA_x , ΔA_y , ΔA_z աճերը, որոնց հետևանքով վեկտորը ստանում է $\Delta \vec{A} = \vec{i}\Delta A_x + \vec{j}\Delta A_y + \vec{k}\Delta A_z$ աճը: \vec{A} վեկտորի փոփոխման արագությունը ըստ t ժամանակի կարելի է բնութագրել հետևյալ հարաբերությամբ՝

$$\frac{\Delta \vec{A}}{\Delta t} = \vec{i} \frac{\Delta A_x}{\Delta t} + \vec{j} \frac{\Delta A_y}{\Delta t} + \vec{k} \frac{\Delta A_z}{\Delta t}: \quad (2.9)$$

Մեր գրած արտահայտությունը տալիս է \vec{A} -ի փոփոխման միջին արագությունը Δt ժամանակամիջոցում: Դիցուք