

# Примене Теорије Група

Даниел Силађи

29. јануар 2014., 21:33

# Садржај

<b>1</b>	<b>Групе и симетрије</b>	<b>2</b>
<b>2</b>	<b>Увод у теорију група</b>	<b>5</b>
2.1	Основне дефиниције . . . . .	5
2.2	Групе реда 1, 2, 3, 4 . . . . .	6
2.3	Симетрична група $S_n$ , пермутације . . . . .	8
2.4	Лагранжова теорема . . . . .	9
2.5	Инваријантне подгрупе, фактор група . . . . .	10
<b>3</b>	<b>Векторски простори</b>	<b>12</b>
3.1	Основне дефиниције . . . . .	12
3.2	Унитарни векторски простори . . . . .	13
3.3	Линеарне трансформације . . . . .	14
<b>4</b>	<b>Групе у физици</b>	<b>16</b>
4.1	Групе матрица . . . . .	16
4.2	Симетрије унитарних векторских простора . . . . .	17
4.3	Лоренцове трансформације . . . . .	20
4.4	Лоренцова група и $SL(2, \mathbb{C})$ . . . . .	22
<b>5</b>	<b>Закључак</b>	<b>24</b>

# Глава 1

## Групе и симетрије

У свакодневном животу се често дешава да се сусрећемо са предметима за које кажемо да су "симетрични". Шта је заправо симетрија? На пример, можемо рећи да је неки објекат симетричан ако "изгледа исто" кад га гледамо са различитих тачака гледишта.

Формалније, симетрија неког објекта је нека трансформација у простору која пресликава тај објекат на њега самог. Временом, људи су приметили да све овакве трансформације имају још нека својства, карактеристична за све трансформације:

1. Трансформације симетрије су бијективне, тј. за сваку трансформацију постоји инверзна трансформација која "поништава" њен ефекат, и доводи објекат у почетно стање. На пример, у случају ротације за угао  $\varphi$  око неке осе, инверзна трансформација је ротација за угао  $-\varphi$ , односно  $2\pi - \varphi$  око исте те осе. Неке трансформације, попут осне симетрије могу бити и саме себи инверзне.
2. Комбиновањем (композицијом) две трансформације такође добијамо трансформацију. На пример, композиција две ротације (са заједночком осом ротације) је опет ротација, композиција две симетрије може бити транслација или ротација, ...
3. Сваки објекат има једну (тривијалну) симетрију, идентичко пресликавање, које слика сваку тачку у њу саму.

Касније ћемо видети да скуп трансформација (и уопште било каквих апстрактних математичких објеката) са оваквим својствима чини *групу* (групу трансформација у овом случају).

Размотримо прво симетрије раванских фигура. Није тешко видети да једнакостранични троуглао има 6 симетрија.

Као што видимо, постоји 6 трансформација симетрије:

- Ротације око центра троугла:  $r$  (за  $\pi/3$ ),  $r \circ r = r^2$  (за  $2\pi/3$ ) и  $r \circ r \circ r = r^3 = e$  (за  $2\pi$ , односно 0 радијана - идентичко пресликавање)
- Осне симетрије  $s_1, s_2$  и  $s_3$  у односу на праве  $\ell_1, \ell_2, \ell_3$ . Приметимо да опет важи  $s_i \circ s_i = s_i^2 = e$ , за  $i \in \{1, 2, 3\}$ , али и  $s_1 s_2 = r^2, \dots$

Слично се дешава и код квадрата: он има 4 ротације и 4 осне симетрије. У општем случају, није тешко видети да правилни  $n$ -тоугао има  $2n$  трансформација симетрије:  $n$  ротација и  $n$  осних симетрија.

## Placeholder

Слика 1.1: Симетрије једнакостраничног троугла

Са друге стране, постоје и примери код којих се јавља и транслациона симетрија. Јасно је да то морају бити бесконачни цртежи код којих се један или више основних елементата понављају по једној (*frieze*) или две димензије (*wallpaper*). Интересантно је да се обе врсте оваквих цртежа могу потпуно класификовати у зависности од симетрија које поседују. Тако имамо 7 *frieze*-група и 17 *wallpaper*-група трансформација.

Placeholder

Placeholder

Слика 1.2: Примери *frieze* и *wallpaper* цртежа

У три димензије, добро су познате симетрије правилних полиедара (тетраедра, коцке, октаедра, икосаедра и додекаедра), али су значајне и групе симетрија молекула и кристала (кристалографске групе), које се такође могу комплетно класификовати, као у дводимензионалном случају.

Циљ овог рада је да покаже колико важну улогу играју симетрије (односно групе као њихова апстракција) у физици. На пример, симетрије нашег простора (Poincaré-ова и Lorentz-ова група у специјалној теорији релативности) произилазе из свих квантних теорија поља, док је сам Стандардни Модел (најприхваћенија таква теорија) базиран на унутрашњим симетријама групе  $SU(3) \times SU(2) \times U(1)$ .

Placeholder

(a) Молекул

Placeholder

(b) Молекул

Placeholder

(c) Кристална решетка

## Глава 2

# Увод у теорију група

### 2.1 Основне дефиниције

Као што је већ било речено, елементи неке групе не морају нужно да буду трансформације, већ елементи произвољног скупа  $G$ , за које смо дефинисали операцију "множења" (формално: операцију групе) која задовољава следеће особине:

1. Ако  $a$  и  $b$  припадају  $G$ , онда и њихов производ,  $ab$  припада  $G$
2. Операција множења је асоцијативна, односно важи  $a(bc) = (ab)c$
3.  $G$  садржи јединични елемент  $e$ , за који важи  $ae = ea = a$ , за свако  $a \in G$
4. За свако  $a \in G$  постоји  $b \in G$ , за које важи  $ab = ba = e$ . Такав  $b$  се зове *инверзни елемент* за  $a$ , и обележава се са  $a^{-1}$

У овом тренутку је корисно доказати да је јединични елемент јединствен, као и да за сваки елемент групе постоји јединствен инверзни елемент (иначе ознака  $a^{-1}$  не би имала смисла). Претпоставимо дакле супротно, да постоје бар два различита јединична елемента,  $e_1$  и  $e_2$ . Са једне стране, њихов производ је  $e_1e_2 = e_1$ , а са друге стране,  $e_1e_2 = e_2$ . Ово је контрадикција, дакле, постоји јединствен јединични елемент.

Докажимо сада да је инверзни елемент јединствен. Опет, претпоставимо супротно, да за неки елемент  $a$  постоје бар два различита инверзна елемента,  $b$  и  $b'$ . Али, када то распишемо,

$$b = be = b(ab') = (ba)b' = eb' = b',$$

опет долазимо до контрадикције, јер смо претпоставили да је  $b \neq b'$ . Дакле, за сваки елемент неке групе постоји јединствен њему инверзни елемент.

Иако операцију групе често називамо "множењем", она заправо и може а и не мора то да буде:

- Скуп рационалних (или реалних) бројева без 0 чини групу у односу на множење (у уобичајеном смислу)
- Скуп целих (али не и природних!) бројева чини групу у односу на сабирање
- Скуп свих инвертибилних (регуларних, њихова детерминанта је различита од 0) квадратних матрица, над пољем  $\mathbb{R}$  или  $\mathbb{C}$ , димензија  $n \times n$ , чини групу, а операција групе је множење матрица.

Али, чак и у овим примерима нисмо причали о апстрактним групама, него о њиховим конкретним примерима, реализацијама. Структура неке апстрактне групе је задата искључиво дефинисањем операције множења сваког уређеног пара елемената, било набрајањем или на неки други начин, али без позивања на "природу" тих елемената.

Приметимо да операција множења не мора бити комутативна (нпр код множења матрица), али ако јесте, односно ако за свако  $a, b \in G$  важи  $ab = ba$ , онда је група  $G$  комутативна или *Абелова*.

Број елемената у групи назива се *ред групе*.

Ако одаберемо неки елемент  $a$  групе  $G$ , можемо га помножити са самим собом и добити производ  $aa$ , који ћемо обележавати са  $a^2$ . У општем случају, производ

$$\underbrace{aa \dots a}_{n \text{ пута}}$$

обележавамо са  $a^n$ . Слично, можемо дефинисати и негативне степене  $a$ :

$$a^{-n} = (a^{-1})^n = (a^n)^{-1}$$

Ако су сви степени  $a$  различити, кажемо да је  $a$  *бесконечног реда*. Иначе, исписивањем степена  $a$ , наићи ћемо на два природна броја  $r$  и  $s$ ,  $r > s$ , за које важи

$$a^r = a^s.$$

Множењем обе стране једнакости са  $a^{-s}$ , добијамо

$$a^{r-s} = a^0 = e, r - s > 0.$$

Нека је  $n$  најмањи број за који је  $a^n = e$ ,  $n > 0$ . Тада је  $n$  *ред елемента*  $a$ .

Непразан подскуп  $H$  групе  $G$  је *подгрупа* групе  $G$ , ако је  $H$  група у односу на рестрикцију операције групе  $G$  на скупу  $H$ . Свака група  $G$  са јединичним елементом  $e$  има *тривијалне подгрупе*  $\{e\}$  и  $G$ .

Нека је  $A$  непразан подскуп групе  $G$ . Обележимо са  $\langle A \rangle$  пресек свих подгрупа  $G$  које садрже скуп  $A$ . Пошто се може показати да је пресек две подгрупе неке групе и даље подгрупа те групе, и  $\langle A \rangle$  је подгрупа групе  $G$ . Јасно је да је  $\langle A \rangle$  најмања подгрупа  $G$  која садржи скуп  $A$ .

Нека је  $\emptyset \neq A \subset G$ . Тада подгрупу  $\langle A \rangle$  зовемо *подгрупа генерисана скупом*  $A$ . Ако је  $\langle A \rangle = G$ , онда скуп  $A$  називамо *генераторни скуп* групе  $G$ , а његове елементе *генератори* групе  $G$ .

## 2.2 Групе реда 1, 2, 3, 4

Сада, када смо дефинисали неке основне појмове из теорије група, можемо класификовати све групе реда 1, 2, 3 и 4, као пример.

Група реда 1 садржи само један елемент, и то мора бити јединични елемент  $e$ , за који важи  $ee = e$ .

Група реда 2 такође садржи јединични елемент, и још један елемент  $a \neq e$ . Остаје да видимо чему је једнако  $aa$ , односно  $a^2$ . Пошто група има само 2 елемента, или је  $a^2 = a$  или је  $a^2 = e$ . У првом случају долазимо до контрадикције, јер би добили да је  $a = e$ . Дакле, остаје  $a^2 = e$ , односно  $a = a^{-1}$ . Примери ове групе су

- Бројеви 0 и 1, при чему је операција групе сабирање по модулу 2.
- Бројеви 1 и -1, при чему је операција групе множење

- Јединична трансформација ( $e$ ) и раванска симетрија тродимензионалног еуклидског простора ( $a$ ). Операција групе је композиција две трансформације
- Слично као претходно, само што је  $a$  централна симетрија у односу на координатни почетак
- Слично као претходно, само што је  $a$  ротација око неке осе, на пример  $z$ , за  $180^\circ$

Као што се види, све ове групе имају у основи исту структуру, и за њих кажемо да су *изоморфне*.

**Дефиниција.** У општем случају, кажемо да су две групе  $G$  и  $H$  изоморфне, ако постоји бијективно пресликавање  $\varphi : G \rightarrow H$ , које има особину да за свако  $a, b \in G$  важи

$$\varphi(ab) = \varphi(a)\varphi(b)$$

Приметимо овде да производ  $ab$  рачунамо у групи  $G$ , а производ  $\varphi(a)\varphi(b)$  према правилима групе  $H$ .

Посматрајмо сада групу реда 3, нека су њени елементи  $e, a, b$ . Слично као у случају групе реда 2, производи  $ab$  и  $ba$  не могу бити ни  $a$  ни  $b$ , јер би тада било  $a = e$  или  $b = e$ . Дакле,  $ab = ba = e$ . Елемент  $a^2$  не може бити ни  $a$  ни  $e$ , него само  $b$ . Тако добијамо да су елементи ове групе заправо  $a, a^2$  и  $a^3 = e$ . То је пример *циклическе групе* (реда 3 у овом случају), која је генерисана само једним елементом. Таква група постоји за произвољан природан број  $n$ , обележава се са  $C_n$  (циклическа група реда  $n$ ), и њени елементи су  $\{a, a^2, \dots, a^n = e\}$ .

Да бисмо олакшали себи посао око представљања неке групе, уобичајено је њене елементе записати у (Кејлијеву) таблицу групе, својеврсне таблице множења за ту групу. На пример, за  $C_3$  имамо:

	$e$	$a$	$b(=a^2)$
$e$	$e$	$a$	$b$
$a$	$a$	$b$	$e$
$b$	$b$	$e$	$a$

Приметимо да су сви елементи у једној колони и у једној врсти различити, што директно произилази из својства групе (јер би у супротном, за  $x \neq y$  имали  $ax = ay \Rightarrow a^{-1}ax = a^{-1}ay \Rightarrow x = y$ ).

Коначно, сличним резонувањем долазимо до закључка да постоје две различите, неизоморфне, групе реда 4:

1. Циклическа група реда 4,  $C_4$  :

	$e$	$a$	$b$	$c$
$e$	$e$	$a$	$b$	$c$
$a$	$a$	$b$	$c$	$e$
$b$	$b$	$c$	$e$	$a$
$c$	$c$	$e$	$a$	$b$

2. Клајнова 4-група,  $V$  :

	$e$	$a$	$b$	$c$
$e$	$e$	$a$	$b$	$c$
$a$	$a$	$e$	$c$	$b$
$b$	$b$	$c$	$e$	$a$
$c$	$c$	$b$	$a$	$e$



## 2.3 Симетрична група $S_n$ , пермутације

Пермутације скупа  $\{1, 2, \dots, n\}$  су све функције  $\pi$  које бијективно пресликавају тај скуп у самог себе. Уобичајено је да се пермутација записује на следећи начин:

$$\pi = \begin{pmatrix} 1 & 2 & \dots & n \\ a_1 & a_2 & \dots & a_n \end{pmatrix}$$

при чему је  $\{a_1, a_2, \dots, a_n\} = \{1, 2, \dots, n\}$ , и  $\pi(i) = a_i$ , за  $1 \leq i \leq n$ . Пошто је композиција две бијекције (пермутације) бијекција (пермутација), и пошто за свако пермутацију постоји њој инверзна пермутација, можемо закључити да све ове пермутације једног скупа чине групу (у односу на операцију композиције ових функција-пермутација), и та група се назива *симетрична група скупа од  $n$  елемената*, и обележава се са  $S_n$ .

Са друге стране, посматрајмо неку конкретну пермутацију, на пример:

$$\pi = \begin{pmatrix} 1 & 2 & 3 & 4 & 5 & 6 & 7 & 8 \\ 2 & 3 & 1 & 5 & 4 & 7 & 6 & 8 \end{pmatrix},$$

видимо да се 1 слика у 2, затим 2 у 3, и 3 опет у 1. Ови бројеви на тај начин формирају *циклус*, који записујемо као (123). Слично, 4 и 5 формирају циклус (45), 6 и 7 формирају циклус (67), и број 8 формира циклус од једног елемента, (8). Сада ову пермутацију можемо да запишемо на алтернативан начин, као:

$$(123)(45)(67)(8)$$

Приметимо да су сви ови циклуси дисјунктни. Даље, записивање ове пермутације као неког "производа" заиста има смисла, ако саме циклусе посматрамо као пермутације, а њихов "производ" као композицију тих пермутација. И заиста, за циклус (123) имамо пермутацију

$$\begin{pmatrix} 1 & 2 & 3 & 4 & 5 & 6 & 7 & 8 \\ 2 & 3 & 1 & 4 & 5 & 6 & 7 & 8 \end{pmatrix},$$

за циклусе (45) и (67) пермутације

$$\begin{pmatrix} 1 & 2 & 3 & 4 & 5 & 6 & 7 & 8 \\ 1 & 2 & 3 & 5 & 4 & 6 & 7 & 8 \end{pmatrix} \text{ и } \begin{pmatrix} 1 & 2 & 3 & 4 & 5 & 6 & 7 & 8 \\ 1 & 2 & 3 & 4 & 5 & 7 & 6 & 8 \end{pmatrix},$$

и за циклус (8) идентичну пермутацију

$$\begin{pmatrix} 1 & 2 & 3 & 4 & 5 & 6 & 7 & 8 \\ 1 & 2 & 3 & 4 & 5 & 6 & 7 & 8 \end{pmatrix}.$$

Приметимо пар чињеница:

- Композиција ових пермутација заиста даје почетну пермутацију,  $\pi$
- Редослед записивања (дисјунктних) циклуса није битан, односно

$$(123)(45) = (45)(123)$$

- У појединачним циклусима, можемо узети било који елемент као почетни,

$$(123) = (231) = (312)$$

- Циклус (8), односно идентичка пермутација се може изоставити, само треба водити рачуна о броју елемената у тој пермутацији
- Број пермутованих елемената је 7, а број независних циклуса (не рачунајући циклусе од једног елемента) је 4. Разлика ова два броја је *декремент пермутације*. Дефинишемо *парност пермутације* као парност декремента.

Једна од основних теорема у теорији група је Кејлијева (Cauley) теорема, која гласи овако:

**Теорема 1.** Свака група  $G$  реда  $n$  је изоморфна са подгрупом симетричне групе  $S_n$ .

*Доказ.* Нека је  $G = \{a_1, a_2, \dots, a_n\}$ . Посматрајмо произвољни елемент  $b \in G$ , и његове производе  $ba_1, ba_2, \dots, ba_n$  са свим осталим елементима  $G$ . Као што смо раније приметили, сви ови производи морају бити различити. Зато, производи  $ba_i$  су у ствари нека пермутација скупа  $G$ :

$$b \rightarrow \pi_b = \begin{pmatrix} a_1 & \dots & a_n \\ ba_1 & \dots & ba_n \end{pmatrix}$$

Сличне пермутације можемо придружити и осталим елементима  $G$ . Пошто желимо да покажемо да постоји изоморфизам између групе  $G$  и групе ових пермутација, треба да покажемо да ће за произвољно  $b, c \in G$  пермутација  $\pi_c \pi_b$  заиста одговарати елементу  $cb$ . Посматрајмо дакле пермутацију  $\pi_c$ :

$$\pi_c = \begin{pmatrix} a_1 & \dots & a_n \\ ca_1 & \dots & ca_n \end{pmatrix}$$

Она се може написати и на други начин, као

$$\pi_c = \begin{pmatrix} ba_1 & \dots & ba_n \\ c(ba_1) & \dots & c(ba_n) \end{pmatrix}$$

Сада лако можемо добити производ  $\pi_c \pi_b$ :

$$\pi_c \pi_b = \begin{pmatrix} ba_1 & \dots & ba_n \\ c(ba_1) & \dots & c(ba_n) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} a_1 & \dots & a_n \\ ba_1 & \dots & ba_n \end{pmatrix}$$

Множењем ове две пермутације добијамо

$$\pi_c \pi_b = \begin{pmatrix} a_1 & \dots & a_n \\ cba_1 & \dots & cba_n \end{pmatrix} = \pi_{cb}$$

Дакле, тражени изоморфизам  $\varphi : G \rightarrow S_n$  је  $\varphi(a) = \pi_a$ . □

Ова теорема нам показује да постоји коначан број група реда  $n$ , и даје нам систематичан начин за налажење сви тих група (све подгрупе  $S_n$ ).

## 2.4 Лагранжова теорема

Још једна теорема корисна за одређивање структура свих модућних група датог реда, али и за многе друге проблеме, је Лагранжова (Lagrange) теорема.

**Теорема 2.** Ако је  $G$  нека група реда  $n$ , и  $H$  њена подгрупа реда  $m$ , тада  $m$  дели  $n$ .

*Доказ.* Ако је  $H = G$ , тврђење је тривијално тачно. Иначе, постоји неки елемент  $a \in G$ , тако да  $a \notin H$ . Ако обележимо елементе подгрупе  $H$  са  $e, b_2, \dots, b_m$ , тада дефинишемо скуп  $aH$  као скуп производа  $a$  и свих елемената групе  $H$ ,

$$aH = \{a, ah_2, \dots, ah_m\}.$$

Због особина групе имамо да су сви  $ah_i$  различити (иначе би постојало  $j, j \neq i$ , за које је  $h_i = h_j$ ), као и да је  $aH \cap H = \emptyset$  (иначе би било и  $a \in H$ ).

Сада имамо два скупа од по  $m$  различитих елемената,  $H$  и  $aH$ , који се садрже у  $G$ . Уколико у  $G$  још постоје елементи који нису ни у  $H$ , ни у  $aH$ , понављамо овај поступак за један такав елемент,  $c$ , и формирамо  $cH$ . Као резултат, поделили смо групу  $G$  на  $k$  дисјунктних подскупова:

$$G = H \cup a_1H \cup a_2H \cup \dots \cup a_{k-1}H.$$

Број  $k$  се зове *индекс* подгрупе  $H$  у групи  $G$ . Скупови  $a_iH$  се зову *леве класе*  $H$  у  $G$ , а скуп свих левих класа неке подгрупе се обележава са  $G/H$ . Приметимо да смо на сличан начин могли да поделимо  $G$  и на *десне класе*:

$$G = H \cup Ha'_1 \cup Ha'_2 \cup \dots \cup Ha'_{k-1}.$$

□

**Последица.** *Ред елемента (циклическе подгрупе генерисане тим елементом) дели ред групе.*

## 2.5 Инваријантне подгрупе, фактор група

**Дефиниција.** За елемент  $b$  групе  $G$  кажемо да је *конјугован* елементу  $a$  ако постоји  $u \in G$  за који важи

$$uau^{-1} = b$$

Видимо да ако одаберемо  $u = e$ , добијамо да је  $a$  само себи конјуговано. Такође, ако је  $b$  конјуговано са  $a$ ,  $c$  конјуговано са  $b$ , тада је и  $c$  конјуговано са  $a$  (јер је  $c = vbv^{-1}$ ,  $b = uau^{-1}$ , па је  $c = v u a u^{-1} v^{-1}$ , односно  $c = (vu)a(vu)^{-1}$ ). Коначно, једноставно се види да ако је  $uau^{-1} = b$ , тада је и  $a = u^{-1}b(u^{-1})^{-1}$ .

На овај начин смо утврдили да је релација конјугације рефлексивна, симетрична и транзитивна, дакле - релација еквиваленције. Таква релација разбија скупа на класе еквиваленције, у овм случају *класе конјугације*. Ако је група комутативна, тада сваки елемент чини класу за себе, јер за свако  $a, b$ ,  $bab^{-1} = a$ .

У случају група трансформација, класе конјугације имају једноставну "физичку" интерпретацију, у смислу да групишу "сличне" трансформације у једну класу. На пример, ако са  $r$  обележимо неку ротацију, а са  $s$  неку осну симетрију са осом која пролази кроз центар ротације  $r$ , тада је  $rsr^{-1}$  трансформација осне симетрије у односу на неку нову осу, насталу ротацијом осе  $s$  за  $r$ . Касније ћемо видети да две матрице припадају истој класи конјугације ако и само ако представљају исту линеарну трансформацију, записану у различитим базама.

Посматрајмо подгрупу  $H$  групе  $G$ . Тада се лако показује да је и  $aHa^{-1}$  (сви производи  $aha^{-1}$ , где  $h \in H$ ) подгрупа од  $G$ , при чему је  $a$  произвољни елемент из  $G$ . Уколико за свако  $a \in G$  важи

$$aHa^{-1} = H,$$

тада кажемо да је  $H$  *инваријантна* или *нормална подгрупа* групе  $G$ , и то обележавамо са  $H \triangleleft G$ . Последња једнакост у ствари значи да за дати елемент  $h_1 \in H$ , за свако  $a \in G$ , можемо наћи  $h_2 \in H$ , тако да буде  $ah_1a^{-1} = h_2$ , односно  $ah_1 = h_2a$ , што се може краће записати и као

$$aH = Ha,$$

и тако добијамо алтернативну дефиницију нормалне подгрупе: Подгрупа  $H$  је нормална у  $G$ , ако су лева и десна класа једнаке, без обзира на то са којим елементом из  $G$  их формирамо.

Коначно, можемо приметити још један потребан и довољан услов да нека подгрупа буде нормална, а то је да она садржи елементе  $G$  у комплетним класама конјугације, тј. садржи или све или ни један елемент из неке дате класе конјугације.

Можда ће се неко запитати чему све ово, али испоставља се да овакве подгрупе имају нека врло интересантна својства. За неку групу  $G$  и њену нормалну подгрупу  $H$  дефинишимо операцију  $\cdot : G/H \rightarrow G/H$  као  $aH \cdot bH := abH$ . Прво, треба показати да резултат не зависи од избора представника класа, односно да ако важи

$$aH = a_1H \text{ и } bH = b_1H,$$

тада мора бити  $aH \cdot bH = a_1H \cdot b_1H$ , тј.  $abH = a_1b_1H$ . Докажимо да је  $abH \subseteq a_1b_1H$  и  $a_1b_1H \subseteq abH$ , а обрнут смер је аналоган.

Нека је  $x \in abH$ . Тада постоји  $h \in H$ , такво да  $x = abh$ . Пошто је  $bh \in bH$ , тада постоји  $h_1 \in H$ , тако да  $bh = b_1h_1$ . Дакле,

$$x = abh = ab_1h_1.$$

Како је  $H \triangleleft G$ ,  $b_1H = Hb_1$ , па онда  $(\exists h_2 \in H)(b_1h_1 = h_2b_1)$ . Таквим резонувањем добијамо

$$x = ab_1h_1 = ah_2b_1 = a_1h_3b_1 = a_1b_1h_4 \in a_1b_1H.$$

Дакле  $x \in abH \Rightarrow x \in a_1b_1H$ , па је  $abH \subseteq a_1b_1H$ . Други смер,  $a_1b_1H \subseteq abH$  се показује аналогно, па коначно имамо  $abH = a_1b_1H$ .

Показали смо да је операција  $(aH) \cdot (bH) = (ab)H$  добро дефинисана. Није тешко доказати да је скуп свих левих класа  $G/H$  (у случају да је  $H \triangleleft G$ ) група у односу на овако дефинисану операцију. Јединични елемент је  $eH = H$ , а инверзни елемент за класу  $aH$  је:

$$(a^{-1}H)(aH) = a^{-1}HaH = a^{-1}aHH = H.$$

Овако добијена група се назива *фактор-група*, обележава се са  $G/H$ . Приметимо да је њен ред је индекс групе  $H$  у  $G$ .

## Глава 3

# Векторски простори

За примену теорије група у физици потребно је дефинисати још и појам векторског простора (што је заправо уопштење свима добро познатог Еуклидског простора). Након тога ћемо моћи да посматрамо неке групе као групе трансформација векторских простора.

### 3.1 Основне дефиниције

Нека је  $(V, +)$  комутативна група, а  $(F, +, \cdot)$  поље.  $V$  је *векторски простор над пољем  $F$* , ако је дефинисано пресликавање  $F \times V \rightarrow V$ , при чему слику пара  $(\alpha, v)$  означавамо са  $\alpha v$ , тако да за свако  $\alpha, \beta \in F$ ,  $u, v \in V$  важи:

1.  $\alpha(u + v) = \alpha u + \alpha v$
2.  $(\alpha + \beta)v = \alpha v + \beta v$
3.  $(\alpha\beta)v = \alpha(\beta v)$
4.  $1v = v$

где је са 1 означен неутрални елемент за множење поља  $F$ . Елементи скупа  $F$  се називају *скалари*, а елементи скупа  $V$  - *вектори*. Ми ћемо у овом раду посматрати искључиво поља реалних и комплексних бројева.

На пример,  $\mathbb{R}^n$  је векторски простор над  $\mathbb{R}$ , при чему је сабирање  $n$ -торки, односно множење  $n$ -торке реалним бројем дефинисано по-елементно.

Други пример је скуп свих полинома са реалним коефицијентима над пољем  $\mathbb{R}$ .

У векторском простору  $V$ , вектор  $v$  је *линеарна комбинација* вектора  $v_1, \dots, v_n$  ако постоје скалари  $\alpha_1, \dots, \alpha_n$  такви да је

$$v = \alpha_1 v_1 + \alpha_2 v_2 + \dots + \alpha_n v_n$$

Ако је  $S \subseteq V$ , са  $L(S)$  обележавамо скуп свих линеарних комбинација вектора из  $S$ . Кажемо да скуп вектора  $S \subset V$  *генерише* векторски простор  $V$ , ако је  $V = L(S)$ .

У векторском простору  $V$  скуп вектора  $v_1, \dots, v_n$  је *линеарно зависан*, ако постоје скалари  $\alpha_1, \dots, \alpha_n$ , од који је бар један различит од нуле, такви да је

$$\alpha_1 v_1 + \alpha_2 v_2 + \dots + \alpha_n v_n = 0.$$

Низ вектора који није линеарно зависан је *линеарно независан*. База векторског простора је низ вектора који је линеарно независан и који генерише векторски простор. На пример, вектори  $(1, 0, 0)$ ,

$(0, 1, 0)$  и  $(0, 1, 1)$  су база векторског простора  $\mathbb{R}^3$ . Може се показати да постоји још еквивалентних дефиниција, односно потребних и довољних услова да би неки низ вектора био база. Наводимо их овде, јер ће бити корисне у даљем тексту:

- У векторском простору  $V(F)$  низ вектора је база ако и само ако је тај скуп максималан линеарно независан скуп.
- У векторском простору  $V(F)$  низ вектора је база ако и само ако је тај скуп минималан скуп генератора
- У векторском простору  $V(F)$  низ вектора  $v_1, \dots, v_n$  је база ако и само ако се сваки вектор  $x \in V$  може на јединствен начин написати у облику

$$x = \sum_{i=1}^n \alpha_i v_i, \quad \alpha_1, \dots, \alpha_n \in F$$

Одавде се може наслутити да све базе неког одређеног векторског простора  $V$  имају исти број елемената, што се може и показати, а тај број се зове *димензија векторског простора*, и обележава се са  $\dim V$ .

На пример, векторски простор  $\mathbb{R}^n$  има димензију  $n$ , док векторски простор реалних полинома  $\mathbb{R}[x]$  има бесконачну димензију.

У даљем тексту ћемо се фокусирати на коначнодимензионалне векторске просторе.

## 3.2 Унитарни векторски простори

Нека је  $V$  векторски простор над пољем  $F$  (где је  $F = \mathbb{R}$  или  $F = \mathbb{C}$ ). *Унутрашњи (скаларни) производ* на  $V$  је свака функција  $(, ) : V \times V \rightarrow F$ , при чему слику уређеног пара вектора  $(x, y) \in V \times V$  означавамо са  $(x, y)$ , за коју за свако  $x, y, z \in V$  и свако  $\alpha \in F$  важи

1.  $(x, y) = \overline{(y, x)}$
2.  $(x + y, z) = (x, z) + (y, z)$
3.  $(\alpha x, y) = \alpha(x, y)$
4.  $(x, x) \geq 0$
5.  $(x, x) = 0 \Leftrightarrow x = 0$

Са  $\overline{(x, y)}$  означен је комплексан број конјугован са  $(x, y)$ .

Векторски простор над пољем реалних или комплексних бројева заједно са функцијом која дефинише унутрашњи производ назива се *унитарни векторски простор*.

Специјално, еуклидски векторски простор је унитарни векторски простор над пољем реалних бројева.

Такође, у векторском простору  $\mathbb{R}^2$  свака бинарна операција дефинисана са

$$(x, y) = x_1 y_1 - x_1 y_2 - x_2 y_1 + a x_2 y_2,$$

где је  $a > 1$ , јесте скаларни производ. Према томе, од векторског простора  $\mathbb{R}^2$  се може добити бесконачно много различитих еуклидских простора.

У унитарном векторском простору  $V$  функција  $\| \cdot \| : V \rightarrow \mathbb{R}$ , дефинисана са

$$\|x\| = \sqrt{(x, x)}$$

назива се *норма* на  $V$ . Ненегативан реалан број  $\|x\|$  назива се *норма вектора*  $x$ . *Растојање* вектора  $x$  и  $y$  је дефинисано са

$$d(x, y) = \|x - y\|.$$

Позната Коши-Шварцова неједнакост важи у било ком унитарном векторском простору:

**Теорема 3.** У унитарном векторском простору  $V$  за свако  $x, y \in V$  важи

$$|(x, y)| \leq \|x\| \|y\|,$$

при чему једнакост важи ако и само ако су вектори  $x$  и  $y$  линеарно зависни.

Као последицу, у унитарним векторским просторима можемо дефинисати угао између вектора  $x \neq 0$  и  $y \neq 0$ , као реалан број  $\alpha \in [0, \pi]$ , такав да је

$$\cos \alpha = \frac{(x, y)}{\|x\| \|y\|}$$

Природно, за два вектора  $x$  и  $y$  кажемо да су *ортогонални* ако је  $(x, y) = 0$ .

Такође, из дефиниције унутрашњег производа добијамо корисно својство да за  $x \in V, \alpha \in F$  важи  $\|\alpha x\| = |\alpha| \|x\|$ .

### 3.3 Линеарне трансформације

Сад кад смо дефинисали неке основне појмове везане за векторске просторе, можемо наставити са дефинисањем линеарних трансформација и њихове везе са матрицама.

**Дефиниција.** Нека су  $V_1$  и  $V_2$  векторски простори над истом пољем  $F$ . Пресликавање  $A : V_1 \rightarrow V_2$  такво да је

$$(\forall a, b \in V_1)(\forall \alpha, \beta \in F) A(\alpha a + \beta b) = \alpha A(a) + \beta A(b)$$

назива се *линеарна трансформација* (*линеарни оператор*, *хомоморфизам*) векторског простора  $V_1$  у  $V_2$ . Уколико је  $V_1 = V_2 = V$ , тада је  $A$  просто линеарна трансформација векторског простора  $V$ .

Значајно је да је свака линеарна трансформација на јединствен начин одређена ако је познато како се пресликавају вектори базе, што нам омогућава да представимо произвољну линеарну трансформацију неког коначно димензионалног векторског простора помоћу матрице, на следећи начин:

Претпоставимо да је  $\{a_1, \dots, a_n\}$  база векторског простора  $V(F)$ . Тада, линеарну трансформацију  $A$  можемо задати са

$$A(a_1) = b_1, A(a_2) = b_2, \dots, A(a_n) = b_n$$

где су  $b_1, \dots, b_n \in V$ . Пошто је  $\{a_1, \dots, a_n\}$  база, сваки од вектора  $b_i$  може на јединствен начин написати као линеарна комбинација вектора базе, па имамо:

$$A(a_1) = \alpha_{11}a_1 + \alpha_{21}a_2 + \dots + \alpha_{n1}a_n$$

$$A(a_2) = \alpha_{12}a_1 + \alpha_{22}a_2 + \dots + \alpha_{n2}a_n$$

...

$$A(a_n) = \alpha_{1n}a_1 + \alpha_{2n}a_2 + \dots + \alpha_{nn}a_n$$

Ове коефицијенте можемо записати и у компактнијем облику, као матрицу:

$$[A] = \begin{bmatrix} \alpha_{11} & \alpha_{12} & \dots & \alpha_{1n} \\ \alpha_{21} & \alpha_{22} & \dots & \alpha_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \alpha_{n1} & \alpha_{n2} & \dots & \alpha_{nn} \end{bmatrix},$$

па вредност функције  $A(x)$  (као линеарне трансформације произвољног вектора  $x \in V$ ) можемо израчунати простим множењем матрица:

$$[A(x)] = [A][x] = \begin{bmatrix} \alpha_{11} & \alpha_{12} & \dots & \alpha_{1n} \\ \alpha_{21} & \alpha_{22} & \dots & \alpha_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \alpha_{n1} & \alpha_{n2} & \dots & \alpha_{nn} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \zeta_1 \\ \zeta_2 \\ \vdots \\ \zeta_n \end{bmatrix}$$

при чему је  $x = \zeta_1 a_1 + \zeta_2 a_2 + \dots \zeta_n a_n$ . Слично, може се показати да се и композиција линеарних трансформација може представити множењем одговарајућих матрица (које морају да се односе на исту базу), тј.  $[AB] = [A][B]$ .

Приметимо да матрични запис линеарне трансформације зависи од избора базе:

Нека су  $B_1$  и  $B_2$  две различите базе коначнодимензионалног векторског простора, и  $P$  и  $Q$  матрице једне исте линеарне трансформације, записане у базама  $B_1$  и  $B_2$ , редом. Тада се може доказати да постоји матрица  $S$ , таква да важи

$$P = SQS^{-1}$$



## Глава 4

# Групе у физици

### 4.1 Групе матрица

Пре него што наставимо са разматрањем теорије група, наведимо прво неке од најчешће коришћених класа група у физици (а и шире):

**Општа линеарна група**,  $GL(n, \mathbb{C})$  скуп свих  $n \times n$  регуларних (инвертибилних, детерминанта различита од 0) матрица над  $\mathbb{C}$ , у односу на множење матрица. Ове матрице одговарају свим инвертибилним линеарним трансформацијама простора  $\mathbb{C}^n$ . Њена подгрупа је  $GL(n, \mathbb{R})$ , скуп свих инвертибилних реалних матрица  $n \times n$  у односу на множење.

**Специјална линеарна група**,  $SL(n, \mathbb{C}) = \{M \in GL(n, \mathbb{C}) | \det M = 1\}$ . Слично,

$$SL(n, \mathbb{R}) = \{M \in GL(n, \mathbb{R}) | \det M = 1\}$$

**Унитарна група**,  $U(n)$

$$U(n) = \{M \in GL(n, \mathbb{C}) | MM^\dagger = I\},$$

где  $U^\dagger$  означава *транспоновани конјугат* матрице  $U$ , и добија се транспонованом матрице  $U$ , и конјуговањем свих њених елемената. Важно својство унитарних матрица је да, уколико их интерпретирамо у односу на неку ортонормирану базу као операторе над комплексним векторским простором  $\mathbb{C}^n$ , оне чувају скаларни производ вектора свих вектора  $x = \{x_1, \dots, x_n\}$ ,  $y = \{y_1, \dots, y_n\}$ :

$$(x, y) = \sum_{i=1}^n x_i \bar{y}_i.$$

Подгрупа ове групе је *специјална унитарна група*,

$$SU(n) = \{M \in U(n) | \det M = 1\}$$

**Ортогонална група**,  $O(n)$

$$O(n) = \{M \in GL(n, \mathbb{R}) | MM^T = 1\}$$

Слично као унитарна група, уколико њене елементе интерпретирамо у односу на неку ортонормирану базу као операторе над еуклидским просторима, оне чувају стандардни скаларни производ

$$(x, y) = \sum_{i=1}^n x_i y_i.$$

Даље, специјална ортогонална група је дефинисана са

$$SO(n) = \{M \in O(n) \mid \det M = 1\}$$

**Псеудоортогонална група,  $O(p, q)$**  Нека је  $g$  дијагонална матрица  $g = \text{diag}(\underbrace{1, \dots, 1}_p, \underbrace{-1, \dots, -1}_q)$ .

Псеудоортогонална група  $O(p, q)$  се дефинише као

$$O(p, q) = \{M \in GL(n, \mathbb{R}) \mid M^T g M = g\}.$$

Касније, у секцији 4.3, доказаћемо да су то управо матрице које чувају квадратну форму

$$\sum_{i=1}^p x_i y_i - \sum_{i=1}^q x_{p+i} y_{p+i}.$$

Најпознатија група ове врсте је Лоренцова група  $O(1, 3)$ , са којом ћемо се позабавити на крају овог рада.

## 4.2 Симетрије унитарних векторских простора

Пре него што пређемо на разматрање групе Лоренцових трансформација, размотримо везу између изометрија еуклидских простора и трансформација које чувају скаларни производ.

**Дефиниција.** Нека је дат еуклидски векторски простор  $V$  коначне димензије.

**Изометријске трансформације** су трансформације  $M : v \rightarrow V$ , које чувају растојање, тј. за свако  $u, v$  важи

$$\|u - v\| = \|M(u) - M(v)\|$$

**Ортогоналне трансформације** су трансформације  $M : V \rightarrow V$  које чувају скаларни производ, тј.

$$(u, v) = (M(u), M(v))$$

Следеће две теореме објашњавају односе између ортогоналних и изометријских трансформација.

**Теорема 4.** Нека је  $M : V \rightarrow V$  ортогонално пресликавање еуклидског векторског простора. Тада је  $M$  изометријска трансформација која чува  $\theta$ , тј.  $M(0) = 0$ .

*Доказ.* Знамо да пошто  $M$  чува скаларни производ, и дужина произвољног вектора остаје очувана:

$$\|x\|^2 = (x, x) = (M(x), M(x)) = \|M(x)\|^2.$$

Према томе,  $\|M(0)\| = \|0\| = 0$ , па је  $M(0) = 0$ . Докажимо сада да  $M$  чува растојање, односно да за свако  $a, b \in V$  важи

$$\|a - b\| = \|M(a) - M(b)\|.$$

Пошто је норма по дефиницији увек ненегативна, довољно је показати ја је

$$\|a - b\|^2 = \|M(a) - M(b)\|^2.$$

Затим, због билинеарности скаларног производа, можемо доказати уопштење косинусне теореме:

$$\begin{aligned}\|x - y\|^2 &= (x - y, x - y) = (x, x - y) - (y, x - y) = \\ &= (x, x) - (x, y) - (y, x) + (y, y) = \|x\|^2 - 2(x, y) + \|y\|^2\end{aligned}$$

Даље имамо

$$\|a - b\|^2 = \|a\|^2 - 2(a, b) + \|b\|^2 = \|M(a)\|^2 - 2(M(a), M(b)) + \|M(b)\|^2 = \|M(a) - M(b)\|^2$$

Дакле,  $M$  је изометрија. □

**Теорема 5.** Нека је  $M$  изометрија неког еуклидског векторског простора и нека је  $M(0) = 0$ . Тада је  $M$  ортогонална трансформација

Доказ. Нека је  $y = 0$ . Тада је

$$\|M(x)\| = \|M(x) - 0\| = \|M(x) - M(0)\| = \|x - 0\| = \|x\|$$

тј.  $\|M(x)\| = \|x\|$ . Нека је сад  $M(x) = x'$  и  $M(y) = y'$ . Пошто имамо

$$\begin{aligned}\|x'\| &= \|x\|, \quad \|y'\| = \|y\|, \\ \|x' - y'\| &= \|x - y\|\end{aligned}\tag{*}$$

и пошто знамо да важи

$$\|a - b\|^2 = \|a\|^2 - 2(a, b) + \|b\|^2,$$

можемо квадрирати (\*) и добити

$$\|x'\|^2 - 2(x', y') + \|y'\|^2 = \|x\|^2 - 2(x, y) + \|y\|^2$$

односно

$$(x, y) = (x', y').$$

Дакле,  $M$  чува скаларни производ, па је ортогонална трансформација. □

**Лема.** Нека је  $V$  коначнодимензионални еуклидски векторски простор, и  $B = (b_1, \dots, b_n)$  његова ортонормирана база. Ако су  $x, y \in V$ , и  $x = x_1 b_1 + \dots + x_n b_n$ ,  $y = y_1 b_1 + \dots + y_n b_n$ , нека су  $[x], [y]$  вектори колона у тој бази. Тада је

$$(x, y) = [x]^T [y] = \sum_{i=1}^n x_i y_i$$

Доказ. Због билинеарност, имамо

$$(x, y) = \left( \sum x_i b_i, \sum y_j b_j \right) = \sum \sum x_i y_j (b_i, b_j) = \sum x_i y_i,$$

јер је  $(b_i, b_j) = 0$  за  $i \neq j$ , а  $(b_i, b_j) = 1$  за  $i = j$ . □

Последња теорема у овом одељку говори о још неким својствима ортогоналних трансформација

**Теорема 6.** Ако је  $M$  ортогонална трансформација коначнодимензионалног еуклидског простора, тада важи

1.  $M$  је линеарна трансформација

2. Ако је  $[M]$  матрица трансформације  $M$  у односу на неку ортонормирану базу, тада важи  $[M]^T [M] = I$
3.  $M$  је инвертибилна и  $M^{-1}$  је такође изометрија
4.  $\det[M] = \pm 1$  (у било којој бази)

Доказ. 1. Треба показати да је

$$M(x + y) = M(x) + M(y), \quad M(\alpha x) = \alpha M(x).$$

Означимо  $z = x + y$ ,  $M(x) = x'$ ,  $M(y) = y'$ ,  $M(z) = z'$ . Докажимо прво да је

$$z' - x' - y' = 0, \text{ тј. } \|z' - x' - y'\|^2 = 0.$$

Приметимо да за све  $x, y, z, x', y', z'$  важи

$$\begin{aligned} \|z - x - y\|^2 &= \|z\|^2 + \|x\|^2 + \|y\|^2 - 2(x, y) - 2(y, z) - 2(z, x), \\ \|z' - x' - y'\|^2 &= \|z'\|^2 + \|x'\|^2 + \|y'\|^2 - 2(x', y') - 2(y', z') - 2(z', x'). \end{aligned}$$

Пошто  $M$  чува све норме и скаларне производе, добијамо да је

$$\|z' - x' - y'\|^2 = \|z - x - y\|^2.$$

Специјално, за  $z = x + y$  имамо

$$\|z' - x' - y'\|^2 = \|z - x - y\|^2 = \|0\|^2 = 0.$$

Дакле,  $M(x + y) = M(x) + M(y)$ . Докажимо још да је  $M(\alpha x) = \alpha M(x)$ , односно слично,  $\|M(\alpha x) - \alpha M(x)\|^2 = 0$ .

$$\begin{aligned} \|M(\alpha x) - \alpha M(x)\|^2 &= \|M(\alpha x)\|^2 + \|\alpha M(x)\|^2 - 2(\alpha M(x), M(\alpha x)) \\ &= \|\alpha x\|^2 + \alpha^2 \|M(x)\|^2 - 2\alpha(M(x), M(\alpha x)) \\ &= \alpha^2 \|x\|^2 + \alpha^2 \|x\|^2 - 2\alpha(x, \alpha x) \\ &= 2\alpha^2 \|x\|^2 - 2\alpha^2(x, x) = 0. \end{aligned}$$

Овим смо показали да је  $M$  линеарна трансформација.

2. Како радимо у ортонормираној бази, можемо користити претходну лему:

$$(x, y) = [x]^T I [y],$$

$$(M(x), M(y)) = [x]^T [M]^T I [M] [y].$$

Из ортогоналности  $M$ , добијамо

$$\begin{aligned} (x, y) &= (M(x), M(y)) \\ [x]^T [y] &= [x]^T [M]^T [M] [y] \\ [x]^T [y] - [x]^T [M]^T [M] [y] &= 0 \\ [x]^T (I - [M]^T [M]) [y] &= 0. \end{aligned}$$

Пошто ова једнакост важи за све  $x, y \in V$ , мора бити  $M^T M = I$ , што је и требало показати.

3. Тривијално на основу претходног.
4. Јасно је да тврђење важи у ортонормираној бази.

$$1 = \det I = \det([M]^T [M]) = \det[M] \det [M]^T = (\det[M])^2$$

Ако је  $Q$  матрица те трансформације у некој другој бази, онда је  $Q = S[S^{-1}]$ . Према томе,

$$\det Q = \det S \det[M] \det S^{-1} = \det[M]$$

□

### 4.3 Лоренцове трансформације

Једна од првих последица специјалне теорије релативности јесте да не постоје апсолутни просторни и временски референтни системи. Другим речима, може се десити да су се, гледано из једног референтног система, два догађаја одиграла истовремено, на различитим местима, док су се у неком другом референтном систему та два догађаја одиграла на истом месту, у различито време.

Испоставља се да простор и време не можемо посматрати одвојено, као и да више не можемо говорити о догађајима који су се одиграли "на истом месту" или "у исто време". На срећу, математички формализам Минковског нам омогућава да ипак уведемо некакву меру "удаљености" између два догађаја, која је независна од избора референтног система.

Формално, простор-време у специјалној теорији релативности је тополошки гледано  $\mathbb{R}^4$ , а његови елементи су догађаји, 4-вектори облика  $(ct, x, y, z)$ , при чему је  $ct$  временска координата догађаја, а  $x, y, z$  уобичајене просторне координате (у неком референтном систему). Када у овај простор уведемо метрику (*метрику Минковског*) дефинисану са

$$\Delta s^2 = c^2 \Delta t^2 - \Delta x^2 - \Delta y^2 - \Delta z^2,$$

тада га називамо *простор Минковског*. Понекад, да би нагласили разлику између просторних и временских координата, кажемо да овај простор има димензију  $3 + 1$ .

Пошто је овако дефинисана метрика *инваријантна* под Лоренцовим трансформацијама координатног система (што се може лако проверити), она се може користити за дефинисање односа - удаљености између два догађаја на основу тога да ли је  $\Delta s^2 > 0$ ,  $\Delta s^2 < 0$ , или  $\Delta s = 0$ . На неки начин, Лоренцове трансформације можемо посматрати као "ротације" простор-времена, аналогно ротацијама тродимензионалног еуклидског простора (које чувају метрику  $s^2 = x^2 + y^2 + z^2$ ).

Да би олакшали манипулације са 4-векторима, и њима придружене метрике, подсетимо се тврђења из линеарне алгебре да се норма неког вектора  $X = (ct, x, y, z)$  (па самим тим и метрика у том векторском простору) може изразити преко унутрашњег производа:

$$s^2 = X \cdot X = X^T \eta X,$$

при чему је матрица  $\eta$  (понекад и њу називамо метриком Минковског) дата са

$$\begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{bmatrix}.$$

И заиста, проверавамо да се овако изпачуната норма уклапа са раније дефинисаном удаљеношћу између два догађаја, ако за један узмемо произвољан догађај  $X = (ct, x, y, z)$ , а за други координатни почетак  $O = (0, 0, 0, 0)$ :

$$X \cdot X = c^2 t^2 - x^2 - y^2 - z^2 (= c^2 (t - 0)^2 - (x - 0)^2 - (y - 0)^2 - (z - 0)^2).$$

Сада, пошто су Лоренцове трансформације ништа друго до изометријске трансформације (између два референтна система чији су се координатни пошеци поклопили у неком тренутку), можемо их представити као матрице  $\Lambda$ , које množимо са 4-векторима:

$$X' = \Lambda X.$$

С обзиром да  $\Lambda$  треба да очува норму вектора  $X$ , тј.

$$X \cdot X = X' \cdot X'$$

$$X^T \eta X = (\Lambda X)^T \eta (\Lambda X)$$

$$X^T \eta X = X^T \Lambda^T \eta \Lambda X$$

$$X^T \eta X = X^T (\Lambda^T \eta \Lambda) X$$

добивамо да свака Лоренцова трансформација мора да испуњава

$$\Lambda^T \eta \Lambda = \eta. \quad (*)$$

Да бисмо добили сва решења ове једначине, избројмо прво колико независних решења можемо да очекујемо. Може се чинити да имамо  $4 \times 4 = 16$  степени слободе, али заправо примећујемо да су и лева и десна страна ове једначине симетричне матрице, што нам даје систем од 16 променљивих и 10 једначина. Такав систем може да има највише 6 независних решења. Испоставља се да су та решења подељена у две класе.

Прву класу чине матрице облика

$$\Lambda = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & & & \\ 0 & & R & \\ 0 & & & \end{bmatrix}.$$

Видимо да овакве матрице не мењају временску компоненту догађаја, него само његове 3 просторне компоненте. Из (\*) добијамо да мора важити  $R^T R = I$ , при чему је  $I$  јединична матрица димензија  $3 \times 3$ . Сетимо се да овај услов еквивалентан тврђењу да је  $R$  матрица ротације у 3 димензије. Постоје 3 независне такве матрице, по једна за ротацију око сваке од оса  $x, y, z$ .

Другу класу, чине *Лоренцови потисци* (Лоренцове трансформације познате са часа физике). На пример, уколико се два система крећу један у односу на други брзином  $v$  у смеру  $x$ -осе, имамо:

$$\Lambda = \begin{bmatrix} \gamma & -\gamma v/c & 0 & 0 \\ -\gamma v/c & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}.$$

При томе смо се користили стандардном ознаком

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}.$$

Преостале две трансформације су потисци у смеру  $y$  и  $z$  оса. Ове трансформације могу да се запишу и као матрице хиперболичке ротације, што је корисно у неким дубљим разматрањима ове групе.

Скуп свих ових матрица  $\Lambda$  чини *Лоренцову групу*, коју означавамо и са  $O(1, 3)$ . Враћајући се опет на (\*), и узимајући детерминанте обе стране, добијамо да је  $(\det \Lambda)^2 = 1$ , односно  $\det \Lambda = \pm 1$ . Зато, све матрице  $\Lambda$ , за које важи  $\det \Lambda = 1$  чине подгрупу Лоренцове групе, која се зове *права Лоренцова група*, и обележава се са  $SO(1, 3)$ . Коначно,  $SO(1, 3)$  има подгрупу  $SO^+(1, 3)$ , групу правих Лоренцових трансформација које не обрћу време (горњи леви елемент матрице  $\Lambda$  је позитиван) - *праву ортохрону Лоренцову групу*.

## 4.4 Лоренцова група и $SL(2, \mathbb{C})$

Онако како смо је до сада дефинисали, Лоренцова група не делује претерано погодна за њено даље изучавање, првенствено због тога што би константно морали да се позивамо на њено "физичко значење". У овом делу ћемо видети како се Лоренцове трансформације и 4 вектори могу свести на много више изучаване комплексне матрице димензије  $2 \times 2$ .

За почетак, уведемо другачији начин записивања вектора  $X = (ct, x, y, z)$ :

$$\hat{X} = \begin{bmatrix} ct + z & x - iy \\ x + iy & ct - z \end{bmatrix}.$$

Зашто је овакав запис интересантан? Са једне стране, не само да је матрица  $\hat{X}$  Хермитска (једнака је свом транспонованом конјугату  $\hat{X}^\dagger = (\hat{X}_{ji})_{ij}$ ), већ се и свака Хермитска матрица димензија  $2 \times 2$  може записати у горенаведеном облику. Дакле, имамо бијекцију између тачака у простору Минковског и свих  $2 \times 2$  Хермитских матрица. Са друге стране, ова матрица поседује згодно својство

$$X \cdot X = \det \hat{X} = c^2 t^2 - x^2 - y^2 - z^2$$

Остаје још да се види како би изгледале матрице које представљају Лоренцове трансформације. Посматрајмо неку матрицу  $A \in SL(2, \mathbb{C})$ , и пресликавање

$$\hat{X} \rightarrow \hat{X}' = A \hat{X} A^\dagger \quad (\otimes)$$

Проверимо да ли је  $\hat{X}'$  Хермитска:

$$(\hat{X}')^\dagger = (A \hat{X} A^\dagger)^\dagger = (A^\dagger)^\dagger \hat{X}^\dagger A^\dagger$$

Пошто је  $(A^\dagger)^\dagger = A$  и  $\hat{X}^\dagger = \hat{X}$ , то значи да је  $(\hat{X}')^\dagger = A \hat{X} A^\dagger = \hat{X}'$ , односно да је  $\hat{X}'$  такође Хермитска. Али, оно што је још интересантније је то овако пресликавање чува и детерминанту, односно метрику:

$$X' \cdot X' = \det \hat{X}' = \det(A \hat{X} A^\dagger) = \det A \det \hat{X} \det A^\dagger = \det \hat{X} = X \cdot X$$

Последња једнакост следи из чињеница да је  $\det A = 1$  (јер је  $A \in SL(2, \mathbb{C})$ ) и  $\det A = \det A^\dagger$ .

Поставља се питање да ли се све Лоренцове трансформације могу представити матрицама из  $SL(2, \mathbb{C})$ . Један аргумент у корист тога се може наћи у пребројавању димензија групе  $SL(2, \mathbb{C})$ : Произволна  $2 \times 2$  комплексна матрица је одређена са 4 комплексна броја. Међутим овде смо ограничени на само 3 комплексна параметра (односно 6 реалних параметара), јер матрица мора да има детерминанту 1. Ово се поклапа са димензијом Лоренцове групе, 6: ротације око 3 осе, од којих је свака параметризована са по једним реалним бројем, и потисци у смеру све 3 осе, такође параметризовани са по једним реалним бројем (брзином). Ипак, овакво разматрање још не мора да значи да су  $SO^+(1, 3)$  и  $SL(2, \mathbb{C})$  изоморфне. Можемо приметити да за неку матрицу  $A \in SL(2, \mathbb{C})$  и  $A$  и  $-A$  представљају исту Лоренцову трансформацију, па је условно речено  $SL(2, \mathbb{C})$  двоструко већа од  $SO^+(1, 3)$ , или формалније

$$SO^+(1, 3) \cong SL(2, \mathbb{C})/\mathbb{Z}_2.$$

Додуше, ово последње тврђење тек треба доказати конструисањем одговарајућег пресликавања из  $SO^+(1, 3)$  у  $SL(2, \mathbb{C})$ . Дакле, урадимо то!

## Ротације

По дефиницији, ротације су трансформације које не мењају временску компоненту догађаја. Из (✱) добијамо да такве матрице  $A$  морају да сликају векторе  $\hat{X} = ct \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{bmatrix}$  у саме себе. Другим речима, то значи да за  $A$  мора да важи

$$AA^\dagger = I.$$

Овакве матрице су добро познате унитарне матрице,  $A \in SU(2) \subset SU(2, \mathbb{C})$ . Иако смо о ротацијама до сад причали само као о елементима  $SO(3)$ , лако се може проверити (уврштавањем у (✱)) да је

$$SO(3) \cong SU(2)/\mathbb{Z}_2.$$

Прецизније, за ротације око  $x$ -осе имамо да је

$$R = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos \theta & \sin \theta \\ 0 & -\sin \theta & \cos \theta \end{bmatrix} \leftrightarrow A = \pm \begin{bmatrix} \cos(\theta/2) & i \sin(\theta/2) \\ i \sin(\theta/2) & \cos(\theta/2) \end{bmatrix}$$

Знак  $\pm$  означава да матрице  $A$  и  $-A$  представљају исту ротацију. Слична пресликавања имамо и за ротације око  $y$ -осе:

$$R = \begin{bmatrix} \cos \theta & 1 & \sin \theta \\ 0 & 1 & 0 \\ -\sin \theta & 1 & \cos \theta \end{bmatrix} \leftrightarrow A = \pm \begin{bmatrix} \cos(\theta/2) & \sin(\theta/2) \\ -\sin(\theta/2) & \cos(\theta/2) \end{bmatrix},$$

као и за ротације око  $z$ -осе:

$$R = \begin{bmatrix} \cos \theta & \sin \theta & 0 \\ -\sin \theta & \cos \theta & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \leftrightarrow A = \pm \begin{bmatrix} e^{i\theta/2} & 0 \\ 0 & e^{-i\theta/2} \end{bmatrix}.$$

Дакле, сад смо експлицитно конструисали изоморфизам између  $SO(3)$  и  $SU(2)/\mathbb{Z}_2 \subset SL(2, \mathbb{C})$ .

С обзиром да се и Лоренцови потисци могу представити као хиперболичке ротације, и њима се на сличан (додуше мало компликованији) начин могу придружити по две матрице из  $SL(2, \mathbb{C})$ , тиме смо завршили доказ да је заиста

$$SO(1, 3)^+ \cong SL(2, \mathbb{C})/\mathbb{Z}_2$$



## Глава 5

# Закључак

Видели смо како је то интересно кад се искомбинује теорија група и линеарна алгебра...

# Литература

- [1] Светозар Милић. *Елементи алгебре*.
- [2] Ивица Бошњак Зоран Стојаковић. *Елементи линеарне алгебре*. Stylos, 2010.
- [3] Jan Draisma Arjeh Cohen, Rosane Ushirobira. Group theory for maths, physics and chemistry students, 2007.
- [4] M. Hamermesh. *Group Theory and Its Application to Physical Problems*. Dover Books on Physics Series. Dover Publications, 1989.
- [5] Krešimir Kumerički. Grupe, simetrije i tenzori u fizici, 2012.
- [6] Peter D. Lax. *Lineáris algebra és alkalmazásai*. Akadémiai Kiadó, 2008.
- [7] David Tong. Dynamics and relativity, 2013.