# TARTU ÜLIKOOL MATEMAATIKA-INFORMAATIKATEADUSKOND

# Matemaatika instituut Matemaatika eriala

#### Priit Lätt

# Minkowski aegruumi geomeetriast

Bakalaureusetöö (6 EAP)

Juhendaja: Viktor Abramov

 Autor:
 "...."juuni 2013

 Juhendaja:
 "...."juuni 2013

**TARTU 2013** 

# Sisukord

Sissejuhatus			2
1	Vajalikud eelteadmised		3
	1.1	Skalaarkorrutisega seotud abitulemused	3
	1.2	Tulemusi lineaaralgebrast	
	1.3	Muutkond	7
2	Minkowski ruumi geomeetriline struktuur		10
	2.1	Skalaarkorrutise definitsioon ja omadused	10
	2.2	Minkowski aegruumi mõiste	12
	2.3	Ortogonaalteisendus ruumis $\mathcal{M}$	
3	Lorentzi ja Poincaré rühmad		18
	3.1	Lorentzi rühm	18
	3.2	Poincaré rühm	
4	Minkowski ruum teoreetilises füüsikas ja diferentsiaalgeomeetrias		26
	4.1	Lie algebra	26
	4.2	Lie algebra esitus	29
	4.3		
	4.4		32
Summary		35	
Kirjandus		36	

# Sissejuhatus

Bakalaureusetöö on referatiivne ja selle aluseks on [Nab12].

Töös kasutame summade tähistamisel sageli Einstein'i summeerimiskokkulepet. See tähendab, kui meil on indeksid i ja j, mis omavad väärtusi  $1, \ldots, n$ ,  $n \in \mathbb{N}$ , siis kirjutame

$$x^{i}e_{a} = \sum_{a=1}^{n} x^{i}e_{i} = x^{1}e_{1} + x^{2}e_{2} + \dots + x^{n}e_{n},$$

$$\lambda^{i}{}_{j}x^{j} = \sum_{j=1}^{n} \lambda^{i}{}_{j}x^{j} = \lambda^{i}{}_{1}x^{1} + \lambda^{i}{}_{2}x^{2} + \dots + \lambda^{i}{}_{n}x^{n},$$

$$\eta_{ij}u^{i}v^{j} = \eta_{11}u^{1}v^{1} + \eta_{12}u^{1}v^{2} + \dots + \eta_{1n}u^{1}v^{n} + \eta_{21}u^{2}v^{1} + \dots + \eta_{nn}u^{n}v^{n},$$

ja nii edasi.

Vektori u pikkust tähistame edaspidi |u|. Seda teksti pole tegelikutl vaja.<sup>1</sup>

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup>Hermann Minkowski (1864 - 1909) - poola matemaatik

## 1 Vajalikud eelteadmised

Selles peatükis tuletame meelde definitsioonid ja tulemused, mida läheb tarvis töö järgmistes osades. Lihtsamad tulemused, millele on pööratud tähelepanu kursustes Algebra I või Geomeetria II, esitame seejuures tõestusteta.

#### 1.1 Skalaarkorrutisega seotud abitulemused

**Teoreem 1.1.** [Põl12, teoreem II.7.3]  $L\tilde{o}plikum\tilde{o}\tilde{o}tmelises$  skalaarkorrutisega g varustatud vektorruumis V leidub ortonormeeritud baas.

 $T\~oestus$ . Esiteks märgime, et igas ühemõõtmelises vektorruumis eksisteerib ortonormeeritud baas, sest kui  $\{b\}$  on mingi baas, siis  $\left\{\frac{1}{|b|}b\right\}$  on ortonormeeritud baas.

Eeldame nüüd, et igas (n-1)-mõõtmelises vektorruumis on olemas ortonormeeritud baas ning olgu  $\mathbb{V}$  n-mõõtmeline vektorruum baasiga  $\{b_1, b_2, \ldots, b_n\}$ . Eelduse järgi on ruumis  $\mathbb{V}$  ortonormeeritud süsteem  $\{e_1, e_2, \ldots, e_{n-1}\}$ , kusjuures

$$span\{e_1, e_2, \dots, e_{n-1}\} = span\{b_1, b_2, \dots, b_{n-1}\}.$$

Seega tarvitseb meil leida veel  $a_n \in \mathbb{V} \setminus \{0\}$  omadusega

$$a_n \perp \operatorname{span}\{e_1, e_2, \dots, e_{n-1}\},\$$

sest siis  $\{e_1, e_2, \dots, e_{n-1}, \frac{1}{|a_n|}a_n\}$  on ruumi  $\mathbb V$  ortonormeeritud baas. Otsime vektorit  $a_n$  kujul

$$a_n = b_n + \sum_{j=1}^{n-1} \alpha^j e_j, \text{ kus } \alpha^1, \dots, \alpha^{n-1} \in \mathbb{R}.$$

$$(1.1)$$

Paneme tähele, et kui  $a_n$  on sellisel kujul, siis  $a_n \neq 0$ , sest vastasel korral  $b_n \in \text{span}\{b_1, b_2, \dots, b_{n-1}\}$ , mis on vastuolus süsteemi  $\text{span}\{b_1, b_2, \dots, b_{n-1}\}$  lineaarse sõltumatusega. Kui  $a_n$  on kujul 1.1, siis kõikide  $k \in \{1, 2, \dots, n-1\}$  korral

$$a_n \perp e_k \iff a_n \cdot e_k = 0 \iff \left(b_n + \sum_{j=1}^{n-1} \alpha^j e_j\right) \cdot e_k = 0$$

Samas, kuna

$$\left(b_n + \sum_{j=1}^{n-1} \alpha^j e_j\right) \cdot e_k = b_n \cdot e_k + \sum_{j=1}^{n-1} \alpha^j \left(e_j \cdot e_k\right) = b_n \cdot e_k + \alpha_k,$$

siis  $a_n \perp e_k \iff \alpha_k = -(b_n \cdot e_k)$ . Järelikult võime võtta  $a_n := b_n - \sum_{j=1}^{n-1} (b_n \cdot e_j) e_j$ . Märkus 1.1. Teoreemi 4.1 tõestuses antud algortimi ortonormeetirud baasi leidmiseks nimetatakse *Gram-Schmidti algoritmiks* või *ortogonaliseerimisprotsessiks*.

**Teoreem 1.2** (Cauchy-Schwartz-Bunjakowski võrratus). [Põl12, teoreem II.1.1.] Olgu  $\mathbb{V}$  vektroruum skalaarkorrutisega  $g: \mathbb{V} \times \mathbb{V} \to \mathbb{R}$ . Sellisel juhul kehtib võrratus

$$g^{2}(u,v) \leq g(u,u) g(v,v) \tag{1.2}$$

kõikide  $u, v \in \mathbb{V}$  korral. Seejuures võrdus kehtib parajasti siis, kui elemendid u ja v on lineaarselt sõltuvad.

 $T\~oestus.$  Olgu $\mathbb V$ reaalne vektorruum skalaarkorrutisega gning olgu $u,v\in\mathbb V.$  Siis iga $\lambda\in\mathbb R$ korral

$$0 \le g(u + \lambda v, u + \lambda v) = g(u, u) + 2g(u, \lambda v) + g(\lambda v, \lambda v) = = g(u, u) + 2\lambda g(u, v) + \lambda^2 g(v, v) \le g(u, u) + 2\lambda |g(u, v)| + \lambda^2 g(v, v).$$

Saime  $\lambda$  suhtes võrratuse

$$g(v, v) \lambda^2 + 2|g(u, v)| \lambda + g(u, u) \ge 0,$$

mille reaalarvuliste lahendite hulk on  $\mathbb{R}$ . Kui g(v,v) > 0, siis on tegu ruutvõrratusega. Seega vastava ruutvõrrandi diskriminandi jaoks kehtib

$$4|g(u,v)|^2 - 4g(u,u)g(v,v) \le 0,$$

millest järeldub vahetult võrratus 1.2. Juhul g(v,v)=0 peab kõikide  $\lambda \in \mathbb{R}$  korral kehtima  $2|g(u,v)|\lambda + g(u,u) \geq 0$ , mis on võimalik vaid siis, kui g(u,v)=0. Sellisel juhul on tingimuse 1.2 kehtivus aga ilmne.

Veendume veel, et võrratuses 1.2 kehtib võrdus parajasti siis, kui u ja v on lineaarselt sõltuvad.

Oletame esiteks, et vektorid u ja v on lineaarselt sõltuvad. Siis leidub  $\alpha \in \mathbb{R}$  selliselt, et  $u = \alpha v$ . Seega

$$g^{2}(u, v) = g^{2}(\alpha v, v) = \alpha^{2}g^{2}(v, v) = \alpha^{2}g(v, v)g(v, v)$$
$$= g(\alpha v, \alpha v)g(v, v) = g(u, u)g(v, v),$$

nagu tarvis.

Kehtigu nüüd tingimuses 1.2 võrdus. Veendume, et siis u ja v on lineaarselt sõltuvad. Üldistust kitsendamata võime eeldada, et  $u \neq 0$  ja  $v \neq 0$ . Siis ka  $g(u, u) \neq 0$  ja  $g(v, v) \neq 0$ . Paneme tähele, et

$$g^{2}\left(u,v\right)=g\left(u,u\right)g\left(v,v\right)$$

on eelnevat arvestades samaväärne tingimusega

$$\frac{g^{2}(u,v)g(v,v)}{g^{2}(v,v)} = g(u,u).$$

Tähistades  $a := \frac{g(u,v)}{g(v,v)}$ , saame, et  $a^2g(v,v) = g(u,u)$  ehk g(av,av) = g(u,u), millest u = av.

#### 1.2 Tulemusi lineaaralgebrast

**Lause 1.1.** Olgu  $\mathbb{V}$  vektorruum ja  $L: \mathbb{V} \to \mathbb{V}$  lineaarne teisendus ning g skalaarkorrutis ruumil  $\mathbb{V}$ . Kui g(x,y) = g(Lx,Ly) kõikide  $x,y \in \mathbb{V}$  korral, siis L on isomorfism ruumil  $\mathbb{V}$ .

 $T\~oestus$ . Olgu  $\mathbb V$  vektorruum ja  $L:\mathbb V\to\mathbb V$  lineaarne teisendus ja kehtigu  $g\left(x,y\right)=g\left(Lx,Ly\right)$  k $\~o$ ikide  $x,y\in\mathbb V$  korral. Veendumaks, et L on isomorfism piisab näidata, et L on injektiivne ja sürjektiivne. Veendume k $\~o$ igepealt kujutuse L üksühesuses.

Olgu  $x,y\in\mathbb{V},\ x\neq y$ . Oletame vastuväiteliselt, et Lx=Ly, siis Lx-Ly=0 ja seega iga  $z\in\mathbb{V}$  korral

$$g(Lx - Ly, Lz) = 0.$$

Teisalt, kuna g on skalaarkorrutis ja et  $x \neq y$ , siis leidub selline  $z' \in \mathbb{V}$ , et  $g(x-y,z') \neq 0$ . Kokkuvõttes saime

$$0 \neq q(x - y, z') = q(Lx - Ly, Lz') = 0,$$

mis on vastuolu.

Veendume nüüd teisenduse L sürjektiivsuses. Olgu  $x \in \mathbb{V}$ . Meie eesmärk on leida  $y \in \mathbb{V}$  selliselt, et Ly = x. Tähistame teisenduse L maatriksi tähega  $\Lambda$ . Siis

$$Ly = L(y^a e_a) = y^a \Lambda^b_a e_b = x^b e_b$$
, kus  $a, b = 1, 2, 3, 4$ .

Saime võrrandisüsteemi  $y^a \Lambda^b_{\ a} = x^b$ , mis on üheselt lahenduv, kuna det  $\Lambda = \pm 1$ . Seega võime võtta  $y = (y_1, y_2, y_3, y_4)$ .

**Teoreem 1.3.** Olgu A ja B n-järku ruutmaatriksid. Siis  $\operatorname{Tr} AB = \operatorname{Tr} BA$ .

 $T\tilde{o}estus$ . Vahetu kontroll.

#### Blokkmaatriksid

**Teoreem 1.4** (Blokkmaatriksite korrutamine). Olgu meil  $m \times p$  maatriks A ja olgu meil  $p \times n$  maatriks B. Jagame maatriksi A blokkideks, kus on q rea blokki ja

s veeru blokki ning jagame maatriksi B blokkideks, kus on s rea blokki ja r veeru blokki kujul

$$A = \begin{pmatrix} A_{11} & A_{12} & \dots & A_{1s} \\ A_{21} & A_{22} & \dots & A_{2s} \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ A_{q1} & A_{q2} & \dots & A_{qs} \end{pmatrix} \quad ja \quad B = \begin{pmatrix} B_{11} & B_{12} & \dots & B_{1r} \\ B_{21} & B_{22} & \dots & B_{2r} \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ B_{s1} & B_{s2} & \dots & B_{sr} \end{pmatrix}.$$

Siis saame arvutada  $m \times n$  maatriksi C = AB, kus on q rea blokki ja r veeru blokki kujul

$$C = \begin{pmatrix} C_{11} & C_{12} & \dots & C_{1r} \\ C_{21} & C_{22} & \dots & C_{2r} \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ C_{q1} & C_{q2} & \dots & C_{qr} \end{pmatrix}$$

ning  $C_{ab} = \sum_{i=1}^{s} A_{ai} B_{ib}$ .

**Teoreem 1.5** (Blokkmaatriksi pöördmaatriks). Olgu M regulaarne maatriks, mis on esitatud blokkmaatriksina kujul  $M = \begin{pmatrix} A & B \\ C & D \end{pmatrix}$ , kus A, B, C, D on suvalise suurusega alammaatriksid, kusjuures A ja D on ruutmaatriksid. Siis saame maatriksi M pöördmaatriksi  $M^{-1}$  arvutada blokkidena järgmise eeskirja alusel:

$$\begin{split} M^{-1} &= \begin{pmatrix} A & B \\ C & D \end{pmatrix}^{-1} = \\ &= \begin{pmatrix} A^{-1} + A^{-1}B \left( D - CA^{-1}B \right)^{-1}CA^{-1} & -A^{-1}B \left( D - CA^{-1}B \right)^{-1} \\ &- \left( D - CA^{-1}B \right)^{-1}CA^{-1} & \left( D - CA^{-1}B \right)^{-1} \end{pmatrix}. \end{split}$$

#### Maatrikseksponentsiaal

Olgu  $A \in \operatorname{Mat}_n \mathbb{K}$  mingi ruutmaatriks. Analoogilisest analüüsist tuttavale eksponentfunktsisoonile  $e^x$  defineeritakse ka maatrikseksponent  $e^A = \sum_{k=0}^\infty \frac{A^k}{k!}$ , kus  $A^0 = E$  ja  $A^k$  tähendab korrutist, kus maatriksit A korrutatakse iseendaga k korda. Osutub, et  $e^A$  on selles mõttes korrektselt defineeritud, et rida  $\sum_{k=0}^\infty \frac{A^k}{k!}$  koondub alati. Sageli kasutatakse  $e^A$  asemel ka tähistust exp A.

Järgnevas lauses toome mõned lihtsamad maatrikseksponendi omadused.

**Lause 1.2.** Olgu  $X, Y \in \text{Mat}_n \mathbb{K}$  ruutmaatriksid ja  $k, l \in \mathbb{K}$ . Siis

- $e^0 = E$ ,
- $\bullet \ e^{aX}e^{bX} = e^{(a+b)X}.$

- $\bullet$   $e^X e^{-X} = E$ ,
- kui XY = YX,  $siis e^Y e^X = e^X e^Y = e^{(X+Y)}$ ,
- $kui\ Y$  on  $p\ddot{o}\ddot{o}ratav$ ,  $siis\ e^{YXY^{-1}}=Ye^XY^{-1}$ ,
- $kui e^X$  on pööratav,  $siis (e^X)^{-1} = e^{-X}$ ,
- $\det e^X = e^{\operatorname{Tr} X}$ .

#### 1.3 Muutkond

**Definitsioon 1.1.** Topoloogilist ruumi  $(X, \tau)$  nimetatakse n- $m\tilde{o}\tilde{o}tmeliseks$  topoloogilseks muutkonnaks, kui

- 1)  $(X, \tau)$  on Hausdorffi topoloogiline ruum,
- 2) topoloogial  $\tau$  leidub loenduv baas,
- 3) leidub hulga X homöomorfism ruumi  $\mathbb{R}^n$  lahtise alamhulgaga.

Muutkonda tähistame tähega M.

Muutkonda võime vaadelda kui geomeetrilise pinna üldistust. Vahetult muutkonna definitsiooni põhjal on selge , et muutkonna iga punkti mingit ümbrust võime vaadelda kui *n*-mõõtmelist eukleidilist ruumi. Seega muutkonna punktidel leiduvad lokaalselt koordinaadid.

**Definitsioon 1.2.** Me ütleme, et muutkond M on  $\ddot{u}helisidus$ , kui suvalise kinnise joone võib pideva deformatsiooni abil sellel muutkonnal tõmmata üheks punktiks.

Näide 1.1. Järgmised hulgad on topoloogilised muutkonnad.

- (a) Ringjoon on 1-mõõtmeline mittetriviaalne topoloogiline muutukond.
  - 1) Võime võtta topoloogiaks alamruumi topoloogia, see on Hausdorffi topoloogiline ruum.
  - 2) Alamruumi topoloogial on samuti loenduv baas.
  - 3) Homöomorfismideks sobib võtta neli lokaalset kaarti, mille saame, kui proijtseerime ülemise ja alumise poolringi x-teljele ja vasak- ning parempoolse poolringi y-teljele.
- (b) Sfäär on topoloogiline muutkond. (Põhjendus on analoogline osaga (a).)

Arvestades käesoleva töö peatükis 4.3 antud Lie rühma definitsiooni, tutvustame lühidalt ka diferentseeruva muutkonna mõistet. Teeme seda tuginedes aine Globaalanalüüs loengukonspektile [Abr].

**Definitsioon 1.3.** Olgu M muutkond ja  $B \subset \mathbb{R}^n$  lahtine alamhulk. Paari  $(p, \psi)$ , kus  $p \in U \subset M$  ja  $\psi : U \to B$  on homöomorfism nimetatakse muutkonna M lokaalseks kaardiks punktis p. Analoogliselt ütleme paari  $(U, \psi)$  kohta piirkonna U lokaalne kaart. Kõikide muutkonna M lokaalsete kaartide kogumit nimetatakse atlaseks.

Kui muutkonna M saab katta ühe lokaalse kaardiga, siis öeldakse, et muutkond M on triviaalne.

Olgu meil n-mõõtmeline topoloogiline muutkond M ja U,V selle muutkonna piirkonnad, kusjuures  $U \cap V \neq \emptyset$ . Vaatleme muutkonna M lokaalseid kaarte  $(U,\phi)$  ja  $(V,\psi)$ . Kui  $p \in U \cap V$ , siis saame esitada punkti p lokaalsed koordinaadid kahel järgmisel viisil:

$$\phi(p) = (\phi^{1}(p), \phi^{2}(p), \dots, \phi^{n}(p)) \in \mathbb{R}^{n},$$
  
$$\psi(p) = (\psi^{1}(p), \psi^{2}(p), \dots, \psi^{n}(p)) \in \mathbb{R}^{n}.$$

Tekib loomulik küsimus kuidas avalduvad punkti p ühed lokaalsed koordinaadid teiste kaudu. Et kujutused  $\phi$  ja  $\psi$  on homöomorfismid, siis leiduvad pöördkujutused  $\phi^{-1}$  ja  $\psi^{-1}$  ning seega saame koostada kompositsioonid

$$\phi \circ \psi^{-1} : \psi (U \cap V) \to \phi (U \cap V),$$
  
$$\psi \circ \phi^{-1} : \phi (U \cap V) \to \psi (U \cap V).$$

Selge, et kujutused  $\phi \circ \psi^{-1}$  ja  $\psi \circ \phi^{-1}$  on ruumi  $\mathbb{R}^n$  lahtiste hulkade  $\psi (U \cap V)$  ning  $\phi (U \cap V)$  homöomorfismid, seejuures koguni üksteise pöördkujutused. Komponentides kirjutades saame

$$\phi \circ \psi^{-1} : \phi^i = g^i \left( \psi^1, \psi^2, \dots, \psi^n \right),$$
  
$$\psi \circ \phi^{-1} : \psi^i = h^i \left( \phi^1, \phi^2, \dots, \phi^n \right),$$

kus  $i=1,2,\ldots,n$ . Niisiis iga i korral on funktsioonid  $g^i$  ja  $h^i$  pidevad ja kehtivad võrdused

$$g^{i}\left(h^{1}\left(\phi\right), h^{2}\left(\phi\right), \dots, h^{n}\left(\phi\right)\right) = \phi^{i},$$
  
$$h^{i}\left(g^{1}\left(\psi\right), g^{2}\left(\psi\right), \dots, g^{n}\left(\psi\right)\right) = \psi^{i}.$$

Seejuures funktsioone  $g^i$  ja  $h^i$ , kus  $i=1,2,\ldots,n$ , nimetatakse *üleminekufunktsioonideks*.

Nüüd, kui  $(U, \phi)$ ,  $(V, \psi)$  on muutkonna M lokaalsed kaardid ja  $U \cap V \neq \emptyset$  ning sellest järeldub, et üleminekufunktsioonid  $g^i(\psi)$ ,  $h^i(\phi)$  on lõpmata diferentseeruvad ehk siledad, siis ütleme, et kaardid  $(U, \phi)$  ja  $(V, \psi)$  on  $C^{\infty}$ -kooskõlalised.

Olgu  $\mathcal{A}$  on mingi indeksite hulk. Kui muutkonnal M on määratud kogum  $\mathfrak{U} = \{(U_{\alpha}, \phi_{\alpha}) : \alpha \in \mathcal{A}\}$ , mis rahuldab tingimusi

- $(i) \cap_{\alpha} U_{\alpha}$  on muutkonna M kate;
- (ii) suvaliste  $\alpha, \beta \in \mathcal{A}$  korral on lokaalsed kaardid  $(U_{\alpha}, \phi_{\alpha})$  ning  $(U_{\beta}, \phi_{\beta})$   $C^{\infty}$ -kooskõlalised;
- (iii) kui  $(V, \psi)$  on topoloogilise muutkonna M lokaalne kaart, mis on kogumi  $\mathfrak{U}$  kõigi kaartidega  $C^{\infty}$ -kooskõlaline, siis  $(V, \psi) \in \mathfrak{U}$ ;

siis kogumit  $\mathfrak{U}$  nimetatakse topoloogilisel muutkonnal M määratud diferentseeruvaks struktuuriks.

**Definitsioon 1.4.** Kui n-mõõtmelisel topoloogilised muutkonnal M on määratud diferentseeruv struktuur  $\mathfrak{U}$ , siis nimetatakse muutkonda M diferentseeruvaks muutkonnaks.

## 2 Minkowski ruumi geomeetriline struktuur

#### 2.1 Skalaarkorrutise definitsioon ja omadused

Olgu  $\mathbb{V}$  n-mõõtmeline vektorruum üle reaalarvude korpuse. Me ütleme, et kujutus  $g: \mathbb{V} \times \mathbb{V} \to \mathbb{R}$  on bilineaarvorm, kui g on mõlema muutuja järgi lineaarne, see tähendab  $g(\alpha_1 u_1 + \alpha_2 u_2, v) = \alpha_1 g(u_1, v) + \alpha_2 g(u_2, v)$  ja  $g(u, \alpha_1 v_1 + \alpha_2 v_2) = \alpha_1 g(u, v_1) + \alpha_2 g(u, v_2)$  kus  $\alpha_1$  ja  $\alpha_2$  on suvalised reaalarvud ning  $u, u_1, u_2, v, v_1$  ja  $v_2$  on vektorruumi  $\mathbb{V}$  elemendid.

Olgu  $u, v \in \mathbb{V}$ . Bilineaarvormi g nimetatakse sümmeetriliseks, kui g(u, v) = g(v, u) ja mittekidunuks, kui tingumusest g(u, v) = 0 iga  $v \in \mathbb{V}$  korral järeldub u = 0.

**Definitsioon 2.1.** Mittekidunud sümmeetrilist bilineaarvormi  $g: \mathbb{V} \times \mathbb{V} \to \mathbb{R}$  nimetatakse *skalaarkorrutiseks*. Vektorite u ja v skalaarkorrutist tähistame sageli ka kujul  $u \cdot v$ .

Tänu skalaarkorrutise bilineaarsusele on kergesti tuletatavad järgmised omadused:

- $u \cdot 0 = 0 \cdot v = 0$  kõikide  $u, v \in \mathbb{V}$  korral, sest g bilineaarsuse tõttu  $g(0, v) = g(0 \cdot 0, v) = 0 \cdot g(0, v) = 0$ ,
- kui  $u_1, u_2, \dots, u_n, u, v_1, v_2, \dots, v_n \in \mathbb{V}$ , siis  $(\sum_{i=1}^n u_i) \cdot v = \sum_{i=1}^n (u_i \cdot v)$  ja  $u \cdot (\sum_{i=1}^n v_i) = \sum_{i=1}^n (u \cdot v_i)$ ,
- kui  $\{e_1, e_2, \ldots, e_n\}$  on vektorruumi  $\mathbb{V}$  baas ning kui tähistame  $\eta_{ij} = e_i \cdot e_j$ ,  $i, j = 1, 2, \ldots, n$ , siis  $u \cdot v = \sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^n \eta_{ij} u^i v^j = \eta_{ij} u^i v^j$ , kus  $u = u^i e_i$  ja  $v = v^i e_i$ .

**Näide 2.1.** Vaatleme ruumi  $\mathbb{R}^n$ . Olgu  $u=(u^1,u^2,\ldots,u^n)$ ,  $v=(v^1,v^2,\ldots,v^n)\in\mathbb{R}^n$ . Lihtne on veenduda, et kujutus  $g(u,v)=u^1v^1+u^2v^2+\cdots+u^nv^n$  on skalaarkorrutis.

Näites 1 defineeritud skalaarkorrutis on positiivselt määratud, see tähendab iga  $v \neq 0$  korral g(v,v) > 0. Kui g(v,v) < 0 kõikide  $v \neq 0$  korral, siis ütleme, et g on negatiivselt määratud ja kui g pole ei positiivselt ega negatiivselt määratud, siis öeldakse, et g on määramata.

**Definitsioon 2.2.** Kui g on skalaarkorrutis vektorruumil  $\mathbb{V}$ , siis nimetame vektoreid u ja v g-ortogonaalseteks (või lihtsalt ortogonaalseteks, kui g roll on kontekstist selge), kui g(u,v)=0. Kui  $\mathbb{W}\subset\mathbb{V}$  on alamruum, siis ruumi  $\mathbb{W}$  ortogonaalne täiend  $\mathbb{W}^{\perp}$  on hulk  $\mathbb{W}^{\perp}=\{u\in\mathbb{V}:\forall v\in\mathbb{W}\text{ korral }g(u,v)=0\}.$ 

**Definitsioon 2.3.** Skalaarkorrutise g poolt määratud ruutvormiks nimetame kujutust  $Q: \mathbb{V} \to \mathbb{R}$ , kus  $Q(v) = g(v, v) = v \cdot v, v \in \mathbb{V}$ .

**Lause 2.1.** Olgu  $g_1$  ja  $g_2$  kaks skalaarkorrutist vektorruumil  $\mathbb{V}$ , mis rahuldavad tingimust  $g_1(u, u) = g_2(u, u)$  iga  $v \in \mathbb{V}$  korral. Siis kehtib  $g_1(u, v) = g_2(u, v)$  kõikide  $u, v \in \mathbb{V}$  korral, ehk teisi sõnu,  $g_1 \equiv g_2$ .

 $T\tilde{o}estus$ . Olgu  $\mathbb{V}$  vektorruum ning olgu  $u, v \in \mathbb{V}$  ja kehtigu võrdus  $g_1(u, u) = g_2(u, u)$  iga u korral. Defineerime uue kujutuse

$$g: \mathbb{V} \times \mathbb{V} \to \mathbb{R}, g(u,v) \mapsto g_1(u,v) - g_2(u,v).$$

Paneme esiteks tähele, et selliselt defineeritud g on sümmeetriline ja bilineaarne. Tõepoolest, olgu  $u_1, u_2 \in \mathbb{V}$ . Siis

$$g(\alpha u_{1} + \beta u_{2}, v) = g_{1}(\alpha u_{1} + \beta u_{2}, v) - g_{2}(\alpha u_{1} + \beta u_{2}, v) =$$

$$= \alpha g_{1}(u_{1}, v) + \beta g_{1}(u_{2}, v) - \alpha g_{2}(u_{1}, v) \beta g_{2}(u_{2}, v) =$$

$$= \alpha (g_{1}(u_{1}, v) - g_{2}(u_{1}, v)) + \beta (g_{1}(u_{2}, v) - g_{2}(u_{2}, v)) =$$

$$= \alpha g(u_{1}, v) + \beta g(u_{2}, v) \text{ ja analoogiliselt}$$

$$g(u, \alpha v_{1} + \beta v_{2}) = \alpha g(u, v_{1}) + \beta g(u, v_{2}).$$

Kujutuse g sümmeetrilisus on  $g_1$  ja  $g_2$  sümmeetrilisust arvestades ilmne. Tõestuse lõpetamiseks piisab nüüd näidata, et g = 0. Ühelt poolt paneme tähele, et

$$g(u+v, u+v) = g_1(u+v, u+v) - g_2(u+v, u+v) = 0.$$

Teisalt,

$$g(u+v, u+v) = g(u, u+v) + g(v, u+v) =$$

$$= g(u, u) + g(u, v) + g(v, u) + g(v, v) =$$

$$= g(u, u) + 2g(u, v) + g(v, v) = 2g(u, v).$$

Kokkuvõttes saime  $2g\left(u,v\right)=0$  ehk  $g\left(u,v\right)=0$ , mida oligi tarvis.

**Teoreem 2.1.** Olgu  $\mathbb{V}$  reaalne n-mõõtmeline vektorruum ning olgu  $g: \mathbb{V} \times \mathbb{V} \to \mathbb{R}$  skalaarkorrutis. Vektorruumil  $\mathbb{V}$  leidub baas  $\{e_1, e_2, \ldots, e_n\}$  nii, et  $g(e_i, e_j) = 0$  kui  $i \neq j$  ja  $Q(e_i) = \pm 1$  iga  $i = 1, 2, \ldots, n$  korral. Enamgi veel, baasivektorite arv, mille korral  $Q(e_i) = -1$  on sama kõikide neid tingimusi rahuldavate baaside korral sama.

 $T\~oestus$ . Arvestades  $Gram^2$ - $Schmidti^3$  algoritmi ortonormeeritud baasi leidmiseks, muutub teoreemi t $\~o$ estus ilmseks $^4$ .

 $<sup>^2 \</sup>mathrm{J} \bar{\mathrm{ø}} \mathrm{rgen}$  Pedersen Gram (1850 – 1916) - taani matemaatik

<sup>&</sup>lt;sup>3</sup>Erhard Schmidt (1876 – 1959) - Tartus sündinud saksa matemaatik

<sup>&</sup>lt;sup>4</sup>Vaata 1.1 Skalaarkorrutisega seotud abitulemused, Märkus 1.1

**Definitsioon 2.4.** Vektorruumi V baasi teoreemist 4.2 nimetame ortonormeeritud baasiks.

Skalaarkorrutise g suhtses ortonormaalse baasi  $\{e_1, e_2, \ldots, e_n\}$  vektorite arvu r, mille korral  $Q(e_i) = -1, i \in \{1, 2, \ldots, n\}$ , nimetame skalaarkorrutise g indeksiks. Edasises eeldame, et ortonormeeritud baasid on indekseeritud nii, et baasivektorid  $e_i$ , mille korral  $Q(e_i) = -1$ , paiknevad loetelu lõpus, ehk ortonormeeritud baasi

$$\{e_1, e_2, \dots, e_{n-r}, e_{n-r+1}, \dots, e_n\}$$

korral  $Q(e_i) = 1$ , kui i = 1, 2, ..., n - r, ja  $Q(e_i) = -1$ , kui i = n - r + 1, ..., n. Tähistades  $u = u^i e_i$  ja  $v = v^i e_i$  saame sellise baasi suhtes skalaarkorrutise g arvutada järgmiselt:

$$q(u,v) = u^{1}v^{1} + u^{2}v^{2} + \ldots + u^{n-r}v^{n-r} - u^{n-r+1}v^{n-r+1} - \ldots - u^{n}v^{n}.$$

**Märkus 2.1.** Vektorruumi  $\mathbb{V}$  skalaarkorrutisega g, mille indeks r > 0 nimetatakse pseudoeukleidiliseks ruumiks.

#### 2.2 Minkowski aegruumi mõiste

**Definitsioon 2.5.** *Minkowski aegruumiks* nimetatakse 4-mõõtmelist reaalset vektorruumi  $\mathcal{M}$ , millel on defineeritud mittekidunud sümmeetriline bilineaarvorm g indeksiga 1.

Ruumi  $\mathcal{M}$  elemente nimetatakse sündmusteks ja kujutust g nimetatakse Lorentzi skalaarkorrutiseks ruumil  $\mathcal{M}$ .

Märkus 2.2. Edasises ütleme Minkowski ruumi kontekstis Lorentzi skalaarkorrutise g kohta lihtsalt skalaarkorrutis.

Ilmselt on Minkowski ruum pseudoeukleidiline ruum. Vahetult Minkowski ruumi definitsioonist selgub, et ruumil  $\mathcal{M}$  leidub baas  $\{e_1, e_2, e_3, e_4\}$  järgmise omadusega. Tähistades  $u = u^i e_i$  ja  $v = v^i e_i$ , siis

$$g(u,v) = u^{1}v^{1} + u^{2}v^{2} + u^{3}v^{3} - u^{4}v^{4}.$$

Olgugi  $\{e_1, e_2, e_3, e_4\}$  või lühidalt  $\{e_a\}$  ruumi  $\mathcal{M}$  ortonormeeritud baas. Kui  $x = x^1e_1 + x^2e_2 + x^3e_3 + x^4e_4$ , siis tähistame sündmuse x koordinaadid baasi  $\{e_a\}$  suhtes  $(x^1, x^2, x^3, x^4)$  ja seejuures ütleme, et  $(x^1, x^2, x^3)$  on ruumikoordinaadid ning  $(x^4)$  on ajakoordinaat.

Kuna Lorentzi skalaarkorrutis g ei ole ruumil  $\mathcal{M}$  positiivselt määratud, siis leiduvad vektorid  $u \in \mathcal{M} \setminus \{0\}$  nii, et g(u, u) = 0. Selliseid vektoreid nimetatakse

nullpikkusega vektoriteks. Kui aga g(u,u) < 0, siis ütleme, et u on  $ajasarnane^5$  ning kui g(u,u) > 0, siis nimetame vektorit u ruumisarnaseks<sup>6</sup>. Osutub, et ruumis  $\mathcal{M}$  leidub koguni baase, mis koosnevad vaid nullpikkusega vektoritest.

**Näide 2.2.** Üheks ruumi  $\mathcal{M}$  baasiks, mis koosneb vaid nullpikkusega vektoritest on näiteks  $\{e_1^0, e_2^0, e_3^0, e_4^0\}$ , kus  $e_1^0 = (1, 0, 0, 1)$ ,  $e_2^0 = (0, 1, 0, 1)$ ,  $e_3^0 = (0, 0, 1, 1)$  ja  $e_4^0 = (-1, 0, 0, 1)$ . Tõepoolest, süsteemi  $\{e_1^0, e_2^0, e_3^0, e_4^0\}$  lineaarne sõltumatus on vahetult kontrollitav ja  $e_1^0, \ldots, e_4^0$  on nullpikkusega, sest

$$Q(e_1^0) = 1^2 + 0 + 0 - 1^2 = 0,$$

$$Q(e_2^0) = 0 + 1^2 + 0 - 1^2 = 0,$$

$$Q(e_3^0) = 0 + 0 + 1^2 - 1^2 = 0,$$

$$Q(e_4^0) = (-1)^2 + 0 + 0 - 1^2 = 0.$$

Samas paneme tähele, et selline baas ei saa koosneda paarikaupa ortogonaalsetest vektoritest.

**Teoreem 2.2.** Olgu  $u, v \in \mathcal{M} \setminus \{0\}$  nullpikkusega vektorid. Vektorid u ja v on ortogonaalsed siis ja ainult siis, kui nad on paralleelsed, st leidub  $t \in \mathbb{R}$  nii, et u = tv.

 $T\~oestus$ . Piisavus. Olgu  $u, v \in \mathcal{M} \setminus \{0\}$  paralleelsed nullpikkusega vektorid. Siis leidub  $t \in \mathbb{R}$  nii, et u = tv. Seega

$$g(u, v) = g(tv, v) = tg(v, v) = 0$$

ehk vektorid u ja v on ortogonaalsed, nagu tarvis.

Tarvilikkus. Olgu  $u,v \in \mathcal{M} \setminus \{0\}$  ortogonaalsed nullpikkusega vektorid, st g(u,v) = 0. Cauchy-Schwartz-Bunjakowski võrratuse<sup>7</sup>  $g^2(u,v) \leq g(u,u) g(v,v)$  põhjal  $0 \leq g(u,u) g(v,v)$ , sest u ja v on ortogonaalsed. Teisalt, et u ja v on nullpikkusega vektorid, siis g(u,u) g(v,v) = 0 ja järelikult kehtib Cauchy-Schwartz-Bunjakowski võrratuses võrdus 0 = 0, mis tähendab, et u ja v on lineaarselt sõltuvad.

Võtame nüüd vaatluse alla kaks sellist sündmust  $x, x_0 \in \mathcal{M}, x \neq x_0$ , mida ühendab nullpikkusega vektor, see tähendab  $Q(x - x_0) = 0$ . Seda asjaolu arvesse võttes saame, et kui  $\{e_a\}$  ruumi  $\mathcal{M}$  ortonormaalne baas ja me tähistame  $x = x^a e_a$ ,  $x_0 = x_0^a e_a$ , siis kehtib võrdus

$$Q(x-x_0) = (x^1 - x_0^1)^2 + (x^2 - x_0^2)^2 + (x^3 - x_0^3)^2 - (x^4 - x_0^4)^2 = 0.$$
 (2.1)

<sup>&</sup>lt;sup>5</sup>inglise keeles *timelike* 

 $<sup>^6</sup>$ inglise keeles spacelike

<sup>&</sup>lt;sup>7</sup>Vaata 1.1 Skalaarkorrutisega seotud abitulemused, Teoreem 1.2

Kõigi selliste  $x \in \mathcal{M}$  hulka, mille korral on tingimus 2.1 täidetud nimetatakse nullkoonuseks <sup>8</sup> punktis  $x_0$  ja tähistatakse  $\mathcal{C}_N(x_0)$ . Seega

$$C_N(x_0) = \{x \in \mathcal{M} : Q(x - x_0) = 0\}.$$

Piltlikult võime öelda, et hulga  $C_N(x_0)$  elemendid on ühendatavad sündmusega  $x_0$  valguskiire  $R_{x_0,x} = \{x_0 + t(x - x_0) : t \in \mathbb{R}\}$  abil.

#### 2.3 Ortogonaalteisendus ruumis $\mathcal{M}$

Olgu  $\{e_1, e_2, e_3, e_4\}$  ja  $\{\hat{e}_1, \hat{e}_2, \hat{e}_3, \hat{e}_4\}$  ruumi  $\mathcal{M}$  kaks ortonormaalset baasi. Osutub, et leidub parajasti üks selline lineaarne kujutus  $L: \mathcal{M} \to \mathcal{M}$ , et  $L(e_a) = \hat{e}_a$ , a = 1, 2, 3, 4. Tõepoolest, leiduvad arvud  $\Lambda^a_b$  nii, et baasi  $\{\hat{e}_a\}$  vektorid avalduvad baasi  $\{e_a\}$  suhtes üheselt kujul  $\hat{e}_b = \Lambda^a_b e_a$ . Arvudest  $\Lambda^a_b$  tekkiva maatriksiga assotsieeruv Lorentzi teisendus sobibki otsitavaks teisenduseks L. Järgnevaga uurime kujutuse L omadusi veidi lähemalt.

**Definitsioon 2.6.** Ruumi  $\mathcal{M}$  lineaarset kujutust  $L: \mathcal{M} \to \mathcal{M}$  nimetatakse pseudoortogonaalteisenduseks, kui ta säilitab skalaarkorrutise g, see tähendab iga x ja y korral ruumist  $\mathcal{M}$  kehtib võrdus g(Lx, Ly) = g(x, y).

**Lause 2.2.** Olgu  $L: \mathcal{M} \to \mathcal{M}$  lineaarne kujutus. Siis järgmised väited on samaväärsed:

- (i) L on pseudoortogonaalteisendus;
- (ii) L säilitab ruumi  $\mathcal{M}$  ruutvormi, see tähendab Q(Lx) = Q(x) iga  $x \in \mathcal{M}$  korral;
- (iii) L kujutab suvalise ruumi  $\mathcal{M}$  ortonormaalse baasi ruumi  $\mathcal{M}$  ortonormaalseks baasiks.

 $T\~oestus.$   $(i) \Longrightarrow (ii)$ . Olgu L pseudoortogonaalne teisendus. Siis definitsiooni p $\~o$ hjal g(Lx, Ly) = g(x, y) iga  $x, y \in \mathcal{M}$  korral. Seega kehtib ka Q(Lx) = g(Lx, Lx) = g(x, x) = Q(x) k $\~o$ ikide  $x \in \mathcal{M}$  korral ehk L s $\~o$ ilitab ruutvormi.

- $(ii) \implies (i)$  on täpselt lause 2.1.
- $(ii) \implies (iii)$ . Kehtigu (ii) (ja seega ka (i)) ning olgu  $\{e_1, e_2, e_3, e_4\}$  ortogonaalne baas ruumis  $\mathcal{M}$ . Siis ka  $\{Le_1, Le_2, Le_3, Le_4\}$  on ortonormaalne baas ruumis  $\mathcal{M}$ , sest

$$g(Le_i, Le_j) = g(e_i, e_j) = \begin{cases} -1, & \text{kui } i = j = 4, \\ 1, & \text{kui } i = j, i, j \in \{1, 2, 3\}, \\ 0, & \text{kui } i \neq j. \end{cases}$$

<sup>&</sup>lt;sup>8</sup>Füüsikas öeldakse sageli *nullkoonuse* asemel *valguse koonus*.

ja arvestades kujutuse L lineaarsust, on ka süsteem  $\{Le_1, Le_2, Le_3, Le_4\}$  lineaarselt sõltumatu.

(iii)  $\Longrightarrow$  (ii). Olgu  $\{e_1, e_2, e_3, e_4\}$  ruumi  $\mathcal{M}$  ortonormeeritud baas ja kehtigu tingimus (iii). Veendume, et alati Q(Lx) = Q(x), kus  $x \in \mathcal{M}$  on suvaline. Fikseerime  $x \in \mathcal{M}$  ning esitugu ta koordinaatides kujul  $x = x^i e_i$ , i = 1, 2, 3, 4.

$$Q(x) = Q(x^{i}e_{i}) = x^{i}Q(e_{i}) = x^{i}Q(Le_{i}) =$$

$$= Q(x^{i}Le_{i}) = Q(L(x^{i}e_{i})) = Q(Lx).$$

Ruumi kokkuhoiu mõttes toome sisse  $4\times 4$ maatriksi  $\eta,$ mille me defineerime kui

$$\eta = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{pmatrix},$$

ja mille elemente tähistame vastavalt vajadusele kas  $\eta_{ab}$  või  $\eta^{ab}$ , a,b=1,2,3,4. Loomulik on maatriksit  $\eta$  nimetada Miknowski ruumi meetrikaks.

Sellise tähistuse korral  $\eta_{ab} = 1$ , kui a = b = 1, 2, 3 ja  $\eta_{ab} = -1$ , kui a = b = 4 ning  $\eta_{ab} = 0$  muudel juhtudel. Vahetult on kontrollitav, et  $\eta = \eta^T$  ja  $\eta \eta^{-1} = \eta^{-1} \eta = E$ , kus E on ühiksmaatriks.

Arvestades sissetoodud tähistusi saame nüüd kirjutada  $g(e_a, e_b) = \eta_{ab}$ , kus  $\{e_a\}$  on ruumi  $\mathcal{M}$  ortonormeeritud baas. Enamgi veel, avaldades vektorid  $u, v \in \mathcal{M}$  baasivektorite kaudu  $u = u^i e_i$  ja  $v = v^i e_i$ , saame summeerimiskokkulepet kasutades kirjutada  $g(u, v) = \eta_{ab} u^a v^b$ .

Olgu  $L: \mathcal{M} \to \mathcal{M}$  ruumi  $\mathcal{M}$  pseudoortogonaalteisendus ja  $\{e_1, e_2, e_3, e_4\}$  selle ruumi ortonormeeritud baas. Lause 2.2 põhjal on siis ka  $\hat{e}_1 = Le_1, \hat{e}_2 = Le_2, \hat{e}_3 = Le_3, \hat{e}_4 = Le_4$  ruumi  $\mathcal{M}$  ortonormeeritud baas, kusjuures iga  $e_i$ , i = 1, 2, 3, 4 saab esitada vektorite  $\hat{e}_i$  lineaarkombinatsioonina kujul

$$e_i = \Lambda^1_{i}\hat{e}_1 + \Lambda^2_{i}\hat{e}_2 + \Lambda^3_{i}\hat{e}_3 + \Lambda^4_{i}\hat{e}_4 = \Lambda^j_{i}\hat{e}_j, \quad i, j = 1, 2, 3, 4,$$
 (2.2)

kus arvud  $\Lambda^{j}_{i}$  on mingid reaalarvulised konstandid. Arvestades valemit 2.2 võime nüüd ortogonaalsuse tingimuse  $g(e_{c}, e_{d}) = \eta_{cd}, c, d = 1, 2, 3, 4$ , kirjutada kujul

$$\Lambda^1_{\phantom{1}c}\Lambda^1_{\phantom{1}d} + \Lambda^2_{\phantom{2}c}\Lambda^2_{\phantom{2}d} + \Lambda^3_{\phantom{3}c}\Lambda^3_{\phantom{3}d} - \Lambda^4_{\phantom{4}c}\Lambda^4_{\phantom{4}d} = \eta_{cd}$$

või kasutades summeerimiskokkulepet, siis lühidalt

$$\Lambda^a_{\ c}\Lambda^b_{\ d}\eta_{ab} = \eta_{cd}.\tag{2.3}$$

Seose 2.3 saame maatrikskujul kirjutada kui

$$\Lambda^T \eta \Lambda = \eta. \tag{2.4}$$

Korrutades võrduse 2.4 mõlemaid pooli maatriksiga  $\Lambda^{-1}$  saame  $\Lambda^T \eta = \eta \Lambda^{-1}$ . Korrutades nüüd saadud tulemust veel paremalt maatriksiga  $\eta^{-1}$  on tulemuseks  $\Lambda^T = \eta \Lambda^{-1} \eta^{-1}$ . Viimast arvesse võttes võime kirjutada  $\Lambda \eta \Lambda^T = \Lambda \eta^{-1} \Lambda^T = \Lambda \eta^{-1} (\eta \Lambda^{-1} \eta^{-1}) = \Lambda \Lambda^{-1} \eta^{-1} = \eta^{-1} = \eta$  ehk

$$\Lambda \eta \Lambda^T = \eta. \tag{2.5}$$

Seos 2.5 on koordinaatides kirjutatuna täpselt

$$\Lambda^a_{\ c} \eta^{cd} \Lambda^b_{\ d} = \eta^{ab}. \tag{2.6}$$

**Definitsioon 2.7.** Maatriksit  $\Lambda = [\Lambda^a_{\ b}]_{a,b=1,2,3,4}$  nimetame pseudoortogonaalteisendusega L ja baasiga  $\{e_a\}$  assotsieeruvaks maatriksiks. Kui baasi  $\{e_a\}$  roll on kontekstist selge, siis nimetatakse maatriksit  $\Lambda$  ka lihtsalt teisenduse L maatriksiks.

Definitsioonile eelnevas arutelus tõestasime maatriksi  $\Lambda$  kohta järgmise lemma.

**Lemma 2.1.** Pseudoortogonaalteisendusega L ja baasiga  $\{e_a\}$  assotsieeruva maatriksi  $\Lambda$  korral on tingimused 2.3, 2.4, 2.5 ja 2.6 samaväärsed.

Kuna ortogonaalteisenduse maatriks mistahes ortonormeeritud baasi suhtes on ortogonaalmaatriks, ja vastupidi, kui ortogonaalteisenduse maatriks mingi ortonormeeritud baasi suhtes on ortogonaalmaatriks, siis sellest järeldub kergesti järgmine lause.

**Lause 2.3.** [Kil05, lk 271] Kui  $\Lambda$  on ortogonaalteisendusega L ja baasiga  $\{e_a\}$  assotsieeruv maatriks, siis  $\Lambda$  on ka ortogonaalteisenduse  $L^{-1}$  ja baasiga  $\{\hat{e}_a\}$  =  $\{Le_a\}$  assotsieeruv maatriks.

Lihtne on veenduda, et lause väide jääb kehtimaka juhul kui asendame lause sõnastuses ortogonaalteisenduse ja ortogonaalmaatriksi vastavalt pseudoortogonaalteisenduse ja pseudoortogonaalmaatriksiga.<sup>9</sup>

Me vaatleme ortogonaalteisendusega L ja baasiga  $\{e_a\}$  seotud maatriksit  $\Lambda$  kui koordinaatide teisenemise maatriksit tavalisel viisil. Seega, kui  $x \in \mathcal{M}$  esitub koordinaatides baasi  $\{e_i\}$  suhtes kujul  $x = x^i e_i$ , i = 1, 2, 3, 4, siis tema koordinaadid baasi  $\{\hat{e}_i\} = \{Le_i\}$  suhtes avalduvad kujul  $x = \hat{x}^i \hat{e}_i$ , kus

$$\begin{split} \hat{x}^1 &= \Lambda^1_{\ 1} x^1 + \Lambda^1_{\ 2} x^2 + \Lambda^1_{\ 3} x^3 + \Lambda^1_{\ 4} x^4, \\ \hat{x}^2 &= \Lambda^2_{\ 1} x^1 + \Lambda^2_{\ 2} x^2 + \Lambda^2_{\ 3} x^3 + \Lambda^2_{\ 4} x^4, \\ \hat{x}^3 &= \Lambda^3_{\ 1} x^1 + \Lambda^3_{\ 2} x^2 + \Lambda^3_{\ 3} x^3 + \Lambda^3_{\ 4} x^4, \\ \hat{x}^4 &= \Lambda^4_{\ 1} x^1 + \Lambda^4_{\ 2} x^2 + \Lambda^4_{\ 3} x^3 + \Lambda^4_{\ 4} x^4, \end{split}$$

 $<sup>^9</sup>$ [Kil05] antud tõestuses tuleb asendada eukleidiline meetrika  $\delta_{ij}$  Minkowski meetrikaga  $\eta_{ij}$  ja seega jääb tulemus kehtima ka pseudoortogonaalsel juhul.

mille võime lühidalt kirja panna kui

$$\hat{x}^i = \Lambda^i_{\ i} x^j$$
, kus  $i, j = 1, 2, 3, 4$ .

**Definitsioon 2.8.**  $4 \times 4$  maatriksit  $\Lambda$ , mis rahuldab tingimust 2.4 (ja lemma 2.1 põhjal siis ka tingimusi 2.3, 2.5 ja 2.6) nimetatakse (homogeenseks) Lorentzi teisenduseks.

Kuna ruumi  $\mathcal{M}$  ortogonaalsteisendus L on isomorfism <sup>10</sup> ja seega pööratav, siis temaga assotsieeruv maatriks  $\Lambda$  on samuti pööratav, kusjuures

$$\Lambda^{-1} = \eta \Lambda^T \eta. \tag{2.7}$$

Tõepoolest, arvestades tingimust 2.4 ja asjaolu, et  $\eta = \eta^{-1}$ , siis saame

$$\eta = \Lambda^T \eta \Lambda \iff \eta \Lambda^{-1} = \Lambda^T \eta \iff \eta^{-1} \eta \Lambda^{-1} = \eta^{-1} \Lambda^T \eta \iff \Lambda^{-1} = \eta \Lambda^T \eta.$$

**Teoreem 2.3.** Kõigi (homogeensete) Lorentzi teisenduste hulk on rühm maatriksite korrutamise suhtes. Seda rühma nimetatakse (homogeenseks) Lorentzi rühmaks ja tähistatakse  $\mathcal{L}_{GH}$ .

 $T\~oestus$ . Veendumaks, et kõigi (homogeensete) Lorentzi teisenduste hulk  $\mathcal{L}_{GH}$  on rühm peame näitama, et  $\mathcal{L}_{GH}$  on kinnine korrutamise ja pöördelemendi võtmise suhtes.

Olgu  $\Lambda, \Lambda_1, \Lambda_2 \in \mathcal{L}_{GH}$ . Veendume esiteks, et korrutis  $\Lambda_1 \Lambda_2$  kuulub hulka  $\mathcal{L}_{GH}$ . Selleks piisab näidata, et  $(\Lambda_1 \Lambda_2)^T \eta (\Lambda_1 \Lambda_2) = \eta$ .

$$\left(\Lambda_{1}\Lambda_{2}\right)^{T}\eta\left(\Lambda_{1}\Lambda_{2}\right)=\left(\Lambda_{2}^{T}\Lambda_{1}^{T}\right)\eta\left(\Lambda_{1}\Lambda_{2}\right)=\Lambda_{2}^{T}\left(\Lambda_{1}^{T}\eta\Lambda_{1}\right)\Lambda_{2}=\Lambda_{2}^{T}\eta\Lambda_{2}=\eta,$$

ja seega  $\Lambda_1 \Lambda_2 \in \mathcal{L}_{GH}$  nagu tarvis.

Jääb veel näidata, et ka  $\Lambda^{-1} \in \mathcal{L}_{GH}$ . Seose 2.7 ja võrduste  $\eta = \eta^T$ ,  $\eta \eta = E$  põjal saame kirjutada

$$\left(\Lambda^{-1}\right)^T \eta \Lambda^{-1} = \left(\eta \Lambda^T \eta\right)^T \eta \left(\eta \Lambda^T \eta\right) = \left(\eta^T \left(\Lambda^T\right)^T \eta^T\right) \eta \eta \Lambda^T \eta =$$

$$= \eta \Lambda \eta \Lambda^T \eta = \eta \eta \eta = \eta.$$

Viimane aga tähendabki, et  $\Lambda^{-1} \in \mathcal{L}_{GH}$ .

Arvestades võrdust 2.7 võime välja arvutada maatriksi  $\Lambda^{-1}$  ja esitada ta maatriksi  $\Lambda$  elementide kaudu:

$$\Lambda^{-1} = \begin{pmatrix} \Lambda^1_{\ 1} & \Lambda^2_{\ 1} & \Lambda^3_{\ 1} & -\Lambda^4_{\ 1} \\ \Lambda^1_{\ 2} & \Lambda^2_{\ 2} & \Lambda^3_{\ 2} & -\Lambda^4_{\ 2} \\ \Lambda^1_{\ 3} & \Lambda^2_{\ 3} & \Lambda^3_{\ 3} & -\Lambda^4_{\ 3} \\ -\Lambda^1_{\ 4} & -\Lambda^2_{\ 4} & -\Lambda^3_{\ 4} & \Lambda^4_{\ 4} \end{pmatrix}.$$

<sup>&</sup>lt;sup>10</sup>Vaata 1.2 Tulemusi lineaaralgebrast, Lause 1.1

## 3 Lorentzi ja Poincaré rühmad

#### 3.1 Lorentzi rühm

**Definitsioon 3.1.** Me ütleme, et  $\Lambda \in \mathcal{L}_{GH}$  on *ortokroonne*, kui  $\Lambda^4_{\ 4} \geq 1$  ja *mitte-ortokroonne*, kui  $\Lambda^4_{\ 4} \leq -1$ .

Edasise teooriaarenduse seisukohalt on otstarbekas tõestada järgmine teoreem.

**Teoreem 3.1.** [Nab12, teoreem 1.3.1] Olgu  $u, v \in \mathcal{M}$ , kusjuures u on ajasarnane ja v ajasarnane või nullpikkusega ning olgu  $\{e_a\}$  ruumi  $\mathcal{M}$  ortonormaalne baas, mille suhtes u ja v avalduvad kujul  $u = u^a e_a$  ja  $v = v^a e_a$ . Siis kehtib parajasti üks järgmistest tingimusest:

- (a)  $u^4v^4 > 0$ , mille korral g(u, v) < 0,
- (b)  $u^4v^4 < 0$ , mille korral g(u, v) > 0.

Tõestus. Oletame, et teoreemi eeldused on täidetud. Siis

$$g(u, u) = (u^{1})^{2} + (u^{2})^{2} + (u^{3})^{2} - (u^{4})^{2} < 0 \text{ ja}$$
  

$$g(v, v) = (v^{1})^{2} + (v^{2})^{2} + (v^{3})^{2} - (v^{4})^{2} \le 0.$$

Niisiis

$$(u^4v^4)^2 > ((u^1)^2 + (u^2)^2 + (u^3)^2) ((v^1)^2 + (v^2)^2 + (v^3)^2) \stackrel{(*)}{\geq} > u^1v^1 + u^2v^2 + u^3v^3,$$

kus võrratus (\*) tuleneb Cauchy-Scwartz-Bunjakowski võrratusest ruumi  $\mathbb{R}^3$  jaoks. Nüüd aga  $|u^4v^4|>|u^1v^1+u^2v^2+u^3v^3|$ , millest saame, et  $u^4v^4\neq 0$  ja  $g\left(u,v\right)\neq 0$ . Oletame konkreetsuse mõttes, et  $u^4v^4>0$ . Siis

$$u^4v^4 = |u^4v^4| > |u^1v^1 + u^2v^2 + u^3v^3| \ge u^1v^1 + u^2v^2 + u^3v^3,$$

millest

$$u^1v^1 + u^2v^2 + u^3v^3 - u^4v^4 < 0$$

ehk  $g\left(u,v\right)<0$ . Kui aga  $u^{4}v^{4}>0$ , siis  $g\left(u,-v\right)<0$  ja seega  $g\left(u,v\right)>0$ .

**Järeldus 3.1.** Kui  $u \in \mathcal{M} \setminus \{0\}$  on ortogonaalne ajasarnase vektoriga  $v \in \mathcal{M}$ , siis u on ruumisarnane.

 $T\~oestus$ . Olgu  $v \in \mathcal{M}$  ajasarnane ja olgu  $u \in \mathcal{M}$  nullist erinev ning ortogonaalne vektoriga v. Oletame vastuväiteliselt, et u on ajasarnane. Siis eelmise teoreemi p $\~o$ hjal kehtib kas g(u,v) > 0 v $\~o$ i g(u,v) < 0. Et u ja v on ortogonaalsed, siis g(u,v) = 0, mis on vastuolus eelnevaga. Järelikult on u ruumisarnane.

Tähistame ruumi  $\mathcal{M}$  kõigi ajasarnaste vektorite hulga tähega  $\tau$  ja defineerime hulgas  $\tau$  seose  $\sim$  järgnevalt. Kui  $u, v \in \tau$ , siis  $u \sim v$  parajasti siis, kui g(u, v) < 0. Sedasi defineeritud seos  $\sim$  on ekvivalents:

- (a) **refleksiivsus** järeldub vahetult ajasarnase vektori definitsioonist;
- (b) seose  $\sim$  sümmeetrilisus tuleneb skalaarkorrutise sümmeetrilisusest;
- (c) **refleksiivsuseks** märgime, et kui g(u, v) < 0 ja g(v, w) < 0, siis teoreemi 3.1 põhjal  $u^4v^4 > 0$  ja  $v^4w^4 > 0$  ehk  $u^4$  ja  $v^4$  ning  $v^4$  ja  $w^4$  on sama märgiga ja seega sign  $u^4 = \text{sign } w^4$ , millest saame  $u^4w^4 > 0$ . Rakendades nüüd veelkord teoreemi 3.1, siis saame, et g(u, w) < 0.

Paneme tähele, et seos  $\sim$  jagab hulga  $\tau$  täpselt kaheks ekvivalentsiklassiks. Tõepoolest, kui  $u,v\in\mathcal{M}$  on ajasarnased, siis on meil teoreemi 3.1 põhjal kaks varianti. Peab kehtima kas

$$g\left(u,v\right) < 0 \text{ või} \tag{1}$$

$$g\left(u,v\right) > 0. \tag{2}$$

Kui kehtib võrratus (1), siis on  $u \sim v$  ja korras. Vastupidi, kui u ja v jaoks kehtib (2), siis  $u \nsim v$  ja piisab näidata, et kui  $w \in \tau$  korral g(u, w) > 0, siis  $v \sim w$ . Võrratuse (2) kehtivuseks peavad u, v ja w teoreemi 3.1 põhjal rahuldama võrratusi  $u^4v^4 < 0$  ja  $u^4w^4 < 0$ , mis tähendab, et arvud  $u^4, v^4$  ja  $u^4, w^4$  on erinevate märkidega. Seega  $v^4$  ja  $w^4$  on samade märkidega ja järelikult g(v, w) < 0 ehk  $v \sim w$ .

Neid kahte ekvivalentsiklassi tähistatakse  $\tau^+$  ja  $\tau^-$ . Märgime, et elementide ekvivalentsiklassidesse  $\tau^+$  ja  $\tau^-$  jaotamine toimub meie postuleerimise täpsusega ja on meelevaldne.

**Teoreem 3.2.** [Nab12, teoreem 1.3.3] Olgu  $\Lambda = [\Lambda^a_b]_{a,b=1,2,3,4}$  Lorentzi teisendus, see tähendab  $\Lambda \in \mathcal{L}_{GH}$  ja olgu  $\{e_a\}$  ruumi  $\mathcal{M}$  ortonormeeritud baas. Siis on järgmised väited samaväärsed:

- (i)  $\Lambda$  on ortokroonne;
- (ii)  $\Lambda$  säilitab kõikide nullpikkusega vektorite ajakoordinaadi märgi, see tähendab, kui  $u=u^ae_a$  on nullpikkusega, siis arvud  $u^4$  ja  $\hat{u}^4=\Lambda^4_{\ b}u^b$  on sama märgiga;
- (iii)  $\Lambda$  säilitab kõikide ajasarnaste vektorite ajakoordinaadi märgi.

 $T\tilde{o}estus$ . Olgu  $u=u^ae_a\in\mathcal{M}$  ajasarnane või nullpikkusega vektor. Cauchy-Schwartz-Bunjakowski võrratusest ruumis  $\mathbb{R}^3$  saame

$$\left(\Lambda_{1}^{4} u^{1} + \Lambda_{2}^{4} u^{2} + \Lambda_{3}^{4} u^{3}\right)^{2} \leq \left(\sum_{i=1}^{3} \left(\Lambda_{i}^{4}\right)^{2}\right) \left(\sum_{j=1}^{3} \left(u^{j}\right)^{2}\right). \tag{3.1}$$

Sooritades nüüd võrduses 2.6 asenduse a = b = 4 saame

Et  $u \neq 0$ , siis tingimustest 3.1 ja 3.2 saame  $(\Lambda^4_1 u^1 + \Lambda^4_2 u^2 + \Lambda^4_3 u^3)^2 < (\Lambda^4_4 u^4)^2$ , mille võime ruutude vahe valemit kasutades kirjutada kujul

$$\left(\Lambda_{1}^{4}u^{1} + \Lambda_{2}^{4}u^{2} + \Lambda_{3}^{4}u^{3} - \Lambda_{4}^{4}u^{4}\right)\left(\Lambda_{1}^{4}u^{1} + \Lambda_{2}^{4}u^{2} + \Lambda_{3}^{4}u^{3} + \Lambda_{4}^{4}u^{4}\right) < 0. \tag{3.3}$$

Defineerides  $v\in\mathcal{M}$  võrdusega  $v=\Lambda^4_{\ 1}e^1+\Lambda^4_{\ 2}e^2+\Lambda^4_{\ 3}e^3-\Lambda^4_{\ 4}e^4$  on v ajasarnane vektor, kusjuures seose 3.3 saame esitada kujul

$$g(u,v)\,\hat{u}^4 < 0. \tag{3.4}$$

Viimane võrratus ütleb meile, et arvudel  $g\left(u,v\right)$  ja  $\hat{u}^4$  on erinevad märgid. Näitame viimaks, et  $\Lambda^4_{\ 4} \geq 1$  siis ja ainult siis, kui arvudel  $u^4$  ja  $\hat{u}^4$  on samad märgid. Selleks oletame esmalt, et  $\Lambda^4_{\ 4} \geq 1$ . Kui  $u^4 > 0$ , siis teoreemi 3.1 järgi  $g\left(u,v\right) < 0$  ja seega 3.4 põhjal  $\hat{u}^4 > 0$ . Kui  $u^4 < 0$ , siis  $g\left(u,v\right) > 0$ , ja seega  $\hat{u}^4 < 0$ . Kokkuvõttes järeldub võrratusest  $\Lambda^4_{\ 4} \geq 1$ , et  $u^4$  ja  $\hat{u}^4$  on samamärgilised. Analoogiliselt saab näidata, et kui  $\Lambda^4_{\ 4} \leq -1$ , siis  $u^4$  ja  $\hat{u}^4$  on erimärgilised.

Teoreemi tõestusest saame teha järgmise olulise järelduse.

**Järeldus 3.2.** Kui  $\Lambda$  on mitteortokroonne, siis ta muudab kõikide ajasarnaste ja nullpikkusega vektorite ajakoordinaadi märgi.

Järelduse tulemust arvestades on mõistlik edasises uurida vaid hulga  $\mathcal{L}_{GH}$  elemente, mis on ortokroonsed. Kuna sellised Lorentzi teisendused ei muuda ajasarnaste ega nullpikkusega vektorite ajakoordinaadi märki, siis võime konkreetsuse mõttes piirduda vaid selliste ortonormaalsete baasidega  $\{e_1, e_2, e_3, e_4\}$  ning  $\{\hat{e}_1, \hat{e}_2, \hat{e}_3, \hat{e}_4\}$ , kus  $e_4 \sim \hat{e}_4$ . Tuletame meelde, et siinjuures ei ole vahet kumba faktorhulga  $\mathcal{M}/\sim$  ekvivalentsiklassi elemendid  $e_4$  ja  $\hat{e}_4$  kuuluvad, sest nende ekvivalentsiklasside täpne fikseerimine on meelevaldne.

Meenutades veel seost 2.4, siis saame kirjutada det  $(\Lambda^T \eta \Lambda) = \det \eta$ , millest tuleneb  $(\det \Lambda)^2 = 1$ . Järelikult kehtib kas

$$\det \Lambda = 1$$
 või  $\det \Lambda = -1$ ,

ja seejuures ütleme, et  $\Lambda$  on Lorentzi päristeisendus, kui det  $\Lambda = 1$ .

Lause 3.1. Hulk  $\mathcal{L} := \{\Lambda \in \mathcal{L}_{GH} : \det \Lambda = 1, \Lambda^4_4 \geq 1\}$  on korrutamise suhtes rühma  $\mathcal{L}_{GH}$  alamrühm, see tähendab ortokroonsed Lorentzi päristeisendusused moodustavad rühma.

 $T\~{o}$ estus. Veendumaks, et hulk  $\mathcal{L}$  on rühm näitame, et ta on kinnine korrutamise ja pö\"ordelemendi võtmise suhtes. Olgu  $\Lambda$ ,  $\Lambda_1$ ,  $\Lambda_2 \in \mathcal{L}$ . Paneme tähele, et det  $(\Lambda_1\Lambda_2) = \det \Lambda_1 \cdot \det \Lambda_2 = 1$  ja seose 2.7 põhjal det  $\Lambda^{-1} = \det (\eta \Lambda^T \eta) = (-1)^2 \det \Lambda^T = \det \Lambda = 1$ .

Seose 2.7 põhjal on ilmne ka  $(\Lambda^{-1})^4_4 = (\Lambda^T)^4_4 = \Lambda^4_4 \ge 1$ . Veendumaks, et  $(\Lambda_1\Lambda_2)^4_4 \ge 1$  tähistame  $\vec{a} = ((\Lambda_1)^4_{-1}, (\Lambda_1)^4_{-2}, (\Lambda_1)^4_{-2})$  ja  $\vec{b} = ((\Lambda_2)^1_{-4}, (\Lambda_2)^2_{-4}, (\Lambda_2)^3_{-4})$  ning skalaarkorrustise  $\vec{a} \cdot \vec{b}$  all mõtleme eukleidilist skalaarkorrutist ruumis  $\mathbb{R}^3$ . Selliseid tähistusi arvestades võime kirjutada

$$\begin{split} \left(\Lambda_{1}\Lambda_{2}\right)^{4}_{\ 4} &= \left(\Lambda_{1}\right)^{4}_{\ 1} \left(\Lambda_{2}\right)^{1}_{\ 4} + \left(\Lambda_{1}\right)^{4}_{\ 2} \left(\Lambda_{2}\right)^{2}_{\ 4} + \left(\Lambda_{1}\right)^{4}_{\ 3} \left(\Lambda_{2}\right)^{3}_{\ 4} + \left(\Lambda_{1}\right)^{4}_{\ 4} \left(\Lambda_{2}\right)^{4}_{\ 4} = \\ &= \vec{a} \cdot \vec{b} + \left(\Lambda_{1}\right)^{4}_{\ 4} \left(\Lambda_{2}\right)^{4}_{\ 4}. \end{split}$$

Võttes valemis 2.3 a = b = 4 saame  $\left(\left(\Lambda_1\right)_4^4\right)^2 - \vec{a} \cdot \vec{a} = 1$ , millest

$$|\vec{a}| = \sqrt{((\Lambda_1)^4_4)^2 - 1} \le (\Lambda_1)^4_4$$
.

Analoogiliselt saame valemist 2.6, et  $|\vec{b}| \leq (\Lambda_2)^4_{\ 4}$  ja seega kokkuvõttes  $|\vec{a} \cdot \vec{b}| \leq |\vec{a}||\vec{b}| \leq (\Lambda_1)^4_{\ 4} (\Lambda_2)^4_{\ 4}$ . Viimane aga tähendab, et  $(\Lambda_1\Lambda_2) \geq 0$ , millest piisab, et kehtiks  $(\Lambda_1\Lambda_2) \geq 1$ . Tõepoolest, kui  $\hat{\Lambda} \in \mathcal{L}_{GH}$  ja tähistame  $\vec{c} = \left(\frac{\hat{\Lambda}^4_1}{\hat{\Lambda}^4_4}, \frac{\hat{\Lambda}^4_2}{\hat{\Lambda}^4_4}, \frac{\hat{\Lambda}^4_3}{\hat{\Lambda}^4_4}\right)$ , siis 2.3 põhjal

$$-1 = \left(\hat{\Lambda}^4_{\phantom{4}1}\right)^2 + \left(\hat{\Lambda}^4_{\phantom{4}2}\right)^2 + \left(\hat{\Lambda}^4_{\phantom{4}3}\right)^2 - \left(\hat{\Lambda}^4_{\phantom{4}4}\right)^2 = -\left(\hat{\Lambda}^4_{\phantom{4}4}\right)^2 \left(1 - \vec{c} \cdot \vec{c}\right).$$

Viimane võrdus saab kehtida vaid juhul, kui  $1 - \vec{c} \cdot \vec{c} > 0$ . Järelikult

$$\left(\left(\hat{\Lambda}\right)_{4}^{4}\right)^{2} = \frac{1}{1 - \vec{c} \cdot \vec{c}} \ge 1$$

ehk kehtib kas  $\left(\hat{\Lambda}\right)_4^4 \geq 1$  või  $\left(\hat{\Lambda}\right)_4^4 \leq 1$ . Sellega oleme näidanud, et  $\mathcal{L}$  on rühm.

Märkus 3.1. Rühma  $\mathcal{L}$  lausest 3.1 nimetatakse sageli *Lorentzi rühmaks*, nagu ka rühma  $\mathcal{L}_{GH}$ .

Vaatleme järgnevalt lähemalt hulga  $\mathcal L$  alamhulka  $\mathcal R$ , mille elemendid avalduvad kujul

$$R = \begin{pmatrix} R_{1}^{1} & R_{2}^{1} & R_{3}^{1} & 0 \\ R_{1}^{2} & R_{2}^{2} & R_{3}^{2} & 0 \\ R_{1}^{3} & R_{2}^{3} & R_{3}^{3} & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix},$$

21

kus  $(R^i_{\ j})_{i,j=1,2,3}$  on ortogonaalne ja unimodulaarne, see tähendab  $(R^i_{\ j})^{-1} = (R^i_{\ j})^T$  ja  $\det(R^i_{\ j}) = 1$ . Märgime, et tõepoolest  $R \in \mathcal{L}$ , sest  $R^4_{\ 4} = 1$  definitsiooni järgi ning kasutades Laplace'i teoreemi saame  $\det R = 1 \cdot (-1)^{4+4} \cdot \det(R^i_{\ j}) = 1$ . Samuti on täidetud ortogonaalsuse tingimus 2.4 kuna

$$\begin{split} R^T \eta R &= \begin{pmatrix} \begin{pmatrix} R^i_{\ j} \end{pmatrix} & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}^T \eta \begin{pmatrix} \begin{pmatrix} R^i_{\ j} \end{pmatrix} & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \begin{pmatrix} R^i_{\ j} \end{pmatrix}^T & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \begin{pmatrix} R^i_{\ j} \end{pmatrix} & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} = \\ &= \begin{pmatrix} \begin{pmatrix} R^i_{\ j} \end{pmatrix}^T \begin{pmatrix} R^i_{\ j} \end{pmatrix} & 0 \cdot 0 \\ 0 \cdot 0 & -1 \cdot 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \begin{pmatrix} R^i_{\ j} \end{pmatrix}^{-1} \begin{pmatrix} R^i_{\ j} \end{pmatrix} & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} E & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} = \eta. \end{split}$$

Paneme veel tähele, et hulk  $\mathcal{R}$  on rühm. Tõepoolest, kui  $R_1, R_2 \in \mathcal{R}$ , siis

$$R_1 R_2 = \begin{pmatrix} \left( (R_1)^i_{\ j} \right) & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \left( (R_2)^i_{\ j} \right) & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \left( (R_1)^i_{\ j} \right) \left( (R_2)^i_{\ j} \right) & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

ja seega  $(R_1R_2)^4_4 = 1$  ning  $\det\left(\left((R_1)^i_j\right)\left((R_2)^i_j\right)\right) = \det\left((R_1)^i_j\right) \det\left((R_1)^i_j\right) = 1$ . Teisalt, kui  $R \in \mathcal{R}$ , siis valemist 2.7 saame

$$R^{-1} = \eta R^T \eta = \eta \begin{pmatrix} \begin{pmatrix} R^i_j \end{pmatrix} & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}^T \eta = \eta \begin{pmatrix} \begin{pmatrix} R^i_j \end{pmatrix}^T & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \begin{pmatrix} R^i_j \end{pmatrix}^T & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}.$$

Järelikult 
$$(R^{-1})^4_4 = 1$$
 ning  $\det\left((R^{-1})^i_j\right) = \det\left(R^i_j\right)^T = \det\left(R^i_j\right) = 1$ .

Et hulga  $\mathcal{R}$  elemendid kirjeldavad koʻordinaatide teisendusi, mis pööravad ruumikoordinaate, siis ütleme teisenduse  $R \in \mathcal{R}$  kohta  $p\"{o}\"{o}re$  ja rühma  $\mathcal{R}$  nimetame rühma  $\mathcal{L}$   $p\"{o}\"{o}rete$  alamrühmaks.

**Lause 3.2.** Olgu  $\Lambda \in \mathcal{L}$ . Siis on järgmised väited samaväärsed:

- (i)  $\Lambda$  on pööre, see tähendab  $\Lambda \in \mathcal{R}$ ;
- (ii)  $\Lambda^{1}_{4} = \Lambda^{2}_{4} = \Lambda^{3}_{4} = 0;$
- $(iii) \ \Lambda^{4}{}_{1} = \Lambda^{4}{}_{2} = \Lambda^{4}{}_{3} = 0;$
- $(iv)~\Lambda^4_{~4}=1.$

 $T\~oestus$ . Implikatsioonid  $(i) \Longrightarrow (ii), (i) \Longrightarrow (iii)$  ja  $(i) \Longrightarrow (ii)$  on pö\"orde definitsiooni arvestades ilmsed.

Näitamaks, et (ii), (iii) ja (iv) on samaväärsed märgime, et fikseerides seostes 2.3 ja 2.6 sobivalt indeksid saame

$$\begin{split} \left(\Lambda^{1}_{4}\right)^{2} + \left(\Lambda^{2}_{4}\right)^{2} + \left(\Lambda^{3}_{4}\right)^{2} - \left(\Lambda^{4}_{4}\right)^{2} &= -1, \\ \left(\Lambda^{4}_{1}\right)^{2} + \left(\Lambda^{4}_{2}\right)^{2} + \left(\Lambda^{4}_{3}\right)^{2} - \left(\Lambda^{4}_{4}\right)^{2} &= -1. \end{split}$$

Võttes arvesse, et  $\Lambda$  on ortokroonne, siis  $\Lambda^4_{\ 4} \geq 1$  ja seega saame kirjutada

$$\begin{split} & \left(\Lambda^{1}_{4}\right)^{2} + \left(\Lambda^{2}_{4}\right)^{2} + \left(\Lambda^{3}_{4}\right)^{2} - 1 \geq -1, \\ & \left(\Lambda^{4}_{1}\right)^{2} + \left(\Lambda^{4}_{2}\right)^{2} + \left(\Lambda^{4}_{3}\right)^{2} - 1 \geq -1, \end{split}$$

mis saab aga võimalik olla vaid juhul, kui  $\Lambda^1_4 = \Lambda^2_4 = \Lambda^3_4 = \Lambda^4_1 = \Lambda^4_2 = \Lambda^4_3 = 0$ . Tõestuse lõpetamiseks jääb veel näidata, et kui  $\Lambda \in \mathcal{L}$  ja kehtib (ii) (ja seega ka (ii) ning (iv)), siis  $\left(\Lambda^i_j\right)_{i,j=1,2,3}$  on ortogonaalne ja unimodulaarne. Võrdus det  $\left(\Lambda^i_j\right) = 1$  on tõestatud osas kus näitasime, et  $\mathcal{R}$  on rühm ja seega on  $\left(\Lambda^i_j\right)$  ortogonaalne. Jääb veel näidata, et  $\left(\Lambda^i_j\right)^{-1} = \left(\Lambda^i_j\right)^T$ . Selleks märgmine, et blokkmaatriksi pööramise eeskirja järgi

$$\begin{split} \Lambda^{-1} &= \begin{pmatrix} \left(\Lambda^{i}_{j}\right) & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}^{-1} = \\ & \begin{pmatrix} \left(\Lambda^{i}_{j}\right)^{-1} + \left(\Lambda^{i}_{j}\right)^{-1} 0 \left(1 - 0 \left(\Lambda^{i}_{j}\right)^{-1} 0\right)^{-1} 0 \left(\Lambda^{i}_{j}\right)^{-1} & - \left(\Lambda^{i}_{j}\right)^{-1} 0 \left(1 - 0 \left(\Lambda^{i}_{j}\right)^{-1} 0\right)^{-1} \\ & - \left(1 - 0 \left(\Lambda^{i}_{j}\right)^{-1} 0\right)^{-1} 0 \left(\Lambda^{i}_{j}\right)^{-1} & \left(1 - 0 \left(\Lambda^{i}_{j}\right)^{-1} 0\right)^{-1} \end{pmatrix} \\ & = \begin{pmatrix} \left(\Lambda^{i}_{j}\right)^{-1} & 0 \\ 0 & 1^{-1} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \left(\Lambda^{i}_{j}\right)^{-1} & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}. \end{split}$$

Osas kus näitasime, et  $\mathcal{R}$  on rühm tuli ka välja, et  $\Lambda^{-1} = \begin{pmatrix} \left(\Lambda^i_j\right)^T & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$ , millest  $\left(\Lambda^i_j\right)^{-1} = \left(\Lambda^i_j\right)^T$  ehk  $\left(\Lambda^i_j\right)$  on ortogonaalne. Kokkuvõttes oleme näidanud, et  $\Lambda$  on pööre, nagu tarvis.

#### 3.2 Poincaré rühm

Arvestades Pythagorase teoreemi kahemõõtmelisel tasandil, üldistame kahe punkti vahelise kauguse mõiste kahe sündmuse vaheliseks kauguseks Minkowski aegruumis.

**Definitsioon 3.2.** Olgu  $x = x^a$  ja  $y = y^a$ , a = 1, 2, 3, 4, kaks sündmust Minkowski ruumis  $\mathcal{M}$ . Sündmuste x ja y vaheliseks kauguseks nimetame reaalarvu s, mis on defineeritud valemiga

$$s = s(x, y) = \eta_{ab} (x^a - y^a) (x^b - y^b), a, b = 1, 2, 3, 4,$$

kus  $\eta$  on Minkowski ruumi meetrika.

Meenutame, et Minkowski ruumi pseudoortogonaalteisendus L on defineeritud kui kujutus, mis säilitab skalaarkorrutise g. Olgu  $x, y \in \mathcal{M}$ . Osutub, et kujutuse

L ortogonaalsusest järeldub lihtsasti, et sündmuste x ja y vaheline kaugus sama, mis sündmustel Lx ja Ly, see tähendab s(x,y) = s(Lx,Ly). Tõepoolest, kui  $\Lambda$  on kujutuse L maatriks, siis valemi 2.3 abil saame kirjutada

$$s(Lx, Ly) = \eta_{ab} (\Lambda^{a}_{c} x^{c} - \Lambda^{a}_{c} y^{a}) (\Lambda^{b}_{d} x^{d} - \Lambda^{b}_{d} y^{d}) =$$

$$= \eta_{ab} \Lambda^{a}_{c} (x^{c} - y^{c}) \Lambda^{b}_{d} (x^{d} - y^{d}) =$$

$$= \eta \Lambda^{a}_{c} \Lambda^{b}_{d} (x^{c} - y^{c}) (x^{d} - y^{d}) =$$

$$= \eta (x^{c} - y^{c}) (x^{d} - y^{d}) = s(x, y).$$

Olgu  $n \in \operatorname{Mat}_{4,1} \mathbb{R}$  komponentidega  $n^a, a = 1, 2, 3, 4$  mingi fikseeritud  $1 \times 4$  reaalne maatriks. On väga loomulik oletada, et sündmuste x ja y jäigal nihutamisel

$$\hat{x}^b = x^b + n^b, \quad \hat{y}^b = y^b + n^b, \quad b = 1, 2, 3, 4,$$
 (3.5)

ruumis  $\mathcal{M}$  nende sündmuste vaheline kaugus ei muutu. Arvestades meie antud kauguse definitsiooni see nii ilmselt ka on. Seejuures teisendusi 3.5 nimetame nih-keteisendusteks.

Kokkuvõttes oleme leidnud kaks kujutuste klassi, nihked ja (homogeensed) Lorentzi teisendused, mille suhtes ruumi  $\mathcal{M}$  sündmuste vaheline kaugus on invariantne. Üldisemalt nimetame teisendust, mille suhtes sündmuste vaheline kaugus on invariantne suurus sümmeetriateisenduseks. Pöörame järgnevas pisut tähelepanu sellistele sümmeetriateisendustele, mille me saame kui vaatleme nihkeid koos Lorentzi teisendustega.

**Definitsioon 3.3.** Olgu  $\Lambda \in \mathcal{L}_{GH}$  Lorentzi teisendus ja  $n \in \operatorname{Mat}_{4,1} \mathbb{R}$  mingi nihketeisenduse maatriks. *Poincaré teisenduseks*<sup>11</sup> nimetame kujutust kujul

$$\mathcal{M} \ni x \mapsto \Lambda^a_{\ b} x^b + n^b \in \mathcal{M}$$

ja tähistame paarina  $\{n, \Lambda\}$ .

**Definitsioon 3.4.** [BR86] Kõikide Poincaré teisenduste hulka

$$P = \{ \{n, \Lambda\} : n \in \operatorname{Mat}_{4,1} \mathbb{R}, \Lambda \in \mathcal{L}_{GH} \}$$

koos tehtega  $\circ: P \times P \to P$ ,  $\{n_1, \Lambda_1\} \circ \{n_2, \Lambda_2\} \mapsto \{n_1 + \Lambda_1 n_2, \Lambda_1 \Lambda_2\}$ , nimetame *Poincaré rühmaks*. Seda rühma tähistatakse sümboliga  $\mathcal{P}$ .

Veendumaks Poincaré rühma defintsiooni korrektsuses piisab näidata, et hulk P varustatuna tehtega  $\circ: P \times P \to P$  moodustab tõepoolest rühma. Selle tõestamiseks olgu meil fikseeritud kolm Poicaré teisendust  $\{n_1, \Lambda_1\}, \{n_2, \Lambda_2\}$  ja

<sup>&</sup>lt;sup>11</sup>Vahel kasutatakse *Poicaré teisenduse* asemel terminit *Mittehomogeenne Lorentzi teisendus* 

 $\{n_3, \Lambda_3\}$ . Esiteks märgime, et  $\Lambda_1 n_2 \in \operatorname{Mat}_{4,1} \mathbb{R}$  ja seega ka  $n_1 + \Lambda_1 n_2 \in \operatorname{Mat}_{4,1} \mathbb{R}$  ja  $\Lambda_1 \Lambda_2 \in \mathcal{L}_{GH}$ , sest  $\mathcal{L}_{GH}$  on rühm maatriksite korrutamise suhtes ja seega  $\{n_1, \Lambda_1\} \circ \{n_2, \Lambda_2\} \in P$ . Assotsiatiivsus on vahetult kontrollitav:

$$(\{n_1, \Lambda_1\} \circ \{n_2, \Lambda_2\}) \circ \{n_3, \Lambda_3\} = \{n_1 + \Lambda_1 n_2, \Lambda_1 \Lambda_2\} \circ \{n_3, \Lambda_3\} =$$

$$= \{n_1 + \Lambda_1 n_2 + \Lambda_1 \Lambda_2 n_3, \Lambda_1 \Lambda_2 \Lambda_3\} = \{n_1 + \Lambda_1 (n_2 + \Lambda_2 n_3), \Lambda_1 (\Lambda_2 \Lambda_3)\} =$$

$$= \{n_1, \Lambda_1\} \circ \{n_2 + \Lambda_2 n_3, \Lambda_2 \Lambda_3\} = \{n_1, \Lambda_1\} \circ (\{n_2, \Lambda_2\} \circ \{n_3, \Lambda_3\})$$

Lihtne on näha, et ühikuks sobib võtta  $\{0, E\}$  ja seega on Poincaré teisenduse  $\{n_1, \Lambda_1\}$  pöördelemendiks teisendus  $\{-(\Lambda_1)^{-1} n_1, (\Lambda_1)^{-1}\}$ , sest

$$n_1 + \Lambda_1 \left( -(\Lambda_1)^{-1} \right) n_1 = n_1 - E n_1 = 0 \text{ ja } \Lambda_1 \left( \Lambda_1 \right)^{-1} = E.$$

Kokkuvõttes oleme näidanud, et Poincaré rühm  $\mathcal{P}$  on oma algebralistelt omadustelt tõepoolest rühm.

Kuna teisendusi, mis säilitavad punktide vahelisi kaugusi nimetatakse isomeetriateisendusteks ja Poincaré teisendused säilitavad ruumi  $\mathcal{M}$  sündmuste vahel kaugused, siis öeldakse Poincaré rühma kohta  $\mathit{Minkowski ruumi isomeetirarühm}$ .

Märkus 3.2. Paneme tähele, et kui vaatleme selliseid Poincaré teisndusi  $\{n_1, \Lambda_1\}$  ja  $\{n_2, \Lambda_2\}$ , mille korral  $n_1 = n_2 = 0$ , siis on meil tegelikult tegu Lorentzi teisendustega ja seejuures nende teisenduste korrutised on samad Lorentzi ja Poincaré rühma kontekstis.

# 4 Minkowski ruum teoreetilises füüsikas ja diferentsiaalgeomeetrias

#### 4.1 Lie algebra

**Definitsioon 4.1.** Vektorruumi L nimetatakse Lie algebraks, kui on määratud bilineaarvorm  $[\ ,\ ]:L\times L\to L$ , mis on antikommuteeruv, see tähendab suvaliste  $u,v\in L$  korral [u,v]=-[v,u], ja kehtib Jacobi samasus

$$[u, [v, w]] + [v, [w, u]] + [w, [u, v]] = 0,$$

kus  $u, v, w \in L$ .

Bilineaarvormi  $[\ ,\ ]:L\times L\to L$  Lie algebra definitsioonist nimetatakse kommutaatoriks.

Piltlikult võib öelda, et kommutaator mõõdab kui palju on Lia algebra elemendid mittekommuteeruvad.

**Definitsioon 4.2.** Olgu L lõplikumõõtmeline Lie algebra ja  $\{t_i\}_{i=1}^r$  selle Lie algebra vektoruumi bass. Kui tähistame  $[t_i, t_j] = c_{ij}^k t_k$ , kus  $i, j \in \{1, 2, ..., r\}$ , siis arve  $c_{ij}^k$  nimetame Lie algebra struktuurikonstantideks.

Märkus 4.1. Lie algebrate kontekstis nimetatakse baasivektoreid sageli ka Lie algebra qeneraatoriteks.

Lie algebra struktuurikonstantide definitsiooni põhjal on selge, et struktuurikonstantide väärtus sõltub Lie algebra baasi valikust. Lisaks saame vahetult kommutaatori antikommuteeruvusest

$$c_{ij}^k t_k = [t_i, t_j] = -[t_j, t_i] = -c_{ii}^k t_k$$

ehk

$$c_{ij}^k = -c_{ii}^k, \tag{4.1}$$

kus  $t_i, t_j, t_k$  on Lie algebra generaatorid.

Kasutades Jacobi samasust baasivektoritele tuletame nüüd seosed struktuurikonstantide jaoks:

$$\begin{split} [t_i, [t_j, t_k]] + [t_j, [t_k, t_i]] + [t_k, [t_i, t_j]] &= 0, \\ [t_i, c_{jk}^l t_l] + [t_j, c_{ki}^l t_l] + [t_k, c_{ij}^l t_l] &= 0, \\ c_{jk}^l [t_i, t_l] + c_{ki}^l [t_j, t_l] + c_{ij}^l [t_k, t_l] &= 0, \\ c_{jk}^l c_{il}^m t_m + c_{ki}^l c_{jl}^m t_m + c_{ij}^l c_{kl}^m t_m &= 0, \\ c_{jk}^l c_{il}^m + c_{ki}^l c_{jl}^m + c_{ki}^l c_{jl}^m + c_{ij}^l c_{kl}^m &= 0. \end{split}$$

Kokkuvõttes saame Lie algebra generaatorite kohta sõnastada järgmise tähtsa tulemuse.

Lause 4.1. Lie algebra on täielikult määratud tema generaatorite kommutatsioonieeskirjadega ehk struktuurikonstantidega.

Näide 4.1. Vaatleme teist järku ruutmaatriksite hulka  $\mathfrak{su}(2) \subset \operatorname{Mat}_2 \mathbb{C}$ , kus  $u \in \mathfrak{su}(2)$  rahuldab tingimusi

$$Tr u = 0, (4.2)$$

$$u^{\dagger} + u = 0. \tag{4.3}$$

Siin  $u^{\dagger} = \bar{u}^T$  ja maatirksit u, mille korral tingimus 4.3 kehtib, nimetatakse anti-Hermite'i maatriksiks.

Veenudme, et  $\mathfrak{su}(2)$  koos tavalise maatrikskommutaatoriga [u,v]=uv-vu,  $u,v\in\mathfrak{su}(2)$ , on Lie algebra.

Olgu  $u, v, w \in \mathfrak{su}(2)$ . Kõigepealt märgime, et

$$(u+v) + (u+v)^{\dagger} = u+v+u^t+v^t = 0,$$
  
 $\text{Tr}(u+v) = 0$ 

ehk  $u+v \in \mathfrak{su}$  (2). Veendumaks, et  $\mathfrak{su}$  (2) on Lie algebra piisab nüüd veel näidata, et kommutaator  $[\ ,\ ]$  rahuldab definitsioonis 4.1 antud tingimusi ning  $[u,v] \in \mathfrak{su}$  (2) ja  $\operatorname{Tr}[u,v]=0$ .

Paneme tähele, et definitsiooni järgi [u,v]=uv-vu=-(vu-uv)=-[v,u]ning kehtib Jacobi samasus, sest

$$\begin{split} &[u,[v,w]] + [v,[w,u]] + [w,[u,v]] = \\ &= [u,vw - wv] + [v,wu - uw] + [w,uv - vu] = \\ &= [u,vw] - [u,wv] + [v,wu] - [u,uw] + [w,uv] - [w,vu] = \\ &= uvw - vwu - uwv + wvu + vwu - wuv - \\ &- vuw + uwv + wuv - uvw - wvu + vuw = 0. \end{split}$$

Seega on definitsiooni 4.1 eeldused täidetud. Teoreemi 1.3 põhjal Tr (uv) = Tr (vu), millest saame Tr [u,v] = 0. Lõpuks paneme veel tähele, et  $[u,v] + [u,v]^{\dagger} = 0$ . Tõepoolest, kuna  $u^{\dagger} = -u$  ja  $v^{\dagger} = -v$ , siis

$$[u, v] + [u, v]^{\dagger} = uv - vu + (uv - vu)^{\dagger} = uv - vu + (uv)^{\dagger} - (vu)^{\dagger} = uv - vu + v^{\dagger}u^{\dagger} - u^{\dagger}v^{\dagger} = uv - vu + vu - uv = 0.$$

Näites 4.1 toodud Lie algebrat  $\mathfrak{su}(2)$  nimetatakse teist järku spetsiaalsete unitaarsete maatriksite Lie algebraks. Osutub, et Yang-Millsi väljateoorias<sup>12</sup> on Lie algebral  $\mathfrak{su}(2)$  väga tähtis roll seoses Lagrangian'i sümmeetriatega<sup>13</sup>. Teiselt poolt, käesoleva töö seisukohast on vahest isegi olulisem märkida, et Lie algebrat  $\mathfrak{su}(2)$  kasutatakse Lorentzi rühma spiinoresituse konstrueerimiseks.

Uurime edasises veel pisut Lie algebra  $\mathfrak{su}(2)$  omadusi. Tingimusest 4.2 saame, et  $u \in \mathfrak{su}(2)$  peab omama kuju  $u = \begin{pmatrix} a & b \\ c & -a \end{pmatrix}$ . Arvestades ka tingimust 4.3, peab seega kehtima

$$\begin{pmatrix} a & b \\ c & -a \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} \overline{a} & \overline{c} \\ \overline{b} & \overline{-a} \end{pmatrix} = 0,$$

millest saame järgmised tingimused:

$$\begin{cases} a + \overline{a} = 0, \\ b + \overline{c} = 0. \end{cases}$$

Võttes  $a=v+i\varphi$ , siis peab kehtima  $v+i\varphi+v-i\varphi=0$  ehk v=0, millest  $a=i\varphi$ . Võttes veel arvesse, et  $c=-\bar{b}$ , siis saab maatriks u kuju  $u=\begin{pmatrix} i\varphi & b \\ -\bar{b} & -i\varphi \end{pmatrix}$ , kus  $b=x+iy\in\mathbb{C}$  ja  $x,y,\varphi\in\mathbb{R}$ . Viimane aga tähendab, et maatriksis u lineaarselt sõltumatuid reaalseid komponente kolm ehk  $\dim_{\mathbb{R}}\mathfrak{su}\left(2\right)=3$ . Arvestades tähistust b=x+iy saame kirjutada

$$u = \varphi \begin{pmatrix} i & 0 \\ 0 & -i \end{pmatrix} + x \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix} + y \begin{pmatrix} 0 & i \\ i & 0 \end{pmatrix}.$$

Sellega oleme leidnud Lie algebra  $\mathfrak{su}(2)$  baasi ehk generaatorid:

$$\rho_1 = \begin{pmatrix} 0 & i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \ \rho_2 = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}, \ \rho_3 = \begin{pmatrix} i & 0 \\ 0 & -i \end{pmatrix}.$$

Paneme tähele, et korrutades  $\mathfrak{su}(2)$  generaatoried  $\rho_1, \rho_2, \rho_3$  arvuga -i ning tähistame saadud maatriksid vastavalt  $\sigma_1, \sigma_2, \sigma_3$ , siis saame maatriksid

$$\sigma_1 = -i \cdot \rho_1 = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \ \sigma_2 = -i \cdot \rho_2 = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \ \sigma_3 = -i \cdot \rho_3 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix},$$

mis on täpselt *Pauli maatriksite* <sup>14</sup> baas. Pauli maatriksitel on teoreetilises füüsikas väga tähtis roll.

<sup>&</sup>lt;sup>12</sup>Yang-Millsi väljateooria on kalibratsiooniväljateooria, mille eesmärk on kirjeldada mittekommutatiivse rühmateooria, kvantkromodünaamika ja nõrga ning elektromagneetilise vastasmõju ühendamisel elementaarosakesi.

 $<sup>^{13}</sup>$  Lagrangian ehk Lagrange'i funktsioon on funktsioon, mis kirjeldab süsteemi dünaamikat. Lagrangian on oma nime saanud itaalia matemaatiku Joseph-Louis Lagrange (1736 – 1813) järgi.

 $<sup>^{14}</sup>$ Wolfgang Ernst Pauli (1900 – 1958) - austria füüsik, üks kvantmehaanika rajaid.

#### 4.2 Lie algebra esitus

**Definitsioon 4.3.** Olgu V vektorruum ja L Lie algebra. Lineaarkujutust  $\psi: L \to \operatorname{Lin} V$  nimetatakse Lie algebra L esituseks, kui ta säilitab kommutaatori, see tähendab suvaliste  $u, v \in L$  korral  $[\psi(u), \psi(v)] = \psi([u, v])$ .

**Definitsioon 4.4.** Lie algebra L esitust  $\psi: L \to \operatorname{Mat}_n \mathbb{R}$  nimetatakse maatriksesituseks.

**Lause 4.2.** Olgu L Lie algebra. Kujutus ad :  $L \to \text{Lin } L$ , ad u(v) := [u, v], kus  $u, v \in L$ , on Lie algebra L esitus.

 $T\~oestus$ . Arvestades kommutaatori lineaarsust on ja seda kuidas me kujutuse ad defineerisime, on lineaarsus ilmne.

Veendumaks, et kujutus ad :  $L \to \text{Lin } L$  on tõepoolest Lie algebra esitus, tuleb veel kontrollida, et kehtib võrdus [ad  $u_1$ , ad  $u_2$ ]  $(v) = \text{ad } [u_1, u_2](v)$ . Selle võrduse saame annab meile Jacobi samasus, kuna

$$0 = [u_1, [u_2, v]] + [u_2, [v, u_1]] + [v, [u_1, u_2]] =$$

$$= [u_1, [u_2, v]] + [u_2, -[u_1, v]] - [[u_1, u_2], v] =$$

$$= [u_1, [u_2, v]] - [u_2, [u_1, v]] - [[u_1, u_2], v],$$

eh<br/>k $\left[u_{1},\left[u_{2},v\right]\right]-\left[u_{2},\left[u_{1},v\right]\right]=\left[\left[u_{1},u_{2}\right],v\right]$ ja seega

$$[\operatorname{ad} u_1, \operatorname{ad} u_2](v) = [u_1, [u_2, v]] - [u_2, [u_1, v]] = [[u_1, u_2], v] = \operatorname{ad} [u_1, u_2](v),$$

ehk ad :  $L \to \text{Lin } L$  on tõepoolest Lie algebra L esitus.

**Definitsioon 4.5.** Esitust lausest 4.2 nimetame Lie algebra *L adjungeeritud esituseks*.

Näide 4.2. Leiame Lie algebra  $\mathfrak{su}(2)$  baasi  $\{\rho_1, \rho_2, \rho_3\}$  adjungeeritud esituse

$$\{ad \rho_1, ad \rho_2, ad \rho_3\}$$

maatrikskuju. Arvestades adjungeeritud esituse definitsiooni, tuleb meil selleks arvutada maatriksid ad  $\rho_1$  ( $\rho_1$ ), ad  $\rho_1$  ( $\rho_2$ ), ..., ad  $\rho_3$  ( $\rho_2$ ) ja ad  $\rho_3$  ( $\rho_3$ ). Teemegi seda:

ad 
$$\rho_1(\rho_1) = [\rho_1, \rho_1] = \rho_1 \rho_1 - \rho_1 \rho_1 = 0,$$
  
ad  $\rho_1(\rho_2) = [\rho_1, \rho_2] = \rho_1 \rho_2 - \rho_2 \rho_1 = -2\rho_3,$   
ad  $\rho_1(\rho_3) = [\rho_1, \rho_3] = \rho_1 \rho_2 - \rho_3 \rho_1 = 2\rho_2,$   
ad  $\rho_2(\rho_1) = [\rho_2, \rho_1] = -[\rho_1, \rho_2] = -\text{ad }\rho_1(\rho_2) = 2\rho_3,$ 

ad 
$$\rho_2(\rho_2) = [\rho_2, \rho_2] = \rho_2 \rho_2 - \rho_2 \rho_2 = 0,$$
  
ad  $\rho_2(\rho_3) = [\rho_2, \rho_3] = \rho_2 \rho_2 - \rho_3 \rho_2 = -2\rho_1,$   
ad  $\rho_3(\rho_1) = [\rho_3, \rho_1] = -[\rho_1, \rho_3] = -\operatorname{ad} \rho_1(\rho_3) = -2\rho_2,$   
ad  $\rho_3(\rho_2) = [\rho_3, \rho_2] = -[\rho_2, \rho_3] = -\operatorname{ad} \rho_2(\rho_3) = 2\rho_1,$   
ad  $\rho_3(\rho_3) = [\rho_3, \rho_3] = \rho_3 \rho_3 - \rho_3 \rho_3 = 0.$ 

Saadud võrduste põhjal võime nüüd kirjutada

ad 
$$\rho_1 = 2 \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 0 & -1 & 0 \end{pmatrix}$$
, ad  $\rho_2 = 2 \begin{pmatrix} 0 & 0 & -1 \\ 0 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \end{pmatrix}$ , ad  $\rho_3 = 2 \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$ ,

mis tähendab, Lie algebra  $\mathfrak{su}(2)$  adjungeeritud esituse baasiks sobib kolmandat järku antisümmeetriliste maatriksite süsteem

$$\left\{ \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 0 & -1 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 & 0 & -1 \\ 0 & 0 & 0 \\ 1 & 0 & 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \right\}.$$

Osutub, et saadud maatriksid moodustavad 3-mõõtmelise ruumi pöörete rühma Lie algebra baasi. Sellega oleme sisuliselt näidanud, et tegelikult on Lie algebra  $\mathfrak{su}(2)$  ja pöörete rühma vahel väga tähtis seos.

#### 4.3 Lie rühm

**Definitsioon 4.6.** Rühma G nimetatakse  $Lie\ r\"{u}hmaks$ , kui ta on diferentseeruv muutkond ja tema (r\"{u}hma) tehe on diferentseeruv.

**Definitsioon 4.7.** Olgu G Lie rühm ja e selle rühma ühikelement. Rühma G puutujaruumi  $T_eG$  punktis e nimetatakse Lie rühma G (poolt määratud) Lie algebraks.

Osutub, et eespool vaatluse all olnud Lorentzi rühm  $\mathcal{L}_{GH}$  ja Poincaré rühm  $\mathcal{P}$  on oma matemaatilistelt omadustelt koguni Lie rühmad [AK94, peatükk Poincaré algebra]. Et selle väite formaalne tõestamine nõuab palju tehnilist tööd ja tulemusi diferentsiaalgeomeetriast ning Lie algebrate teooriast, siis jätame siinkohal range tõestuse andmata ja piirdume vaid faktilise teadmisega.

Et edasist teooriaarendust oluliselt lihtsustada, on järgnevas otstarbekas piirduda vaid Lie maatriksrühmade vaatlemisega. Samas märgime, et kuna maatriksrühmad moodustavad väga suure ja olulise rühmade klassi, siis kõik tähtsamad

rühmad, muuhulgas ka selles töös käsitletavad juhud jäävad kaetuks ka pärast sellise kitsenduse lisamist. Niisiis, kõikjal selles paragrahvis eeldame, et kui tegelist on Lie rühmaga, siis see rühm on maatriksrühm.

Lie rühmade teoorias nöidatakse, et igale Lie rühmale vastab tema Lie algebra. Meie uurime järgnevalt, kuidas tekib Lie rühma poolt määratud Lie algebra kommutaator. Olgu G Lie maatriksrühm ning E selle rühma ühikelement. Kuna G on Lie rühm, siis definitsiooni järgi on G ka muutkond. Muutkonnal G võime vaadelda parameetrilist joont  $g(t) \in G$ ,  $t \in (-\delta, \delta)$ , kus  $\delta \in \mathbb{R}$  on mingi fikseeritud arv ja nõuame, et g(0) = E. Sel viisil saame muutkonna G puutujavektori  $v = g'(0) \in T_E G$  punktis E.

Fikseerime elemendi  $h \in G$ . Nüüd määrab meie fikseeritud h loomulikul viisil automorfismi  $g \mapsto h \cdot g \cdot h^{-1}$ . Nii võime vaadelda joone  $h \cdot g(t) h^{-1}$  puutujavektorit  $v_h$ . Meie eesmärk on välja selgitada millises vahekorras on puutujavektorid v ja  $v_h$ .

Oletame järgnevalt, et meil on muutkonnal G antud kaks parameetrilist joont g(t) ja h(t),  $t \in (-\delta, \delta)$ , selliselt, et g(0) = h(0) = E. Sellisel juhul võime vaadelda kommutanti g(t) h(t)  $g^{-1}$  (t)  $h^{-1}$  (t), kusjuures on selge, et kommutatiivse rühma korral annab vaatuluse all olev kommutant tulemuseks alalti ühikelemendi E. Lie rühmade teooriast on hästi teada<sup>15</sup> fakt, et kui G on Lie maatriksrühm, siis eksisteerib sürjektsioon exp:  $T_EG \to G$ , kus  $T_EG$  on rühma G ühikelemendi puutujaruumi Lie algebra. Seega saame leida  $A, B \in T_EG$  selliselt, et  $g(t) = e^{tA}$  ja  $h(t) = e^{tB}$ .

Nõnda saame kommutandi  $g(t) h(t) g^{-1}(t) h^{-1}(t)$  arvutamise taandada juba Lie algebrale  $T_E G$ , sest arvestades eelnevat ja maatrikseksponendi omadusi, kehtib võrdus  $g(t) h(t) g^{-1}(t) h^{-1}(t) = e^{tA} e^{tB} e^{-tA} e^{-tB}$ . Viimast oskame aga juba välja arvutada:

$$g(t) h(t) g^{-1}(t) h^{-1}(t) = e^{tA} e^{tB} e^{-tA} e^{-tB} =$$

$$= \left(E + At + \frac{1}{2} A^2 t^2 + \dots\right) \left(E + Bt + \frac{1}{2} B^2 t^2 + \dots\right)$$

$$\left(E - At + \frac{1}{2} A^2 t^2 - \dots\right) \left(E - Bt + \frac{1}{2} B^2 t^2 - \dots\right) =$$

$$= E + (A + B - A - B) t +$$

$$+ \left(AB - A^2 - AB - BA - B^2 + AB + \frac{1}{2} A^2 + \frac{1}{2} B^2 + \frac{1}{2} A^2 + \frac{1}{2} B^2\right) t^2$$

$$+ \dots = E + 0t + (AB - BA) t^2 + \dots = E + [A, B] t^2 + \dots$$

Meie arvutused näitavad, et esimeses lähenduses on Lie maatriksrühm kommutatiivne (see tuleneb asjaolust, et lineaarliikme t kordaja on null). Kui aga

<sup>&</sup>lt;sup>15</sup>Vaata näiteks [Kir08, Exponential map]

arvestame saadud valemis ka ruutliikmeid, siis tekib avaldis [A, B] = AB - BA, millega saab mõõta rühma mittekommutatiivsust. See ongi vastava Lie algebra kommutaator. Kokkuvõttes oleme andnud skeemi kuidas konstrueerida Lie maatriksrühmale vastav Lie algebra.

#### 4.4 Minkowski superruum

Teoreetilise füüsika vajadustest lähtudes on sageli otstarbekas vaadelda sündmusi ja füüsikalisi protsesse mitte ainult neljamõõtmelises aegruumis, vaid hoopis üldisemas d-mõõtmelises Minkowski superruumis. Selles alapeatükis uurime pisut vabamas vormis, mida Minkowski superruum endast kujutab ja kuidas on ta setud tavalise Minkowski aegruumiga. Alustuseks defineerime superruumi ja superalgebra.

**Definitsioon 4.8.** Vektorruumi  $\mathbb{V}$  nimetatakse *supervektorruumiks* ehk *superruumiks*, kui ta esitub otsesummana  $\mathbb{V} = \mathbb{V}_{\overline{0}} \oplus \mathbb{V}_{\overline{1}}$ , kus  $\mathbb{V}_{\overline{0}}$  ja  $\mathbb{V}_{\overline{1}}$  on vektorruumi  $\mathbb{V}$  alamruumid ja  $\mathbb{V}_{\overline{0}}$  elemente nimetame *paarisvektoriteks* ning  $\mathbb{V}_{\overline{1}}$  elemente *paarituteks* vektoriteks.

Kui vektor  $x \in \mathbb{V}$  kuulub kas alamruumi  $\mathbb{V}_{\overline{0}}$  või alamruumi  $\mathbb{V}_{\overline{1}}$ , siis ütleme, et see vektor on *homogeenne*. Homogeense vektori x korral võime vaadata kujutust  $p: \mathbb{V} \to \mathbb{Z}_2$ , mida nimetame paarsuseks ja mille defineerime järmiste võrdustega:

$$p\left(x\right) = \begin{cases} \overline{0}, & \text{kui } x \in \mathbb{V}_{\overline{0}}, \\ \overline{1}, & \text{kui } x \in \mathbb{V}_{\overline{1}}. \end{cases}$$

Viimast arvesse võttes on väga loomulik superruumi kohta öelda ka  $\mathbb{Z}_2$ -graduee-ritud vektorruum. Tegelikult ongi supermatemaatika põhilisteks uurimisobjektideks  $\mathbb{Z}_2$ -gradueeritud struktuurid. Analoogiliselt nagu me defineerisime supervekt-roruumi üldistame ka tavalise algebraga<sup>16</sup>, mõistet ja defineerime tema superanaloogi.

**Definitsioon 4.9.** Olgu supervektorruumil  $\mathcal{A}$  antud binaarne lineaarne algebraline tehe  $\circ$  (see tähendab supervektorruum  $\mathcal{A}$  on algebra). Me ütleme, et supervektorruum  $\mathcal{A}$  on superalgebra, kui tehe  $\circ$  rahuldab tingimust

$$p(x \circ y) = p(x) + p(y),$$

kus x ja y on supervektorruumi  $\mathcal{A}$  suvalised homogeensed elemendid.

Tuletame meelde, et algebraks nimetatakse vektorruumi  $\mathbb{V}$  temal defineeritud binaarse tehtega  $\circ: \mathbb{V} \times \mathbb{V} \to \mathbb{V}$ , kui tehe  $\circ$  on mõlema argumendi suhtes lineaarne.

Sageli kasutatakse kirjanduses superalgebra asemel ka terminit  $\mathbb{Z}_2$ -gradueeritud algebra. On ilmne, et superalgebra assotsiatiivsus ja ühikelement defineeritakse nagu tavaliselt. Veidi teistsugune sitatsioon on kommutatiivsusega, siin seab elementide paarsus kommutatiivsusele ühe lisatingimuse. Defineerime superalgebra  $\mathcal{A}$  homogeensete elementide kommutaatori seosega

$$[x,y] = x \circ y - (-1)^{p(x)p(y)} y \circ x,$$

kus  $x, y \in \mathcal{A}$ . Kui iga kahe suvalise elementie  $a, b \in \mathcal{A}$  korral [a, b] = 0, siis nimetame superalgebrat  $\mathcal{A}$  kommutatiivseks.

Tuntuim ja praktikas ilmselt enim kasutust leidev superalgebra näide on Grassmanni algebra. Osutub, et Grassmanni<sup>17</sup> algebral on oluline roll ka Minkowski superruumi kontekstis. Seetõttu teeme siinkohal Grassmanni algebraga ka pisut lähemalt tutvust.

**Definitsioon 4.10.** Me ütleme, et ühikelemendiga assotsiatiivne algebra on *Grassmanni algebra*, kui temas leidub lõplik moodustajate süsteem  $\{\theta^1, \theta^2, \dots, \theta^m\}$ ,  $m \in \mathbb{N}$ , mille elemendid rahuldavad tingimusti

- (i) suvaliste  $i, j \in \{1, 2, ..., m\}$  korral  $\theta^i \theta^j = -\theta^j \theta^i$ ,
- (ii)  $\theta^1 \theta^2 \dots \theta^m \neq 0$ .

Grassmanni algebrat, millemoodustajate süsteem koosneb m elemendist tähistame sümboliga  $\mathcal{G}^m$ .

Vahetult definitsioonist saame Grassmanni algebra  $\mathcal{G}^m$  kohta teha ühe olulise järelduse. Kui võtame definitsiooni 4.10 tingimuses (i) indeksid i=j, siis saame  $\theta^i\theta^i=-\theta^i\theta^i$ , millest  $(\theta^i)^2=0$ . See tingimus ütleb väga palju Grassmanni algebra elementide kuju kohta. Nimelt, kuna  $\{\theta^1,\theta^2,\ldots,\theta^m\}$  on moodustajate süsteem, siis saame suvalise  $\xi\in\mathcal{G}^m$  panna kirja polünoomi kujul, ja et  $(\theta^i)^2=0$  kõikide  $i\in\{1,2,\ldots,m\}$  korral, siis moodustaja  $\theta^i$  kas kuulub selle polünoomi liidetavate hulka parajasti üks kord, või üldse mitte. Niisiis elemendi  $\xi$  üldkuju on

$$\xi = \alpha_0 e + \sum_{i=1}^{m} \alpha_i \theta^i + \dots + \sum_{i_1 i_2 \dots i_m} \alpha_{i_1 i_2 \dots i_m} \theta_1^i \theta_2^i \dots \theta_m^i,$$

kus e on  $\mathcal{G}^m$  ühikelement.

Grassmanni algebra supervektorruumi struktuur tekib väga loomulikul viisil. Kahte tüüpi homogeenseteks elementideks sobib võtta esiteks paarituarvuliste muutujate arvuga elementaarmonoomide lineaarkombinatsioonid kujul

$$\sum_{i_1,\dots,i_{2r+1}} \alpha_{i_1 i_2 \dots i_{2r+1}} \theta^1 \theta^2 \dots \theta^{2r+1}, \tag{4.4}$$

 $<sup>^{17}</sup>$ Hermann Günther Grassmann (1809 – 1877) - saksa matemaatik.

ja teiseks paarisarvulise muutujate arvuga elementaarmonoomide lineaarkombinatsioonid kujul

$$\sum_{i_1,\dots,i_{2r}} \alpha_{i_1 i_2 \dots i_{2r}} \theta^1 \theta^2 \dots \theta^{2r}, \tag{4.5}$$

kusjuures mõlemas avaldises  $r \in \{1, 2, ..., \lfloor \frac{m}{2} \rfloor \}$ . Seejuures elemente, mis on kujul 4.4 nimetame algebra  $\mathcal{G}^m$  paarituteks elementideks ja elemente kujul 4.5 paariselementideks. On kerge veenduda, et sel viisil paariselemendid kommuteeruvad ja paaritud elemendid antikommuteeruvad. Lisaks on selge, et kui  $\xi$  ja  $\eta$  on algebra  $\mathcal{G}^m$  mingid homogeensed elemendid, siis

$$p(\xi \cdot \eta) = p(\xi) + p(\eta), \qquad (4.6)$$

kus p tähistab paarsust. Elementide  $\xi$  ja  $\eta$  kommutatsioonieeskirjade kohta saame nüüd märkida  $\xi \cdot \eta = (-1)^{p(\xi)p(\eta)} \, \eta \cdot \xi$ , kus  $(-1)^{\overline{0}} = 1$  ja  $(-1)^{\overline{1}} = -1$ . Paaris- ja paaritud elemendid moodustavad ruumis  $\mathcal{G}^m$  alamruumid. Tähistame

Paaris- ja paaritud elemendid moodustavad ruumis  $\mathcal{G}^m$  alamruumid. Tähistame neid vastavalt  $\mathcal{G}^m_{\overline{0}}$  ja  $\mathcal{G}^m_{\overline{1}}$ . Paneme tähele, et valemi 4.6 põhjal on alamruum  $\mathcal{G}^m_{\overline{0}}$  koguni algebra  $\mathcal{G}^m$  alamalgebra. Nüüd, kuna  $\mathcal{G}^m_{\overline{0}} \cup \mathcal{G}^m_{\overline{1}} = \{0\}$ , siis saame suvalise  $\xi \in \mathcal{G}^m$  lahutada paaris- ja paaritute elementide summaks ehk teisi sõnu Grassmanni algebra  $\mathcal{G}^m$  on lahutatav alamruumide  $\mathcal{G}^m_{\overline{0}}$  ja  $\mathcal{G}^m_{\overline{1}}$  otsesummaks. Niisiis

$$\mathcal{G}^m = \mathcal{G}^m_{\overline{0}} \oplus \mathcal{G}^m_{\overline{1}}$$

ja Grassmanni algebra on tõepoolest superalgebra.

# Summary

Siia tuleb ingliskeelne kokkuvõte...

## Viited

- [Abr] V. Abramov. Globaalalanalüüs, loengukonspekt. URL: http://math.ut.ee/~abramov/konspekt\_globaalan%20(1).pdf.
- [AK94] V. Abramov and P. Kuusk. Supersümmeetria füüsikas ja matemaatikas. Tartu Ülikooli kirjastus, Tartu, 1994.
- [BR86] A.A.O. Barut and R. Raczka. Theory of group representations and applications. World Scientific Publishing Company, Incorporated, 1986.
- [Kil05] M. Kilp. Algebra I. Eesti Matemaatika Selts, Tartu, 2005.
- [Kir08] A. Kirillov. Introduction to Lie Groups and Lie Algebras. Cambridge University Press, 2008. URL: http://www.math.sunysb.edu/~kirillov/liegroups/liegroups.pdf.
- [Nab12] G. L. Naber. The geometry of Minkowski spacetime: an introduction to the mathematics of the special theory of relativity. Applied mathematical sciences. Springer, New York, NY, 2nd edition, 2012.
- [Põl12] M. Põldvere. Funktsionaalanalüüs 2, loengukonspekt, 2012. URL: http://math.ut.ee/pmi/kursused/fa2/fa2-konts.pdf.