

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	5
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}	14
3 Lorentzi ja Poincaré rühmad	18
3.1 Lorentzi rühm	18
3.2 Poincaré rühm	23
4 Minkowski ruum teoreetilises füüsikas ja diferentsiaalgeomeetrias	26
4.1 Lie algebra	26
4.2 Lie algebra esitus	29
4.3 Lie rühm	30
4.4 Minkowski superruum	32
Summary	37
Kirjandus	38

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 $1, \dots, n$, $n \in \mathbb{N}$, 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 tegelikult vaja.¹

¹Hermann 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. [Pöl12, teoreem II.7.3] *Lõplikumõõtmelises skalaarkorrutisega g varustatud vektorruumis \mathbb{V} leidub ortonormeeritud baas.*

Tõestus. 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 $\{b_1, b_2, \dots, b_n\}$. Eelduse järgi on ruumis \mathbb{V} ortonormeeritud süsteem $\{e_1, e_2, \dots, e_{n-1}\}$, kusjuures

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

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

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

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

$$a_n = b_n + \sum_{j=1}^{n-1} \alpha^j e_j, \text{ kus } \alpha^1, \dots, \alpha^{n-1} \in \mathbb{R}. \quad (1.1)$$

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

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

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 ortonormeeritud baasi leidmiseks nimetatakse *Gram-Schmidt'i algoritmiks* või *ortogonaliseerimisprotsessiks*.

Teoreem 1.2 (Cauchy-Schwartz-Bunjakowski võrratus). [Pöl12, teoreem II.1.1.] Olgu \mathbb{V} vektorruum skalaarkorrutisega $g : \mathbb{V} \times \mathbb{V} \rightarrow \mathbb{R}$. Sellisel juhul kehtib võrratus

$$g^2(u, v) \leq g(u, u) g(v, v) \quad (1.2)$$

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

Tõestus. Olgu \mathbb{V} reaalne vektorruum skalaarkorrutisega g ning olgu $u, v \in \mathbb{V}$. Siis iga $\lambda \in \mathbb{R}$ korral

$$\begin{aligned} 0 &\leq g(u + \lambda v, u + \lambda v) = g(u, u) + 2g(u, \lambda v) + g(\lambda v, \lambda v) = \\ &= g(u, u) + 2\lambda g(u, v) + \lambda^2 g(v, v) \leq g(u, u) + 2\lambda |g(u, v)| + \lambda^2 g(v, v). \end{aligned}$$

Saime λ suhtes võrratuse

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

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

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

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

$$\begin{aligned} g^2(u, v) &= g^2(\alpha v, v) = \alpha^2 g^2(v, v) = \alpha^2 g(v, v) g(v, v) \\ &= g(\alpha v, \alpha v) g(v, v) = g(u, u) g(v, v), \end{aligned}$$

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

$$g^2(u, v) = g(u, u) g(v, v)$$

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 $a^2 g(v, v) = g(u, u)$ ehk $g(av, av) = g(u, u)$, millest $u = av$. \square

1.2 Tulemusi lineaaralgebrast

Lause 1.1. Olgu \mathbb{V} vektorruum ja $L : \mathbb{V} \rightarrow \mathbb{V}$ 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} .

Tõestus. Olgu \mathbb{V} vektorruum ja $L : \mathbb{V} \rightarrow \mathbb{V}$ lineaarne teisendus ja kehtigu $g(x, y) = g(Lx, Ly)$ kõikide $x, y \in \mathbb{V}$ korral. Veendumaks, et L on isomorfism piisab näidata, et L on injektiivne ja surjektiivne. Veendume kõigepealt 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

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

mis on vastuolu.

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

$$Ly = L(y^a e_a) = y^a \Lambda_a^b e_b = x^b e_b, \text{ kus } a, b = 1, 2, 3, 4.$$

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

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

Tõestus. Vahetu kontroll. \square

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 matriksi B blokkideks, kus on s rea blokki ja r veeru blokki kujul

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

Siis saame arvutada $m \times n$ matriksi $C = AB$, 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 (Blokkmatriksi pöördmatriks). Olgu M regulaarne matriks, mis on esitatud blokkmatriksina kujul $M = \begin{pmatrix} A & B \\ C & D \end{pmatrix}$, kus A, B, C, D on suvalise suurusega alammatriksid, kusjuures A ja D on ruutmatriksid. Siis saame matriksi M pöördmatriksi M^{-1} arvutada blokkidena järgmise eeskirja alusel:

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

Maatriksekspponentsiaal

Olgu $A \in \text{Mat}_n \mathbb{K}$ mingi ruutmatriks. Analoogilisest analüüsist tuttavale eksponentfunktsioonile 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 matriksit 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 maatriksekspONENTI omadused.

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

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

- $e^X e^{-X} = E$,
- kui $XY = YX$, siis $e^Y e^X = e^X e^Y = e^{(X+Y)}$,
- kui Y on pööratav, siis $e^{YXY^{-1}} = Y e^X Y^{-1}$,
- kui e^X on pööratav, siis $(e^X)^{-1} = e^{-X}$,
- $\det e^X = e^{\text{Tr } X}$.

1.3 Muutkond

Definitsioon 1.1. Topoloogilist ruumi (X, τ) nimetatakse n -mõõtmeliseks topoloogiliseks muutkonnaks, kui

- 1) (X, τ) on Hausdorffi topoloogiline ruum,
- 2) topoloogial τ 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 *ühelisisidus*, 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 projitseerime ülemise ja alumise poolringi x -teljele ja vasak- ning parempoolse poolringi y -teljele.
- (b) Sfäär on topoloogiline muutkond. (Põhjendus on analoogiline osaga (a).)

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

Definitsioon 1.3. Olgu M muutkond ja $B \subset \mathbb{R}^n$ lahtine alamhulk. Paari (p, ψ) , kus $p \in U \subset M$ ja $\psi : U \rightarrow B$ on homöomorfism nimetatakse muutkonna M *lokaalseks kaardiks punktis p* . Analoogiliselt ütleme paari (U, ψ) 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, ϕ) ja (V, ψ) . Kui $p \in U \cap V$, siis saame esitada punkti p lokaalsed koordinaadid kahel järgmisel viisil:

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

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

$$\begin{aligned}\phi \circ \psi^{-1} &: \psi(U \cap V) \rightarrow \phi(U \cap V), \\ \psi \circ \phi^{-1} &: \phi(U \cap V) \rightarrow \psi(U \cap V).\end{aligned}$$

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

$$\begin{aligned}\phi \circ \psi^{-1} : \phi^i &= g^i(\psi^1, \psi^2, \dots, \psi^n), \\ \psi \circ \phi^{-1} : \psi^i &= h^i(\phi^1, \phi^2, \dots, \phi^n),\end{aligned}$$

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

$$\begin{aligned}g^i(h^1(\phi), h^2(\phi), \dots, h^n(\phi)) &= \phi^i, \\ h^i(g^1(\psi), g^2(\psi), \dots, g^n(\psi)) &= \psi^i.\end{aligned}$$

Seejuures funktsioone g^i ja h^i , kus $i = 1, 2, \dots, n$, 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, ϕ) ja (V, ψ) on C^∞ -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_α, ϕ_α) ning (U_β, ϕ_β) C^∞ -kooskõlalised;
- (iii) kui (V, ψ) on topoloogilise muutkonna M lokaalne kaart, mis on kogumi \mathfrak{U} kõigi kaartidega C^∞ -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 $g : \mathbb{V} \times \mathbb{V} \rightarrow \mathbb{R}$ 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 α_1 ja α_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 $g : \mathbb{V} \times \mathbb{V} \rightarrow \mathbb{R}$ 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 $\{e_1, e_2, \dots, e_n\}$ on vektorruumi \mathbb{V} baas ning kui tähistame $\eta_{ij} = e_i \cdot e_j$, $i, j = 1, 2, \dots, n$, 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 $u = (u^1, u^2, \dots, u^n), v = (v^1, v^2, \dots, v^n) \in \mathbb{R}^n$. Lihtne on veenduda, et kujutus $g(u, v) = u^1 v^1 + u^2 v^2 + \dots + u^n v^n$ 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 $Q : \mathbb{V} \rightarrow \mathbb{R}$, 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 $u \in \mathbb{V}$ korral. Siis kehtib $g_1(u, v) = g_2(u, v)$ kõikide $u, v \in \mathbb{V}$ korral, ehk teisi sõnu, $g_1 \equiv g_2$.

Tõestus. 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

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

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

$$\begin{aligned} g(\alpha u_1 + \beta u_2, v) &= g_1(\alpha u_1 + \beta u_2, v) - g_2(\alpha u_1 + \beta u_2, v) = \\ &= \alpha g_1(u_1, v) + \beta g_1(u_2, v) - \alpha g_2(u_1, v) - \beta g_2(u_2, v) = \\ &= \alpha (g_1(u_1, v) - g_2(u_1, v)) + \beta (g_1(u_2, v) - g_2(u_2, v)) = \\ &= \alpha g(u_1, v) + \beta g(u_2, v) \text{ ja analoogiliselt} \\ g(u, \alpha v_1 + \beta v_2) &= \alpha g(u, v_1) + \beta g(u, v_2). \end{aligned}$$

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,

$$\begin{aligned} g(u + v, u + v) &= g(u, u + v) + g(v, u + v) = \\ &= g(u, u) + g(u, v) + g(v, u) + g(v, v) = \\ &= g(u, u) + 2g(u, v) + g(v, v) = 2g(u, v). \end{aligned}$$

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

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

Tõestus. Arvestades *Gram²-Schmidt*³ algoritmi ortonormeeritud baasi leidmiseks, muutub teoreemi tõestus ilmseks⁴. □

²Jørgen Pedersen Gram (1850 – 1916) - taani matemaatik

³Erhard Schmidt (1876 – 1959) - Tartus sündinud saksa matemaatik

⁴Vaata 1.1 Skalaarkorrutisega seotud abitulemused, Märkus 1.1

Definitsioon 2.4. Vektorruumi \mathbb{V} baasi teoreemist 4.2 nimetame ortonormeeritud baasiks.

Skalaarkorrutise g suhtes ortonormaalse baasi $\{e_1, e_2, \dots, e_n\}$ vektorite arvu r , mille korral $Q(e_i) = -1, i \in \{1, 2, \dots, n\}$, 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 $i = 1, 2, \dots, n-r$, ja $Q(e_i) = -1$, kui $i = n-r+1, \dots, n$. Tähistades $u = u^i e_i$ ja $v = v^i e_i$ saame sellise baasi suhtes skalaarkorrutise g arvutada järgmiselt:

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

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 reaalsel 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 $x = x^1 e_1 + x^2 e_2 + x^3 e_3 + x^4 e_4$, 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*⁶. 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, \dots, e_4^0 on nullpikkusega, sest

$$\begin{aligned} Q(e_1^0) &= 1^2 + 0 + 0 - 1^2 = 0, \\ Q(e_2^0) &= 0 + 1^2 + 0 - 1^2 = 0, \\ Q(e_3^0) &= 0 + 0 + 1^2 - 1^2 = 0, \\ Q(e_4^0) &= (-1)^2 + 0 + 0 - 1^2 = 0. \end{aligned}$$

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 $u = tv$.

Tõestus. 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 võrratuse⁷ $g^2(u, v) \leq g(u, u)g(v, v)$ 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. \square

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

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

⁵inglise keeles *timelike*

⁶inglise keeles *spacelike*

⁷Vaata 1.1 Skalaarkorrutisega seotud abitulemused, Teoreem 1.2

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

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

Piltlikult võime öelda, et hulga $\mathcal{C}_N(x_0)$ 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 $L : \mathcal{M} \rightarrow \mathcal{M}$, et $L(e_a) = \hat{e}_a$, $a = 1, 2, 3, 4$. Tõepoolest, leiduvad arvud Λ^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 Λ^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 $L : \mathcal{M} \rightarrow \mathcal{M}$ 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 $L : \mathcal{M} \rightarrow \mathcal{M}$ 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.

Tõestus. (i) \implies (ii). Olgu L pseudoortogonaalne teisendus. Siis definitsiooni põhjal $g(Lx, Ly) = g(x, y)$ iga $x, y \in \mathcal{M}$ korral. Seega kehtib ka $Q(Lx) = g(Lx, Lx) = g(x, x) = Q(x)$ kõikide $x \in \mathcal{M}$ korral ehk L säilitab 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

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

⁸Füüsikas 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) \implies (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 $x = x^i e_i$, $i = 1, 2, 3, 4$.

$$\begin{aligned} Q(x) &= Q(x^i e_i) = x^i Q(e_i) = x^i Q(Le_i) = \\ &= Q(x^i Le_i) = Q(L(x^i e_i)) = Q(Lx). \end{aligned} \quad \square$$

Ruumi kokkuhoiu mõttes toome sisse 4×4 maatriksi η , 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 η_{ab} või η^{ab} , $a, b = 1, 2, 3, 4$. Loomulik on maatriksit η 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 ühikmaatriks.

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 $L : \mathcal{M} \rightarrow \mathcal{M}$ 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}_j lineaarkombinatsioonina kujul

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

kus arvud Λ^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

$$\Lambda^1_c \Lambda^1_d + \Lambda^2_c \Lambda^2_d + \Lambda^3_c \Lambda^3_d - \Lambda^4_c \Lambda^4_d = \eta_{cd}$$

või kasutades summeerimiskokkulepet, siis lühidalt

$$\Lambda^a_c \Lambda^b_d \eta_{ab} = \eta_{cd}. \quad (2.3)$$

Seose 2.3 saame maatrikskujul kirjutada kui

$$\Lambda^T \eta \Lambda = \eta. \quad (2.4)$$

Korrutades võrduse 2.4 mõlemaid pooli maatriksiga Λ^{-1} saame $\Lambda^T \eta = \eta \Lambda^{-1}$. Korrutades nüüd saadud tulemust veel paremalt maatriksiga η^{-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

$$\Lambda \eta \Lambda^T = \eta. \quad (2.5)$$

Seos 2.5 on koordinaatides kirjutatuna täpselt

$$\Lambda^a{}_c \eta^{cd} \Lambda^b{}_d = \eta^{ab}. \quad (2.6)$$

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 Λ ka lihtsalt teisenduse L maatriksiks.

Definitsioonile eelnevas arutelus tõestasime maatriksi Λ kohta järgmise lemma.

Lemma 2.1. *Pseudoortogonaalteisendusega L ja baasiga $\{e_a\}$ assotsieeruva maatriksi Λ 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 Λ on ortogonaalteisendusega L ja baasiga $\{e_a\}$ assotsieeruv maatriks, siis Λ 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*.⁹

Me vaatleme ortogonaalteisendusega L ja baasiga $\{e_a\}$ seotud maatriksit Λ 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

$$\begin{aligned} \hat{x}^1 &= \Lambda^1{}_1 x^1 + \Lambda^1{}_2 x^2 + \Lambda^1{}_3 x^3 + \Lambda^1{}_4 x^4, \\ \hat{x}^2 &= \Lambda^2{}_1 x^1 + \Lambda^2{}_2 x^2 + \Lambda^2{}_3 x^3 + \Lambda^2{}_4 x^4, \\ \hat{x}^3 &= \Lambda^3{}_1 x^1 + \Lambda^3{}_2 x^2 + \Lambda^3{}_3 x^3 + \Lambda^3{}_4 x^4, \\ \hat{x}^4 &= \Lambda^4{}_1 x^1 + \Lambda^4{}_2 x^2 + \Lambda^4{}_3 x^3 + \Lambda^4{}_4 x^4, \end{aligned}$$

⁹[Kil05] antud tõestuses tuleb asendada eukleidiline meetrika δ_{ij} Minkowski meetrikaga η_{ij} ja seega jääb tulemus kehtima ka pseudoortogonaalsel juhul.

mille võime lühidalt kirja panna kui

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

Definitsioon 2.8. 4×4 maatriksit Λ , 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 isomorfism¹⁰ ja seega pööratav, siis temaga assotsieeruv maatriks Λ on samuti pööratav, kusjuures

$$\Lambda^{-1} = \eta \Lambda^T \eta. \quad (2.7)$$

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} .*

Tõestus. Veendumaks, et kõigi (homogeensete) Lorentzi teisenduste hulk \mathcal{L}_{GH} on rühm peame näitama, et \mathcal{L}_{GH} on kinnine korrutamise ja pöördlemendi 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 $(\Lambda_1 \Lambda_2)^T \eta (\Lambda_1 \Lambda_2) = \eta$.

$$(\Lambda_1 \Lambda_2)^T \eta (\Lambda_1 \Lambda_2) = (\Lambda_2^T \Lambda_1^T) \eta (\Lambda_1 \Lambda_2) = \Lambda_2^T (\Lambda_1^T \eta \Lambda_1) \Lambda_2 = \Lambda_2^T \eta \Lambda_2 = \eta,$$

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 $\eta = \eta^T$, $\eta \eta = E$ põhjal saame kirjutada

$$\begin{aligned} (\Lambda^{-1})^T \eta \Lambda^{-1} &= (\eta \Lambda^T \eta)^T \eta (\eta \Lambda^T \eta) = \left(\eta^T (\Lambda^T)^T \eta^T \right) \eta \eta \Lambda^T \eta = \\ &= \eta \Lambda \eta \Lambda^T \eta = \eta \eta \eta = \eta. \end{aligned}$$

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

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

$$\Lambda^{-1} = \begin{pmatrix} \Lambda^1_1 & \Lambda^2_1 & \Lambda^3_1 & -\Lambda^4_1 \\ \Lambda^1_2 & \Lambda^2_2 & \Lambda^3_2 & -\Lambda^4_2 \\ \Lambda^1_3 & \Lambda^2_3 & \Lambda^3_3 & -\Lambda^4_3 \\ -\Lambda^1_4 & -\Lambda^2_4 & -\Lambda^3_4 & \Lambda^4_4 \end{pmatrix}.$$

¹⁰Vaata 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) $u^4 v^4 > 0$, mille korral $g(u, v) < 0$,
- (b) $u^4 v^4 < 0$, mille korral $g(u, v) > 0$.

Tõestus. Oletame, et teoreemi eeldused on täidetud. Siis

$$\begin{aligned} g(u, u) &= (u^1)^2 + (u^2)^2 + (u^3)^2 - (u^4)^2 < 0 \text{ ja} \\ g(v, v) &= (v^1)^2 + (v^2)^2 + (v^3)^2 - (v^4)^2 \leq 0. \end{aligned}$$

Niisiis

$$\begin{aligned} (u^4 v^4)^2 &> \left((u^1)^2 + (u^2)^2 + (u^3)^2 \right) \left((v^1)^2 + (v^2)^2 + (v^3)^2 \right) \stackrel{(*)}{\geq} \\ &\geq u^1 v^1 + u^2 v^2 + u^3 v^3, \end{aligned}$$

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

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

millest

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

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

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

Tõestus. 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 põhjal kehtib kas $g(u, v) > 0$ või $g(u, v) < 0$. Et u ja v on ortogonaalsed, siis $g(u, v) = 0$, mis on vastuolus eelnevaga. Järelikult on u ruumisarnane. \square

Tähistame ruumi \mathcal{M} kõigi ajasarnaste vektorite hulga tähega τ ja defineerime hulgas τ 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 $u^4 v^4 > 0$ ja $v^4 w^4 > 0$ ehk u^4 ja v^4 ning v^4 ja w^4 on sama märgiga ja seega $\text{sign } u^4 = \text{sign } w^4$, millest saame $u^4 w^4 > 0$. Rakendades nüüd veelkord teoreemi 3.1, siis saame, et $g(u, w) < 0$.

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

$$g(u, v) < 0 \text{ või} \quad (1)$$

$$g(u, v) > 0. \quad (2)$$

Kui kehtib võrratus (1), siis on $u \sim v$ ja korras. Vastupidi, kui u ja v jaoks kehtib (2), siis $u \not\sim v$ 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 $u^4 v^4 < 0$ ja $u^4 w^4 < 0$, 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 τ^+ ja τ^- . Märgime, et elementide ekvivalentsiklassidesse τ^+ ja τ^- 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 teisen-*
dus, see tähendab $\Lambda \in \mathcal{L}_{GH}$ ja olgu $\{e_a\}$ ruumi \mathcal{M} ortonormeeritud baas. Siis on
järgmised väited samaväärsed:

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

Tõestus. Olgu $u = u^a e_a \in \mathcal{M}$ ajasarnane või nullpikkusega vektor. Cauchy-Schwartz-Bunjakowski võrratusest ruumis \mathbb{R}^3 saame

$$(\Lambda^4_1 u^1 + \Lambda^4_2 u^2 + \Lambda^4_3 u^3)^2 \leq \left(\sum_{i=1}^3 (\Lambda^4_i)^2 \right) \left(\sum_{j=1}^3 (u^j)^2 \right). \quad (3.1)$$

Sooritades nüüd võrduses 2.6 asenduse $a = b = 4$ saame

$$\begin{aligned} (\Lambda^4_1)^2 + (\Lambda^4_2)^2 + (\Lambda^4_3)^2 - (\Lambda^4_4)^2 &= -1, \text{ millest järeldub} \\ (\Lambda^4_4)^2 &> (\Lambda^4_1)^2 + (\Lambda^4_2)^2 + (\Lambda^4_3)^2. \end{aligned} \quad (3.2)$$

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

$$(\Lambda^4_1 u^1 + \Lambda^4_2 u^2 + \Lambda^4_3 u^3 - \Lambda^4_4 u^4) (\Lambda^4_1 u^1 + \Lambda^4_2 u^2 + \Lambda^4_3 u^3 + \Lambda^4_4 u^4) < 0. \quad (3.3)$$

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

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

Viimane võrratus ütleb meile, et arvudel $g(u, v)$ 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 $g(u, v) < 0$ ja seega 3.4 põhjal $\hat{u}^4 > 0$. Kui $u^4 < 0$, siis $g(u, v) > 0$, 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. \square

Teoreemi tõestusest saame teha järgmise olulise järelduse.

Järeldus 3.2. *Kui Λ 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 konkreetse 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

$$\det \Lambda = 1 \text{ või } \det \Lambda = -1,$$

ja seejuures ütleme, et Λ 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 päristeisendused moodustavad rühma.*

Tõestus. Veendumaks, et hulk \mathcal{L} on rühm näitame, et ta on kinnine korrutamise ja pöördlemendi 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 $(\Lambda^{-1})_4^4 = (\Lambda^T)_4^4 = \Lambda_4^4 \geq 1$. Veendumaks, et $(\Lambda_1 \Lambda_2)_4^4 \geq 1$ tähistame $\vec{a} = ((\Lambda_1)_1^4, (\Lambda_1)_2^4, (\Lambda_1)_3^4)$ ja $\vec{b} = ((\Lambda_2)_4^1, (\Lambda_2)_4^2, (\Lambda_2)_4^3)$ ning skalaarkorrutise $\vec{a} \cdot \vec{b}$ all mõtleme eukleidilist skalaarkorrutist ruumis \mathbb{R}^3 . Selliseid tähistusi arvestades võime kirjutada

$$\begin{aligned} (\Lambda_1 \Lambda_2)_4^4 &= (\Lambda_1)_1^4 (\Lambda_2)_4^1 + (\Lambda_1)_2^4 (\Lambda_2)_4^2 + (\Lambda_1)_3^4 (\Lambda_2)_4^3 + (\Lambda_1)_4^4 (\Lambda_2)_4^4 = \\ &= \vec{a} \cdot \vec{b} + (\Lambda_1)_4^4 (\Lambda_2)_4^4. \end{aligned}$$

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

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

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 $\vec{c} = \left(\frac{\hat{\Lambda}_1^4}{\hat{\Lambda}_4^4}, \frac{\hat{\Lambda}_2^4}{\hat{\Lambda}_4^4}, \frac{\hat{\Lambda}_3^4}{\hat{\Lambda}_4^4} \right)$, siis 2.3 põhjal

$$-1 = \left(\hat{\Lambda}_1^4 \right)_4^2 + \left(\hat{\Lambda}_2^4 \right)_4^2 + \left(\hat{\Lambda}_3^4 \right)_4^2 - \left(\hat{\Lambda}_4^4 \right)_4^2 = - \left(\hat{\Lambda}_4^4 \right)_4^2 (1 - \vec{c} \cdot \vec{c}).$$

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

$$\left(\left(\hat{\Lambda} \right)_4^4 \right)^2 = \frac{1}{1 - \vec{c} \cdot \vec{c}} \geq 1$$

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. \square

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

$$R = \begin{pmatrix} R_1^1 & R_1^2 & R_1^3 & 0 \\ R_2^1 & R_2^2 & R_2^3 & 0 \\ R_3^1 & R_3^2 & R_3^3 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix},$$

kus $(R_j^i)_{i,j=1,2,3}$ on ortogonaalne ja unimodulaarne, see tähendab $(R_j^i)^{-1} = (R_j^i)^T$ ja $\det(R_j^i) = 1$. Märgime, et tõepoolest $R \in \mathcal{L}$, sest $R_4^4 = 1$ definitsiooni järgi ning kasutades Laplace'i teoreemi saame $\det R = 1 \cdot (-1)^{4+4} \cdot \det(R_j^i) = 1$. Samuti on täidetud ortogonaalsuse tingimus 2.4 kuna

$$\begin{aligned} R^T \eta R &= \begin{pmatrix} (R_j^i) & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}^T \eta \begin{pmatrix} (R_j^i) & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} (R_j^i)^T & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} (R_j^i) & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} = \\ &= \begin{pmatrix} (R_j^i)^T (R_j^i) & 0 \cdot 0 \\ 0 \cdot 0 & -1 \cdot 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} (R_j^i)^{-1} (R_j^i) & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} E & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} = \eta. \end{aligned}$$

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

$$R_1 R_2 = \begin{pmatrix} ((R_1)^i_j) & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} ((R_2)^i_j) & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} ((R_1)^i_j) ((R_2)^i_j) & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

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

$$R^{-1} = \eta R^T \eta = \eta \begin{pmatrix} (R_j^i) & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}^T \eta = \eta \begin{pmatrix} (R_j^i)^T & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} (R_j^i)^T & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}.$$

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

Et hulga \mathcal{R} elemendid kirjeldavad koordinaatide teisendusi, mis pööravad ruumikoordinaate, siis ütleme teisenduse $R \in \mathcal{R}$ kohta *pööre* ja rühma \mathcal{R} nimetame rühma \mathcal{L} *pöörete alamrühmaks*.

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

- (i) Λ on pööre, see tähendab $\Lambda \in \mathcal{R}$;
- (ii) $\Lambda_4^1 = \Lambda_4^2 = \Lambda_4^3 = 0$;
- (iii) $\Lambda_1^4 = \Lambda_2^4 = \Lambda_3^4 = 0$;
- (iv) $\Lambda_4^4 = 1$.

Tõestus. Implikatsioonid $(i) \implies (ii)$, $(i) \implies (iii)$ ja $(i) \implies (iv)$ on pöörde definitsiooni arvestades ilmsed.

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

$$\begin{aligned} (\Lambda_4^1)^2 + (\Lambda_4^2)^2 + (\Lambda_4^3)^2 - (\Lambda_4^4)^2 &= -1, \\ (\Lambda_1^4)^2 + (\Lambda_2^4)^2 + (\Lambda_3^4)^2 - (\Lambda_4^4)^2 &= -1. \end{aligned}$$

Võttes arvesse, et Λ on ortokroonne, siis $\Lambda_4^4 \geq 1$ ja seega saame kirjutada

$$\begin{aligned} (\Lambda_4^1)^2 + (\Lambda_4^2)^2 + (\Lambda_4^3)^2 - 1 &\geq -1, \\ (\Lambda_1^4)^2 + (\Lambda_2^4)^2 + (\Lambda_3^4)^2 - 1 &\geq -1, \end{aligned}$$

mis saab aga võimalik olla vaid juhul, kui $\Lambda_4^1 = \Lambda_4^2 = \Lambda_4^3 = \Lambda_1^4 = \Lambda_2^4 = \Lambda_3^4 = 0$.

Tõestuse lõpetamiseks jääb veel näidata, et kui $\Lambda \in \mathcal{L}$ ja kehtib (ii) (ja seega ka (i) ning (iv)), siis $(\Lambda_j^i)_{i,j=1,2,3}$ on ortogonaalne ja unimodulaarne. Võrdus $\det(\Lambda_j^i) = 1$ on tõestatud osas kus näitasime, et \mathcal{R} on rühm ja seega on (Λ_j^i) ortogonaalne. Jääb veel näidata, et $(\Lambda_j^i)^{-1} = (\Lambda_j^i)^T$. Selleks märgmine, et blokkmaatriksi pööramise eeskirja järgi

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

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

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

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

kus η 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 Λ on kujutuse L maatriks, siis valemi 2.3 abil saame kirjutada

$$\begin{aligned} s(Lx, Ly) &= \eta_{ab} (\Lambda^a_c x^c - \Lambda^a_c y^c) (\Lambda^b_d x^d - \Lambda^b_d y^d) = \\ &= \eta_{ab} \Lambda^a_c (x^c - y^c) \Lambda^b_d (x^d - y^d) = \\ &= \eta \Lambda^a_c \Lambda^b_d (x^c - y^c) (x^d - y^d) = \\ &= \eta (x^c - y^c) (x^d - y^d) = s(x, y). \end{aligned}$$

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

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

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

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 $n \in \text{Mat}_{4,1} \mathbb{R}$ mingi nihketeisenduse maatriks. *Poincaré teisenduseks*¹¹ nimetame kujutust kujul

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

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

Definitsioon 3.4. [BR86] Kõikide Poincaré teisenduste hulka

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

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

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

¹¹Vahel kasutatakse *Poincaré teisenduse* asemel terminit *Mitthomogeenne Lorentzi teisendus*

$\{n_3, \Lambda_3\}$. Esiteks märgime, et $\Lambda_1 n_2 \in \text{Mat}_{4,1} \mathbb{R}$ ja seega ka $n_1 + \Lambda_1 n_2 \in \text{Mat}_{4,1} \mathbb{R}$ 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:

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

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

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

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

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

Märkus 3.2. Paneme tähele, et kui vaatleme selliseid Poincaré teisendusi $\{n_1, \Lambda_1\}$ 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 $[\cdot, \cdot] : L \times L \rightarrow L$, 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 $[\cdot, \cdot] : L \times L \rightarrow L$ Lie algebra definitsioonist nimetatakse *kommutaatoriks*.

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

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

Märkus 4.1. Lie algebra kontekstis nimetatakse baasivektoreid sageli ka Lie algebra *generaatoriteks*.

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

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

ehk

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

kus t_i, t_j, t_k on Lie algebra generaatorid.

Kasutades Jacobi samasust baasivektoritele tuletame nüüd seosed struktuurikonstantide jaoks:

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

Kokkuvõttes saame Lie algebra generaatorite kohta sõnastada järgmise tähtsa tulemuse.

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

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

$$\text{Tr } u = 0, \quad (4.2)$$

$$u^\dagger + u = 0. \quad (4.3)$$

Siin $u^\dagger = \bar{u}^T$ ja maatriksit 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

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

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 $\text{Tr}[u, v] = 0$.

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

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

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

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

Näites 4.1 toodud Lie algebrat $\mathfrak{su}(2)$ nimetatakse *teist järku spetsiaalsete unitaarsete matriksite* Lie algebraks. Osutub, et Yang-Millsi väljateoorias¹² on Lie algebral $\mathfrak{su}(2)$ väga tähtis roll seoses Lagrangian'i sümmeetriatega¹³. 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

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

millest saame järgmised tingimused:

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

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 matriksi 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 matriksis u lineaarselt sõltumatuid reaalseid komponente kolm ehk $\dim_{\mathbb{R}} \mathfrak{su}(2) = 3$. 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 ρ_1, ρ_2, ρ_3 arvuga $-i$ ning tähistame saadud matriksid vastavalt $\sigma_1, \sigma_2, \sigma_3$, siis saame matriksid

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

mis on täpselt *Pauli matriksite*¹⁴ baas. Pauli matriksitel on teoreetilises füüsikas väga tähtis roll.

¹²Yang-Millsi väljateooria on kalibratsiooniväljateooria, mille eesmärk on kirjeldada mittekommutatiiivse rühmateooria, kvantkromodünaamika ja nõrga ning elektromagneetilise vastasmõju ühendamisel elementaariosakesi.

¹³Lagrangian ehk Lagrange'i funktsioon on funktsioon, mis kirjeldab süsteemi dünaamikat. Lagrangian on oma nime saanud itaalia matemaatiku Joseph-Louis Lagrange (1736 – 1813) järgi.

¹⁴Wolfgang Ernst Pauli (1900 – 1958) - austria füüsik, üks kvantmehaanika rajajaid.

4.2 Lie algebra esitus

Definitsioon 4.3. Olgu V vektorruum ja L Lie algebra. Lineaarkujutust $\psi : L \rightarrow \text{Lin } V$ 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 $\psi : L \rightarrow \text{Mat}_n \mathbb{R}$ nimetatakse *maatrikse-* *situseks*.

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

Tõestus. Arvestades kommutaatori lineaarsust on ja seda kuidas me kujutuse ad defineerisime, on lineaarsus ilmne.

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

$$\begin{aligned} 0 &= [u_1, [u_2, v]] + [u_2, [v, u_1]] + [v, [u_1, u_2]] = \\ &= [u_1, [u_2, v]] + [u_2, -[u_1, v]] - [[u_1, u_2], v] = \\ &= [u_1, [u_2, v]] - [u_2, [u_1, v]] - [[u_1, u_2], v], \end{aligned}$$

ehk $[u_1, [u_2, v]] - [u_2, [u_1, v]] = [[u_1, u_2], v]$ ja seega

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

ehk $\text{ad} : L \rightarrow \text{Lin } L$ 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

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

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

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

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

Saadud võrduste põhjal võime nüüd kirjutada

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

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 rühmaks*, kui ta on diferentseeruv muutkond ja tema (rühma) tehe on diferentseeruv.

Definitsioon 4.7. Olgu G Lie rühm ja e selle rühma ühikelement. Rühma G puutujaruumi $T_e G$ 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 käsitletavat 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 nõidatakse, 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 loomulikult 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 alati ühikelemendi E . Lie rühmade teooriast on hästi teada¹⁵ fakt, et kui G on Lie maatriksrühm, siis eksisteerib sürjektsioon $\exp : T_E G \rightarrow G$, kus $T_E G$ on rühma G ühikelemendi puutujaruumi Lie algebra. Seega saame leida $A, B \in T_E G$ 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 maatriksekspONENTI 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:

$$\begin{aligned} g(t) h(t) g^{-1}(t) h^{-1}(t) &= e^{tA} e^{tB} e^{-tA} e^{-tB} = \\ &= \left(E + At + \frac{1}{2} A^2 t^2 + \dots \right) \left(E + Bt + \frac{1}{2} B^2 t^2 + \dots \right) \\ &\quad \left(E - At + \frac{1}{2} A^2 t^2 - \dots \right) \left(E - Bt + \frac{1}{2} B^2 t^2 - \dots \right) = \\ &= E + (A + B - A - B) t + \\ &\quad + \left(AB - A^2 - AB - BA - B^2 + AB + \frac{1}{2} A^2 + \frac{1}{2} B^2 + \frac{1}{2} A^2 + \frac{1}{2} B^2 \right) t^2 \\ &\quad + \dots = E + 0t + (AB - BA) t^2 + \dots = E + [A, B] t^2 + \dots \end{aligned}$$

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

¹⁵Vaata 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 taatud tavalise Minkowski aegruumiga. Alustuseks defineerime superruumi ja superalgebra.

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

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

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

Viimast arvesse võttes on väga loomulik superruumi kohta öelda ka \mathbb{Z}_2 -*graduateeritud vektorruum*. Tegelikult ongi supermatemaatika põhilisteks uurimisobjektideks \mathbb{Z}_2 -graduateeritud struktuurid. Teoreetilise füüsika seisukohalt on superruumil eriti tähtis roll, kuna see annab võimaluse ühes avaldises siduda oma iseloomult täiesti erinevad fermionid ja bosonid, see on aine- ja väljaosakesed. Analoogiliselt nagu me defineerisime supervektorruumi üldistame ka tavalise algebra¹⁶, 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 homogeenised elemendid.

¹⁶ Tuletame meelde, et algebraks nimetatakse vektorruumi \mathbb{V} temal defineeritud binaarse tehete $\circ : \mathbb{V} \times \mathbb{V} \rightarrow \mathbb{V}$, kui tehe \circ on mõlema argumenti suhtes lineaarne.

Sageli kasutatakse kirjanduses superalgebra asemel ka terminit \mathbb{Z}_2 -*gradeeritud 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 kasutatust leidev superalgebra näide on Grassmanni algebra. Osutub, et Grassmanni¹⁷ 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 tingimust

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

$$(ii) \theta^1 \theta^2 \dots \theta^m \neq 0.$$

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 $\{\theta^1, \theta^2, \dots, \theta^m\}$ on moodustajate süsteem, siis saame suvalise $\xi \in \mathcal{G}^m$ panna kirja polünoomi kujul, ja et $(\theta^i)^2 = 0$ kõikide $i \in \{1, 2, \dots, m\}$ korral, siis moodustaja θ^i kas kuulub selle polünoomi liidetavate hulka parajasti üks kord, või üldse mitte. Niisiis elemendi ξ üldkuju on

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

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

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

¹⁷Hermann Günther Grassmann (1809 – 1877) - saksa matemaatik.

ja teiseks paarisarvulise muutujate arvuga elementaarmonoomide lineaarkombinatsioonid kujul

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

kusjuures mõlemas avaldises $r \in \{1, 2, \dots, \lfloor \frac{m}{2} \rfloor\}$. 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 ξ ja η on algebra \mathcal{G}^m mingid homogeenised elemendid, siis

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

kus p tähistab paarsust. Elementide ξ ja η kommutatsioonieskirjade kohta saame nüüd märkida $\xi \cdot \eta = (-1)^{p(\xi)p(\eta)} \eta \cdot \xi$, kus $(-1)^{\bar{0}} = 1$ ja $(-1)^{\bar{1}} = -1$.

Paaris- ja paaritud elemendid moodustavad ruumis \mathcal{G}^m alamruumid. Tähistame neid vastavalt \mathcal{G}_0^m ja \mathcal{G}_1^m . Paneme tähele, et valemi 4.6 põhjal on alamruum \mathcal{G}_0^m koguni algebra \mathcal{G}^m alamalgebra. Nüüd, kuna $\mathcal{G}_0^m \cup \mathcal{G}_1^m = \{0\}$, 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}_0^m ja \mathcal{G}_1^m otsesummaks. Niisiis

$$\mathcal{G}^m = \mathcal{G}_0^m \oplus \mathcal{G}_1^m$$

ja Grassmanni algebra on tõepoolest superalgebra.

Sellega oleme kirjeldanud piisava aparatuuri, et defineerida klassikalise Minkowski ruumi superanaloo, Minkowski superruum.

Definitsioon 4.11. Olgu $d \in \mathbb{N}$ ja $\{\theta^1, \theta^2, \dots, \theta^m\}$ Grassmanni algebra \mathcal{G}^m moodustajate süsteem. Hulka $\{x^\mu, \theta^\alpha\}$, kus $\alpha = 1, \dots, m$ ning x^μ , $\mu = 1, \dots, d$, on klassikalised kommuteeruvad koordinaadid, nimetatakse *d-mõõtmeliseks Minkowski superruumiks*, mida tähistame \mathcal{SM} .

Vahel eristatakse Minkowski superruumi definitsioonis konkreetsuse mõttes Grassmanni algebra moodustajate paarsust ning tähistuse $\{x^\mu, \theta^\alpha\}$ asemel kirjutatakse $\{x^\mu, \theta_0^\alpha, \theta_1^\alpha\}$, kus θ_0^α ja θ_1^α on vastavalt paaris- ja paaritud moodustajad.

Osutub, et Minkowski superruumis saab defineerida funktsioonid, tuletised ja ka integraalid. Tutvustame järgnevas näidete varal ja rangeid definitsioone andmata, mida nende terminite all superruumis mõeldakse. Ruumi \mathcal{SM} funktsiooniks F nimetame Grassmanni algebra väärtustega funktsiooni, mille võime kirja panna kujul

$$\begin{aligned} F(x^\mu, \theta^\alpha) = & \phi(x^\mu) + \psi_\alpha^1(x^\mu) \theta^\alpha + \psi_{\alpha_1 \alpha_2}^2(x^\mu) \theta^{\alpha_1} \theta^{\alpha_2} + \\ & + \psi_{\alpha_1 \alpha_2 \alpha_3}^3(x^\mu) \theta^{\alpha_1} \theta^{\alpha_2} \theta^{\alpha_3} + \dots + \\ & + \psi_{\alpha_1 \alpha_2 \dots \alpha_m}^m(x^\mu) \theta^{\alpha_1} \theta^{\alpha_2} \dots \theta^{\alpha_m}, \end{aligned}$$

kus $\phi, \psi_\alpha^1, \psi_{\alpha_1\alpha_2}^2, \dots, \psi_{\alpha_1\alpha_2\dots\alpha_m}^m$ on mingid (analüütilised) funktsioonid, mille muutumiskiirdeks on korpus, üle mille me vaatleme algebrat \mathcal{G}^m . Märkimist väärib asjaolu, et nii saab kõik Minkowski superruumi funktsioonid esitada lõplike summadena, mille liidetavateks on monoomi ja korpuse elemendi korrutis. Ehk kokkuvõttes on funktsioonidel võrdlemisi lihtne struktuur.

Üldistame nüüd meile analüüsist tuttavat funktsiooni diferentseeruvuse mõistet ka superruumile. On loomulik eeldada, et ka Minkowski superruumis on funktsioonide summa tuletis nende funktsioonide tuletiste summa ja arvuga korrutatud funktsiooni tuletiseks on see sama arv korda funktsiooni tuletis, just nagu tavaliselt, see tähendab

$$(F + G)' = F' + G', \text{ ja } (aF)' = aF',$$

kus $a \in \mathbb{K}$ ja F ning G on mingid Minkowski superruumi funktsioonid. Samas võttes nüüd arvesse, et kõik funktsioonid saab kirja panna summadena, mille liikmeteks arv korda mingi monoom, siis piisab meil nüüd defineerida vaid monoomi diferentseerimine. Viimane on aga väga lihtne. Nimelt monoomi

$$\theta^{i_1} \theta^{i_2} \dots \theta^{i_{k-1}} \theta^{i_k} \theta^{i_{k+1}} \dots \theta^{i_n}$$

tuletiseks Grassmanni algebra moodustaja θ^{i_k} järgi nimetame monoomi, mille saame kui liigutame esialgses monoomis kommutatsioonieeskirju arvestades elemendi θ^{i_k} selles monoomis esimesele kohale ja seejärel eemaldame ta sealt säilitades märgi. See tähendab

$$\frac{\partial}{\partial \theta^{i_k}} (\theta^{i_1} \theta^{i_2} \dots \theta^{i_{k-1}} \theta^{i_k} \theta^{i_{k+1}} \dots \theta^{i_n}) = (-1)^{k-1} \theta^{i_1} \theta^{i_2} \dots \theta^{i_{k-1}} \theta^{i_{k+1}} \dots \theta^{i_n}.$$

Mis juhtub siis, kui monoomis polegi sellist moodustajat, mille järgi diferentseerimine käib?

Näide 4.3. Leiame monoomide $\theta^1 \theta^3 \theta^2$ ja $\theta^1 \theta^2 \theta^4 \theta^5$ tuletised elemendi θ^2 järgi.

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial \theta^2} (\theta^1 \theta^3 \theta^2) &= \frac{\partial}{\partial \theta^2} (-\theta^1 \theta^2 \theta^3) = \frac{\partial}{\partial \theta^2} (\theta^2 \theta^1 \theta^3) = \theta^1 \theta^3, \\ \frac{\partial}{\partial \theta^2} (\theta^1 \theta^2 \theta^4 \theta^5) &= \frac{\partial}{\partial \theta^2} (-\theta^2 \theta^1 \theta^4 \theta^5) = -\theta^1 \theta^4 \theta^5. \end{aligned}$$

Nagu varem juba mainitud, on Minkowski superruumis lisaks diferentseerimisele defineeritud ka integreerimise operatsioon. Integraaliks superruumis on nõnda nimetatud *Berezini integraal*¹⁸, mis on lineaarkujutus $\int_{\mathcal{SM}} \cdot d\theta^{i_1} \theta^{i_2} \dots \theta^{i_k}$ omadusega

$$\int_{\mathcal{SM}} \theta^{i_1} \theta^{i_2} \dots \theta^{i_k} d\theta^{i_1} \theta^{i_2} \dots \theta^{i_k} = 1$$

ning null muudel juhtudel.

¹⁸Felix Berezin (1931 – 1980) - vene matemaatik.

Näide 4.4. Leida funktsiooni $F(x^\mu, \theta^\alpha)$ Berezini integraal $\int_{S\mathcal{M}} F(x^\mu, \theta^\alpha) \, d\theta^1 \theta^2 \theta^3$, kui $F(x^\mu, \theta^\alpha) = \theta^5 + \theta^1 \theta^2 + \psi(x^\mu) \theta^1 \theta^2 \theta^3$.

$$\begin{aligned}
& \int_{S\mathcal{M}} F(x^\mu, \theta^\alpha) \, d\psi(x^\mu) \theta^1 \theta^2 \theta^3 = \int_{S\mathcal{M}} (\theta^5 + \theta^1 \theta^2 + \theta^1 \theta^2 \theta^3) \, d\theta^1 \theta^2 \theta^3 = \\
& = \int_{S\mathcal{M}} \theta^5 \, d\theta^1 \theta^2 \theta^3 + \int_{S\mathcal{M}} \theta^1 \theta^2 \, d\theta^1 \theta^2 \theta^3 + \int_{S\mathcal{M}} \psi(x^\mu) \theta^1 \theta^2 \theta^3 \, d\theta^1 \theta^2 \theta^3 = \\
& = 0 + 0 + \psi(x^\mu) \int_{S\mathcal{M}} \theta^1 \theta^2 \theta^3 \, d\theta^1 \theta^2 \theta^3 = \psi(x^\mu) \cdot 1 = \psi(x^\mu).
\end{aligned}$$

Summary

Siia tuleb ingliskeelne kokkuvõte...

Viited

- [Abr] V. Abramov. Globaalalanalüüs, loengukonspekt. URL: [http://math.ut.ee/~abramov/konspekt_globaalan%20\(1\).pdf](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>.