

# Superjonomittaukset

Pro Gradu -tutkielma  
Turun yliopisto  
Fysiikan ja tähtitieteen laitos  
Teoreettinen fysiikka  
2016  
LuK Tuomas Tammero  
Tarkastaja:  
Dos Teiko Heinosaari

TURUN YLIOPISTO  
Fysiikan ja tähtitieteen laitos

**Tammero, Tuomas:** Superjonomittaukset

Pro Gradu -tutkielma, ?s.  
Teoreettinen fysiikka  
Kukkuu 2016

---

Asiasanat:

# Sisältö

<b>Johdanto</b>	<b>1</b>
<b>1 Taustaa</b>	<b>2</b>
<b>2 Instrumentit ja jonomittauksen formulointi</b>	<b>2</b>
2.1 Instrumentit . . . . .	2
2.2 Jonomittaukset . . . . .	4
2.3 Toistettavat mittaukset . . . . .	6
<b>3 Jonomittauksen aiheuttama häiriö</b>	<b>7</b>
<b>4 Jonomittausten universaalisuus</b>	<b>7</b>
<b>5 Jonomittausten rajoitukset</b>	<b>7</b>
<b>Viitteet</b>	<b>8</b>

# Johdanto

Johdanto tähän

# 1 Taustaa

Tähän taustatiedot, joita tarvitaan jatkon ymmärtämiseen.

- $\sigma$ -algebra  $\mathcal{F}$

-POVM

-mittausmalli  $\mathcal{M} = \langle \mathcal{K}, \xi, \mathcal{V}, F \rangle$

viiteluettelo näkyviin:[1][2][3][4][5]

## 2 Instrumentit ja jonomittauksen formulointi

### 2.1 Instrumentit

Positiivioperaattorimitta eli suure kuvaa mittaustulosta, mutta ei kerro kuinka mitaus muuttaa alkuperäistä kvantttilaa. Mittausta ja mittauksen jälkeistä tilaa voidaan kuvata instrumentillä, jolloin on mahdollista tehdä jo kertaalleen mittauksen kohteena olleeseen ja mahdollisesti muuttuneeseen tilaan uusi mitaus.

**Määritelmä 2.1.** Diskreettiä suuretta  $A$  kuvaava instrumentti on kokoelma täyspositiivisia lineaarikuvauksia  $\mathcal{I}_X$  joukolle  $\mathcal{T}(\mathcal{H})$ , joille  $\mathcal{I}_x^*(\mathbb{K}) = A$  kaikille  $x \in \mathcal{F}$ .

Määritelmässä esiintynyt instrumentin  $\mathcal{I}$  duaali määritellään kaavalla  $\text{tr}[L\mathcal{I}_x(T)] = \text{tr}[\mathcal{I}_x^*(L)T]$ , missä  $L \in \mathcal{L}(\mathcal{H})$  ja  $T \in \mathcal{T}(\mathcal{H})$ .  $\mathcal{I}_x^*$  on siis suureen  $A_x$  instrumentti Heisenbergin kuvassa ja  $\mathcal{I}_x$  on instrumentti Schrödingerin kuvassa. Instrumentti suorittaa suureen  $A$  mittauksen tilaan  $\rho$  tuottaen tuloksen  $x$ , jolloin jäljelle jää tila  $\mathcal{I}_x(\rho)$ . Todennäköisyys tälle tapahtumalle on  $\text{tr}[\mathcal{I}_x(\rho)] = \text{tr}[\rho A_x]$ .

Eräs esimerkki instrumentista diskreetille suurelle on kyseisen suureen Lüdersin instrumentti, joka määritellään suureoperaattorin neliöjuuren avulla seuraavasti.

**Määritelmä 2.2.** Diskreetin suureen  $A$  Lüdersin instrumentti  $\mathcal{I}^L$  on

$$\mathcal{I}_x^L(\rho) = A_x^{1/2} \rho A_x^{1/2} \quad (1)$$

$\mathcal{I}^L$  on selvästi instrumentti, sillä  $\text{tr}[\mathcal{I}_x^L(\rho)] = \text{tr}[\mathbf{A}_x^{1/2} \rho \mathbf{A}_x^{1/2}] = \text{tr}[\rho \mathbf{A}_x]$ . Lisäksi kaikkien mittausarvojen  $x$  yli summatessa saamme  $\sum_x \text{tr}[\mathcal{I}_x^L(\rho)] = \text{tr}[\rho]$ , joten  $\mathcal{I}_x^L$  on suureen  $\mathbf{A}$  instrumentti.

Yleisempi määritelmä instrumentille voidaan antaa mittausmallin määritelmää hyödyksi käyttäen. Suoritettuaamme suureen  $\mathbf{A}$  mittauksen mittausmallia  $\mathcal{M} = \langle \mathcal{K}, \xi, \mathcal{V}, \mathbf{F} \rangle$  käyttäen voidaan systeemille suorittaa jonkin toiseen suureen  $\mathbf{B}$  mitaus. Tällöin saadaan selville suureiden  $\mathbf{A}$  ja  $\mathbf{B}$  mittaustulosten todennäköisyyksien yhteisjakauma. Kun suureen  $\mathbf{A}$  mitaus antaa tuloksen  $X$  ja suureen  $\mathbf{B}$  mitaus antaa tuloksen  $Y$ , saadaan mittausten yhteistodennäköisyys mitattavalle tilalle  $\rho$  ja apusysteemin tilalle  $\xi$  kaavasta

$$\text{tr}[\mathcal{V}(\rho \otimes \xi)(\mathbf{B}(Y) \otimes \mathbf{F}(X))].$$

Suurelle  $\mathbf{B}$  ei tässä tarvitse määritellä mittausmallia kuten suurelle  $\mathbf{A}$ , vaan  $\mathbf{B}$ :n mittausta pidetään suorana mittauksena tilaan. Edelleen mittaustodennäköisyys voidaan kirjoittaa muodossa

$$\text{tr}[\mathcal{V}(\rho \otimes \xi)(\mathbf{B}(Y) \otimes \mathbf{F}(X))] = \text{tr}[\mathbf{B}(Y) \text{tr}_{\mathcal{K}}[\mathcal{V}(\rho \otimes \xi)(\mathcal{K} \otimes \mathbf{F}(X))]],$$

jossa jäljen alaindeksi tarkoittaa osittaista jälkeä yli kyseisen Hilbertin avaruuden. Edelleen osittainen jälki voidaan erikseen merkitä seuraavasti

$$\mathcal{I}_X^{\mathcal{M}}(\rho) := \text{tr}_{\mathcal{K}}[\mathcal{V}(\rho \otimes \xi)(\mathcal{K} \otimes \mathbf{F}(X))]. \quad (2)$$

**Määritelmä 2.3.** Kuvaus  $\mathcal{I}_X^{\mathcal{M}}$  tulosavaruudelta  $(\mathcal{F}, \Omega)$  jälkiluokkaoperaattoreiden joukkoon on mittausmallin  $\mathcal{M}$  instrumentti, mikäli se täyttää seuraavat kolme ehtoa

- 1)  $\mathcal{I}_X^{\mathcal{M}}$  on lineaarinen, täyspositiivinen ja jäljen säilyttävä
- 2)  $\text{tr}[\mathcal{I}_{\Omega}^{\mathcal{M}}(\rho)] = 1$  ja  $\text{tr}[\mathcal{I}_{\emptyset}^{\mathcal{M}}(\rho)] = 0$
- 3) Tilalle  $\rho$  ja joukolle keskenään erillisiä joukkoja  $\{X_i\}$  pätee  $\text{tr}[\mathcal{I}_{\cup_i X_i}^{\mathcal{M}}(\rho)] = \sum_i \text{tr}[\mathcal{I}_{X_i}^{\mathcal{M}}(\rho)]$ .

Instrumentti  $\mathcal{I}_X^{\mathcal{M}}$  määrittelee yksikäsitteisesti mitatun suureen todennäköisyyksien avulla

$$p_\rho(\mathbf{A} \in X) = \text{tr}[\mathcal{I}_X^{\mathcal{M}}(\rho)],$$

jossa  $p_\rho(\mathbf{A} \in X)$  tarkoittaa todennäköisyyttä, jolla suureen  $\mathbf{A}$  mittaustilalle  $\rho$  antaa tuloksen joukosta  $X$ . Lisäksi jokainen mittausmalli määrittelee yksikäsitteisen instrumentin. Tällöin voidaan sanoa, että  $\mathcal{I}_X^{\mathcal{M}}$  on mittausmallin  $\mathcal{M}$  indusoima. Seuraava lause määrittelee tämän tarkemmin.

**Lause 2.1.** (*Ozawan lause*) Jokaista instrumenttia  $\mathcal{I}$  vastaa mittausmalli  $\mathcal{M}$  siten, että  $\mathcal{I} = \mathcal{I}^{\mathcal{M}}$ . Lisäksi  $\mathcal{M}$  on mahdollista valita siten, että  $\xi$  on puhdas tila,  $\mathcal{V}$  on unitaarikanava ja  $\mathbf{F}$  on tarkka suure.

*Todistus*[5]

Edellä on määritelty suurelle  $\mathbf{A}(X)$  instrumentti Schrödingerin kuvassa. Instrumentin  $\mathcal{I}_X^{\mathcal{M}}$  Duaali  $\mathcal{I}_X^{\mathcal{M}*}$ , eli instrumentti Heisenbergin kuvassa määrittelee suureen  $\mathbf{A}$  seuraavasti

$$\mathbf{A}(X) = \mathcal{I}_X^{\mathcal{M}*}(\mathbb{I}) \quad \forall X \in \mathcal{F}.$$

Tämä voidaan ilmoittaa toisella tapaa todennäköisyyksien avulla muodossa

$$\text{tr}[\rho \mathbf{A}(X)] = \text{tr}[\mathcal{I}_X^{\mathcal{M}}(\rho)] \quad \forall X \in \mathcal{F}, \rho \in \mathcal{S}(\mathcal{H}).$$

Jokainen mittausmalli määrittelee yksikäsitteisen instrumentin ja jokainen instrumentti määrittelee yksikäsitteisen suureen. Jokainen suure puolestaan määrittelee instrumenttien ekvivalenssiluokan, kuten jokainen instrumentti määrittelee mittausmallien ekvivalenssiluokan. Jokaisen instrumentin duaali kuitenkin määrittelee suureen yksikäsitteisesti, kuten edellä nähtiin.

## 2.2 Jonomittaukset

Jonomittauksella tarkoitetaan tilannetta, jossa tilalle suoritetaan jonkin suureen mittaustilalle, jonka jälkeen uudelle, instrumentin muokkaamalle tilalle suoritetaan jonkin

toisen suureen mittaus. Olkoon kyseiset suureet  $A(X)$  ja  $B(Y)$ . Tällöin on hyödyllistä määritellä molemmille mittausmalli. Suureen  $A(X)$  mittausmalli on  $\mathcal{M}_a = \langle \mathcal{K}_a, \xi_a, \mathcal{V}_a, F_a \rangle$  ja vastaavasti suureen  $B(Y)$  mittausmalli on  $\mathcal{M}_b = \langle \mathcal{K}_b, \xi_b, \mathcal{V}_b, F_b \rangle$ . Jonomittauksella tarkoitetaan siis tilannetta, jossa ensin mitataan  $A(X)$  ja sitten  $B(Y)$ . Muotoillaan seuraavaksi kyseinen jonomittaus täsmällisemmin.

Olkoon  $I_{ab}$  kuvaus  $\mathcal{T}(\mathcal{H} \otimes \mathcal{K}_a \otimes \mathcal{K}_b) \rightarrow \mathcal{T}(\mathcal{H} \otimes \mathcal{K}_b \otimes \mathcal{K}_a)$ , joka vaihtaa Hilbertin avaruuksien  $\mathcal{K}_a$  ja  $\mathcal{K}_b$  paikkaa tensoritulossa. Lisäksi merkitään  $\tilde{\mathcal{V}}_a = \mathcal{V}_a \otimes \mathbb{K}_a$  ja  $\tilde{\mathcal{V}}_b = I_{ab}^{-1} \circ \mathcal{V}_b \otimes \mathbb{K}_a \circ I_{ab}$ . Lisäksi osittaisen jäljen yläindeksi  $*$  tarkoittaa kuvausta yhdistetyltä Hilbertin avaruudelta  $\mathcal{H} \otimes \mathcal{K}_a \otimes \mathcal{K}_b$  ja osittainen jälki ilman yläindeksiä kuvausta kahden Hilbertin avaruuden tensoritulosta. Esimerkiksi  $\text{tr}_{ab}^* : \mathcal{T}(\mathcal{H} \otimes \mathcal{K}_a \otimes \mathcal{K}_b) \rightarrow \mathcal{T}(\mathcal{H})$  ja  $\text{tr}_a : \mathcal{T}(\mathcal{H} \otimes \mathcal{K}_a) \rightarrow \mathcal{T}(\mathcal{H})$ . Näitä merkintöjä käyttäen saadaan suoralla laskulla

$$\begin{aligned}
\mathcal{I}_{X \times Y}^{\mathcal{M}_{ab}}(\rho) &= \text{tr}_{ab}^*[\tilde{\mathcal{V}}_b \circ \tilde{\mathcal{V}}_a(\rho \otimes \xi_a \otimes \xi_b) \mathbb{K} \otimes F_a(X) \otimes F_b(Y)] \\
&= \text{tr}_b[\text{tr}_a^*[\tilde{\mathcal{V}}_b(\mathcal{V}_a(\rho \otimes \xi_a) \otimes \xi_b) \mathbb{K} \otimes F_a(X) \otimes F_b(Y)]] \\
&= \text{tr}_b[\mathcal{V}_b(\text{tr}_a[\mathcal{V}_a(\rho \otimes \xi_a) \mathbb{K} \otimes F_a(X)] \otimes \xi_b) \mathbb{K} \otimes F_b(Y)] \\
&= \text{tr}_b[\mathcal{V}_b(\mathcal{I}_X^{\mathcal{M}_a}(\rho) \otimes \xi_b) \mathbb{K} \otimes F_b(Y)] \\
&= \mathcal{I}_Y^{\mathcal{M}_b}(\mathcal{I}_X^{\mathcal{M}_a}(\rho)) \\
&= \mathcal{I}_Y^{\mathcal{M}_b} \circ \mathcal{I}_X^{\mathcal{M}_a}(\rho).
\end{aligned}$$

Yhdistetyn mittauksen  $\mathcal{M}_{ab} = \langle \mathcal{K}_a \otimes \mathcal{K}_b, \xi_a \otimes \xi_b, \tilde{\mathcal{V}}_b \circ \tilde{\mathcal{V}}_a, F_a \otimes F_b \rangle$  instrumentti  $\mathcal{I}_{X \times Y}^{\mathcal{M}_{ab}}(\rho)$  on siis mittausmallien  $\mathcal{M}_a$  ja  $\mathcal{M}_b$  indusoimien instrumenttien yhdistetty kuvaus. Yleisesti  $\mathcal{I}_{X \times Y}^{\mathcal{M}_{ab}}(\rho) \neq \mathcal{I}_{X \times Y}^{\mathcal{M}_{ba}}(\rho)$ , joten saadut mittauks tulokset riippuvat järjestyksestä, jossa suureiden  $A$  ja  $B$  mittaukset suoritetaan. Mikäli kuitenkin yhdistetyn mittauksen instrumentit ovat samat mittausjärjestyksestä riippumatta on kyseessä yhteensopivat suureet.

Tarkastellaan seuraavaksi jonomittausten todennäköisyyksiä. Kaikille tiloille  $\rho \in$



$\mathcal{S}(\mathcal{H})$  kuvaus

$$X \times Y \mapsto [0, 1], \quad Z \mapsto \text{tr} \left[ \mathcal{I}_Z^{\mathcal{M}_{ab}}(\rho) \right]$$

on todennäköisyysmitta suureiden  $\mathbf{A}$  ja  $\mathbf{B}$  yhteistodennäköisyydelle. Todennäköisyys tilalle  $\rho$  suoritettun jonomittauksen mittaustulokselle  $X \times Y$  on

$$\begin{aligned} \text{tr} \left[ \mathcal{I}_{X \times Y}^{\mathcal{M}_{ab}}(\rho) \right] &= \text{tr} \left[ \mathcal{I}_Y^{\mathcal{M}_b} \circ \mathcal{I}_X^{\mathcal{M}_a}(\rho) \right] \\ &= \text{tr} \left[ \mathcal{I}_X^{\mathcal{M}_a}(\rho) \mathbf{B}(Y) \right]. \end{aligned}$$

Tämä todennäköisyys voidaan myös tulkita siten, että se kuvaa suureen  $\mathbf{B}$  mittaus- ta normalisoimattomaan tilaan  $\mathcal{I}_X^{\mathcal{M}_a}(\rho)$  tuottaen tuloksen  $Y$ . Tämä normalisoima- ton tila kuitenkin on riippuu siitä, että suureen  $\mathbf{A}$  mittaus on tuottanut tuloksen  $X$ . Tällöin on luonnollista kuvata tilannetta ehdollisten todennäköisyyksien avulla. Tällöin suureen  $\mathbf{B}$  mittaus antaa tuloksen  $Y$  sillä ehdolla, että suureen  $\mathbf{A}$  mittaus tilaan  $\rho$  on tuottanut mittaustuloksen  $X$ .

## 2.3 Toistettavat mittaukset

Luonnollinen jatkumo jonomittauksista saadaan siirryttäessä toistettaviin mittauk- siin. Olkoon nyt suureen  $\mathbf{A}$  mittausmalli  $\mathcal{M}_a = \mathcal{M}$  kuten jonomittausten tapauk- sessa. Toistettavassa mittauksessa suoritetaan siis saman mittausmallin mukainen mittaus tilaan useita kertoja. Jos systeemille suoritetaan suureen  $\mathbf{A}$  mittaus kah- desti, niin mittauksessa joko saadaan tai ei saada lisää informaatiota. Mittaus  $\mathcal{M}$  on toistettava mikäli mittauksen toistaminen ei johda uuteen todennäköisyyksien näkökulmasta uuteen tulokseen, eli

$$\begin{aligned} \text{tr} \left[ \mathcal{I}_{X \times Y}^{\mathcal{M}_{aa}}(\rho) \right] &= \text{tr} \left[ \mathcal{I}_Y^{\mathcal{M}_a} \circ \mathcal{I}_X^{\mathcal{M}_a}(\rho) \right] \\ &= \text{tr} \left[ \mathcal{I}_{X \cap Y}^{\mathcal{M}_a}(\rho) \right] \quad \forall X, Y \in \mathcal{F}, \rho \in \mathcal{S}(\mathcal{H}). \end{aligned}$$

Ylläolevan ehdon voidaan sanoa kuvaavan mittauksen heikkoa toistettavuutta, jolloin se voidaan erottaa mittauksen vahvasta toistettavuudesta

$$\mathcal{I}_{X \times Y}^{\mathcal{M}_{aa}}(\rho) = \mathcal{I}_{X \cap Y}^{\mathcal{M}_a}(\rho) \quad \forall X, Y \in \mathcal{F}, \rho \in \mathcal{S}(\mathcal{H}).$$

Heikko toistettavuus voidaan myös ilmaista ekvivalentissa muodossa

$$\text{tr}[\mathcal{I}_X^{\mathcal{M}_a} \circ \mathcal{I}_X^{\mathcal{M}_a}(\rho)] = \text{tr}[\mathcal{I}_X^{\mathcal{M}_a}(\rho)]. \quad (3)$$

Suurelle  $A$  voidaan suorittaa toistettavia mittauksia, mikäli sen mittausmalli  $\mathcal{M}$  on toistettava.

### **3 Jonomittauksen aiheuttama häiriö**

### **4 Jonomittausten universaalisuus**

### **5 Jonomittausten rajoitukset**

## Viitteet

- [1] P. Busch, G. Cassinelli ja P. J. Lahti, Foundations of Physics **20**, 757 (1990).
- [2] T. Heinosaari ja M. M. Wolf, 1 (2010).
- [3] T. Heinosaari ja T. Miyadera, Physical Review A - Atomic, Molecular, and Optical Physics **91**, (2015).
- [4] M. Heinosaari , Teiko ; Ziman, *The Mathematical Language of Quantum Theory : From Cambridge University Press , Cambridge , ISBN : 9781139220101 T H E M A T H E M A T I C A L L A N G U A G E* (PUBLISHER, 2011).
- [5] M. Ozawa, J. Math. Phys **25**, 79 (1984).