

# Quantum theorie voor Wiskundigen

door Peter Bongaarts (Rotterdam)

bij het afscheidssymposium

## Velden en Wegen in de Wiskunde

voor Henk Pijls

Korteweg-de Vries Instituut voor Wiskunde

Universiteit van Amsterdam, 20 juni 2008

*“De filosofie is geschreven in dit grote boek dat steeds voor onze ogen open ligt (Ik bedoel het universum). Maar het kan niet worden begrepen tenzij we eerst hebben geleerd de taal te begrijpen en de letters herkennen waarin het geschreven is. Het is geschreven in de taal van de wiskunde, en de letters zijn driehoeken, cirkels, en andere meetkundige figuren. Zonder zulke middelen is het voor ons mensen onmogelijk om er een woord van te begrijpen, en zonder deze zoeken we tevergeefs een weg in een duister labyrint.”*

Galileo Galilei:

Il Saggiatore (De keurmeester), 1623

## twee revoluties in de natuurkunde van de twintigste eeuw

- relativiteitstheorie  
1905, 1915 Einstein

- quantumtheorie  
1900 Planck, 1912 Bohr,  
1924 Heisenberg, Schrödinger

beide theorien *achteraf* het beste te begrijpen vanuit hun wiskundige structuur,

respectievelijk:

- Riemannse variëteiten
- operatoren in Hilbertruimten

## ontwikkeling quantumtheorie

1905 Plancks 'energiequantum'  
in stralingstheorie

1912 atoommodel van Bohr:  
discrete banen van electronen rond kern  
spontane sprongen tussen banen

succesvolle ad-hoc aannamen !

vanaf 1924 **echte theorie:**  
quantummechanica  
Heisenberg, Schrödinger, e.a.

## **aard van die ontwikkeling**

geen afleiding uit eerdere theorie  
ad-hoc sprongen  
nieuwe slecht begrepen wiskunde

maar fysisch zeer succesvol !!

wiskundigen brachten inzicht  
in structuur van de theorie

**John von Neumann**

Hermann Weyl

B.L. van der Waerden

David Hilbert

## **grondbegrippen quantumtheorie**

- I. toestand
- II. observabele
- III. tijdsevolutie
- IV. symmetrie

- **axioma I**

toestanden fysisch systeem op

bepaald tijdstip

= *eenheidsvectoren in  
complexe Hilbertruimte*

- **axioma II**

te meten grootheden (observabelen)

= *zelf-geadjungeerde operatoren  
in die Hilbert-ruimte*

- **axioma III** (interpretatie van I en II)

voorspelling resultaten van meting van

observabele  $A$  in toestandsvector  $\psi$

= *kansverdeling beschreven door  
cumulatieve distributiefunctie*

$$F(\alpha) = (\psi, E_\alpha \psi),$$

met  $\{E_\alpha\}_\alpha$  de spectraalresolutie van  $A$



- **axioma IV**

evolutie in de tijd

= *continue 1-parameter groep*

*van unitaire operatoren*

(of

= *2-parameter stelsel, een groupoïde,*

*als interactie niet tijdstranslatie-invariant is)*

- **axioma V**

symmetrieën

= *(groepen van) unitaire operatoren*

**toelichting bij axioma I:**

*toestand fysisch systeem op bepaald tijdstip:  
eenheidsvector in complexe Hilbert-ruimte*

**elementair voorbeeld:** puntdeeltje  
met massa  $m$  in potentiaal  $V(x_1, x_2, x_3)$

toestand beschreven door:

**klassiek:** plaatscoördinaten  $x_1, x_2, x_3$   
en impulswaarden  $p_1, p_1, p_3$ , dus punt in  $R^6$

**quantum:** complexe functie  $\psi$  in  $L^2(R^3, d\vec{x})$ ,  
*golffunctie*  $\psi(x_1, x_2, x_3)$ , dus vector in oneindig  
dimensionale vectorruimte

## toelichting bij axioma II :

*te meten grootheden (observabelen) : zelfgeadjungeerde operatoren in die Hilbertruimte*

**voorbeeld :** puntdeeltje

**klassiek :** plaats  $\vec{x} = (x_1, x_2, x_3)$ ,

impuls  $\vec{p} = (p_1, p_2, p_3)$ , energie  $E = \frac{\vec{p}^2}{2m} + V(\vec{x})$

**quantumtheorie :** operatoren in  $L^2(\mathbb{R}^3, d\vec{x})$

$$Q_j : \psi(\vec{x}) \mapsto x_j \psi(\vec{x})$$

$$P_j : \psi(\vec{x}) \mapsto \frac{i}{\hbar} \frac{\partial}{\partial x_j} \psi(\vec{x}),$$

$$H = \frac{\vec{P}^2}{2m} + V(\vec{Q})$$

**toelichting bij axioma III  
(interpretatie van I en II) :**

*voorspelling resultaten van meting van observeerbare  $A$  in toestandsvector  $\psi$  : kansverdeling met cumulatieve distributiefunctie*

$$F(\alpha) = (\psi, E_\alpha \psi),$$

*met  $\{E_\alpha\}_\alpha$  de spectraalresolutie van  $A$*

**wiskundig fundament :**

spectraalstelling voor zelfgeadjungeerde operatoren in de Hilbert ruimte !

## eindig dimensionale Hilbertruimte

zelfgeadjungeerde operator  $A$   
te diagonaliseren op orthonormaal basis  
van eigenvectoren

$A$  eenduidig te schrijven als

$$A = \sum_{j=1}^p \alpha_j P_j$$

reële eigenwaarden  $\alpha_1 < \dots < \alpha_p$

$P_j$  projecties op eigenruimten

## **oneindig dimensionale Hilbertruimte !!**

zelfgeadjungeerde operatoren, soms

onbegrensd

continu spectrum

geen eigenwaarden of eigenvectoren

**???**

generalisatie van  $A = \sum_{j=1}^p \alpha_j P_j$   
tot willekeurige dimensie

$$A = \int_{-\infty}^{+\infty} \alpha dE_\alpha$$

of

$$(\psi, A\psi) = \int_{-\infty}^{+\infty} \alpha d(\psi, E_\alpha \psi)$$

voor alle  $\psi$  in  $\mathcal{H}$

discrete som is nu Riemann-Stieltjes integraal  
over ‘infinitesimale verschillen’ van projecties

**algemene spectraalstelling voor  
zelfgeadjungeerde operatoren**

basis: *spectraalresolutie*  $\{E_\alpha\}_{\alpha \in \mathbb{R}^1}$

## spectraalresolutie

systeem  $\{E_\alpha\}_{\alpha \in \mathbb{R}^1}$  van commuterende projecties met

$$\alpha_1 \leq \alpha_2 \implies E_{\alpha_1} \leq E_{\alpha_2}$$

$$\lim_{\alpha \rightarrow -\infty} E_\alpha = 0$$

$$\lim_{\alpha \rightarrow +\infty} E_\alpha = 1$$

continuïteit van rechts

ook goed gedefiniëerd in oneindige dimensie



in de spectraalstelling heeft, voor iedere eenheidsvector  $\psi$ , de monotoon stijgende functie

$$F_\psi(\alpha) = (\psi, E_\alpha \psi)$$

de wiskundige eigenschappen van een *cumulative distributiefunctie* voor de kansverdeling van een stochastische grootte in de kans-theorie.

dit wordt toegepast in de quantumtheorie:

*$F_\psi(\alpha)$  geeft de kans om de waarde  $\alpha$  te meten voor  $A$  in de toestand  $\psi$*

deze kan discreet, continu of beide zijn

## *systemen van observabelen 1*

grootheden  $a$  en  $b$  **commensurabel**



operatoren  $A$  en  $B$  commuteren

er is een 2-parameter spectraalresolutie

$$\{E_{\alpha,\beta}\}_{(\alpha,\beta)\in R^2}$$

met daarbij

gegeneraliseerde spectraalstelling en  
gemeenschappelijke distributiefuncties  
in 2 variabelen,  $\forall \psi \in \mathcal{H}$  met  $\|\psi\| = 1$ ,

$$F_\psi(\alpha, \beta) = (\psi, E_{\alpha,\beta}\psi)$$

we zijn nog steeds

*binnen de klassieke kanstheorie !!*

*systemen van observabelen 2*

$a$  en  $b$  **niet** commensurabel



$A$  en  $B$  commuteren **niet**

**geen** gegeneraliseerde spectraalstelling

**geen** gemeenschappelijke distributiefuncties

daarmee zijn we

**buiten de klassieke kanstheorie !!**

geen gemeenschappelijke kansruimte !

wel

relaties tussen afzonderlijke kansverdelingen

echter

*bependingen op meetnauwkeurigheid*

voorbeeld: plaats en impuls

$$\Delta p_j \Delta x_j \geq \frac{\hbar}{2}$$

**ongelijkheid van Heisenberg**

gevolg: electron heeft geen baan !

bij Axioma IV

tijdsevolutie puntdeeltje met massa  $m$   
onder invloed van een potentiaal  $V(\vec{x})$

$$-\frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial t} \psi(\vec{x}, t) = -\frac{\hbar^2}{2m} (\Delta + V(\vec{x})) \psi(\vec{x}, t)$$

**Schrödinger vergelijking**

Een interessant idee:

*quantumtheorie*  
=  
*nietcommutatieve*  
*kanstheorie*

voorbeeld 1: topologie

Gelfand-Naimark: 1-1 correspondentie  
compacte topologische ruimten  $\iff$  complexe  
commutatieve  $C^*$ -algebras.

doe alsof een nietcommutatieve  $C^*$ -algebra ook  
de algebra van functies op een 'ruimte' is.

zo'n ruimte bestaat niet

maar er zijn allerlei generalisaties van alge-  
braïsch geformuleerde topologische begrippen  
naar de nietcommutatieve situatie

resultaat:

**'nietcommutatieve topologie'**

voorbeeld 2: meetkunde

Alain Connes:  $C^\infty$  variëteit  $\mathcal{M}$  wordt gekarakteriseerd door de commutatieve algebra  $C^\infty(\mathcal{M})$  van gladde functies op  $\mathcal{M}$

beschouw  $C^\infty(\mathcal{M})$  als abstracte algebra en bestudeer nietcommutatieve versie

resultaat

**‘nietcommutatieve meetkunde’**



voorbeeld 3 : kanstheorie

kansruimte:  $(X, \mathcal{F}, P)$

begrensde stochastische variabelen

(= meetbare functies op  $X$ ) vormen een  
commutatieve von Neumann algebra  $\mathcal{C}$

de verwachting van al die variabelen is een  
genormeerde positieve functionaal  $\omega$  op  $\mathcal{C}$

bestudeer nietcommutatieve von Neumann  
algebras, met daarop een  $\omega$

resultaat:

**‘nietcommutatieve kanstheorie’**

**= quantum theorie**

## slotopmerkingen

- generalisaties :
  - quantum statistische fysica (veel deeltjes)
  - quantum veldentheorie (elementaire deeltjesfysica, succesvol in praktijk; nog geen bevredigende wiskundige basis)
- actueel, recent :
  - quantum computers, quantum informatie.
  - zwarte gaten in astronomie.
- uitdaging voor de toekomst :
  - unificatie van quantumtheorie en relativiteitstheorie