

## Wat zijn elementaire deeltjes?

*P.S. In alle uitdrukkingen is gekozen voor  $h/(2\pi)$  (Constante van Dirac) =  $c = 1$ .*

Elementaire deeltjes zijn een fysiek idee gebruikt door natuurkundigen om alle mogelijke niet uit meerdere onderdelen opgebouwde deeltjes (waar alles uit is opgebouwd) te vatten. Wiskundig blijkt dat alle zogenaamde elementaire deeltjes met al hun kenmerken volledig volgen uit een, niet-reduceerbare maar wel volledige, wiskundige representatie van alle mogelijke symmetrie groepen. De [S\(peciaal\)R\(elativistische\)](#) Poincaré groep geeft de meest algemene continue symmetrie groep nadat gravitatie effecten, met name kromming van ruimtetijd, en alle discrete symmetrie-groepen worden meegenomen. Alle elementaire bestanddelen van ons universum worden volledig gegeven met de niet-reduceerbare wiskundige representaties van alle geldige symmetrie groepen. Ofwel, deeltjes met andere eigenschappen dan alle eigenschappen die uit deze volledige symmetrieën analyse volgen moeten fictief zijn, zoals bijvoorbeeld het zware, elementair veronderstelde, spinloos [Higgs boson](#)!

Om te beginnen zal een relativistische 4D-ruimtetijd gebruikt worden. In [3] wordt een eenvoudig bewijs gegeven waarom elke andere dan een 3D-ruimtelijke ruimte van onze werkelijkheid onzinnig is, ofwel niet te gebruiken is om een beschrijving te gebruiken die aan het [SAP](#) voldoet en “intrinsiek” uitgebreide [fermionen](#) kan beschrijven.

De enig mogelijke exacte beschrijving van elementaire deeltjes moet lineaire algebra gebruiken. Met andere woorden een [wiskundige](#) beschrijving in een *lineaire ruimte*, zo dat differentieren en integreren te analyseren zijn met gesommeerde héél kleine stapjes die overal hetzelfde zijn.

De gebruikte beschrijving moet ook relativistisch zijn. Op lokaal niveau, d.i. te analyseren zonder kromming van 4D-ruimtetijd, van de [KM](#) wordt alles altijd [SR](#) geanalyseerd. Aan de ene kant lijkt deze lineaire analyse correct, maar aan de andere kant blijkt deze wiskundige analyse niet aan het [SAP](#) te voldoen en kan derhalve **NIET** correct zijn! Het blijkt echter eenvoudig om de [KM](#) te herschrijven zodat wel aan het [SAP](#) voldaan wordt.

Hiertoe moeten we eerst analyseren wat [AR](#) is. In [SR](#) analyseert men ruimtetijd relativistisch in de [Minkowski-ruimte](#) met alléén eerste orde tijdsafgeleiden van 4-vectoren, ofwel versnellingen worden niet geanalyseerd. In [AR](#) wordt eerst uitgelegd dat inerte massa precies hetzelfde is als zware massa, ofwel dat versnelling van een waarnemer overeenkomt met het ervaren gewicht van deze waarnemer door de aarde. Uiteindelijk wordt de beschrijving zo aangepast dat deze beschrijving geldig is voor elk mogelijk beschreven coördinaten-stelsel. In deze uitleg wordt [1] steeds gebruikt. De wiskundige oplossingen van de bewegingsvergelijkingen van [AR](#) laten nu kromming van ruimtetijd zien. De bewegingsvergelijkingen moeten behouden blijven onder coördinaten transformaties. Dit blijkt alleen te kunnen als alle afgeleiden in de bewegingsvergelijkingen zogenaamd covariante afgeleiden zijn, voorgesteld door “.”.

Bij voorbeeld, de covariante afgeleide van een 4-vector  $A_\mu$  is gegeven door:

$$A_{\mu;v} \equiv \frac{\partial A_\mu}{\partial x^v} \rightarrow A_{\mu;v} \equiv A_{\mu,v} - \Gamma_{\mu\nu}^\sigma A_\sigma, \text{ met Christoffel symbool } \Gamma_{\mu\nu}^\sigma = g^{\sigma\alpha} \Gamma_{\alpha\mu\nu} = g^{\sigma\alpha} \left\{ \frac{1}{2}(g_{\alpha\mu,\nu} - g_{\mu\nu,\alpha} + g_{\nu\alpha,\mu}) \right\} \quad (1)$$

Gewone afgeleiden commuteren altijd, terwijl covariante afgeleiden over het algemeen niet commuteren! Naast (1) moeten alle gebruikte matrices, nu zogenaamde tensoren zijn, ofwel transformeren volgens:

$$T^{\alpha\beta'}_{\gamma'} = x^{\alpha'}_{,\lambda} x^{\beta'}_{,\mu} x^{\nu}_{,\gamma'} T^{\lambda\mu}_\nu \quad (2)$$

Volgens het [SAP](#) moet elke correcte natuurkundige analyse altijd de gravitatie actie meenemen omdat alle andere acties hier altijd van afhankelijk zijn. Het feit dat covariante afgeleiden niet commuteren, buiten altijd mogelijke singulariteiten (eindpunten van zwarte gaten en natuurlijk de [Oerknal](#)) vereist wiskundig dat het aantal vrijheidsgraden **verdubbeld** moet worden. Alleen de gravitatie actie zelf wordt [AR](#) gegeven door de symmetrische Ricci tensor en de krommings-scalar  $R$  vermenigvuldigd met de fundamentele tensor (metriek)  $g_{\mu\nu}$ :

$$R_{\mu\nu} - \frac{1}{2}g_{\mu\nu}R = 0 \quad (3)$$

De Ricci tensor volgt uit de Riemann-Christoffel tensor, ofwel de zogenaamde krommings-tensor met 4 indices en gegeven door:

$$R_{\mu\nu\alpha\beta} = \Gamma_{\mu\nu\beta,\alpha} - \Gamma_{\mu\nu\alpha,\beta} + \Gamma_{\nu\beta}^{\gamma}\Gamma_{\mu\gamma\alpha} - \Gamma_{\nu\alpha}^{\gamma}\Gamma_{\mu\gamma\beta} \quad (4)$$

Deze tensor voldoet aan de Bianchi symmetrie relaties en heeft daardoor maar 20 onafhankelijke vrijheidsgraden. Precies het aantal vrijheidsgraden van de Ricci tensor *verdubbeld*, die hieruit volgt door twee indices te contraheren, zo dat het resultaat niet nul is. Buiten singulariteiten is kromming te beschrijven in een zogenaamde Riemann-ruimte met het aantal vrijheidsgraden *verdubbeld*, zie eventueel ook [1] vergelijking (6.1) en [3]. Alle extra Riemann-vrijheidsgraden, die verder alléén een wiskundig hulpmiddel zijn, worden verwijderd van alle AR resulterende uitdrukkingen met behulp van het zogenaamde Christoffel-symbool. Hierom ook wordt de krommingstensor (4) geheel gegeven met Christoffel-symbolen.

Symmetrie-groepen zijn transformatie groepen die leiden tot invariante bewegingsvergelijkingen. Deze transformaties zijn ofwel continu dan wel discreet (lading-inversie).

De volledige continue symmetrie-groep van AR is de *uitgebreide* Poincaré-groep, ofwel de 6D-Lorentz-groep met alle 4D-ruimtetijd translaties, samen met de door het spin2 gravitatie-veld aanwezige symmetrieën, met name *kromming van ruimtetijd*.

Hierbij wil ik toch even melden dat kromming van ruimtetijd altijd alléén op macroscopische schalen wordt meegenomen, zoals bij de beschrijving van de banen van de planeten rond onze zon. M.a.w. de beschrijving van de “microscopische” KM neemt zoals dat nu altijd beschreven wordt géén kromming van ruimtetijd mee, ofwel voldoet niet aan het SAP. Dit is ook precies de reden waarom niemand iets van het SM van SR KVT kan begrijpen. Als de KM nu zo herschreven wordt dat deze beschrijving voldoet aan het SAP dan blijkt het SM van SR KVT volledig logisch begrijpbaar afgeleid te kunnen worden en wordt tevens probleem 6 van David Hilbert eindelijk eens opgelost.

Discrete symmetrie transformaties zijn bijvoorbeeld lading-inversie en pariteit-inversie. Alle continue symmetrie transformaties van de *uitgebreide* Poincaré-groep zijn eenvoudig te geven als de som van twee onafhankelijke transformatie tensoren, een anti-symmetrische transformatie tensor  $A_{\mu\nu}$  en een symmetrische transformatie tensor  $S_{\mu\nu}$ :

$$T_{\mu\nu} = A_{\mu\nu} + S_{\mu\nu}, \text{ met } A_{\mu\nu} = -A_{\nu\mu} \text{ en } S_{\mu\nu} = S_{\nu\mu} \quad (5)$$

Deze representatie heeft 16 vrijheidsgraden, maar alle transformatie tensoren van de *uitgebreide* Poincaré-groep zijn ofwel symmetrisch, dan wel anti-symmetrisch, zodat uitdrukking (5) duidelijk alle continue symmetrie transformaties van de *uitgebreide* Poincaré-groep geeft. Door deze analyse komen langzamerhand de wiskundige eigenschappen van alle elementaire deeltjes tot leven.

Alle mogelijke elementaire deeltjes en al hun eigenschappen blijken uniek te volgen uit een niet-reduceerbare beschrijving van de meest algemene symmetrie-groepen analyse. In de enig mogelijke 4D-ruimtetijd analyse is de meest algemene symmetrie-groepen analyse gegeven door de continue *uitgebreide* Poincaré-groep (5) en alle mogelijke discrete symmetrieën, welke natuurlijk onafhankelijk geanalyseerd kunnen worden.

Het gravitatie-veld (3) is natuurlijk een symmetrische actie. Dit veld heeft massa als oorzaak. Alle andere acties, zowel bose- alsook fermi-achtig, zijn afhankelijk van de gravitatie actie en geven allen bijdragen in vergelijking (3), m.a.w. de nul in vergelijking (3) moet vervangen worden door alle acties die wisselwerken met het gravitatie-veld. Al deze acties zijn natuurlijk ook symmetrisch.

Einstein leidde de volgende bewegingsvergelijking af voor alle mogelijke acties. De sterke- en zwakke kernkrachten behoren daar natuurlijk ook in te worden opgenomen. Deze vergelijking volgt uit een Euler-Lagrange beschrijving waarbij de constante vermenigvuldigd met een infinitesimaal kleine delta  $\delta g_{\mu\nu}$  nul moet zijn:

$$R_{\mu\nu} - (1/2R + \lambda)g_{\mu\nu} - 8\pi(\rho v_{\mu}v_{\nu} + E_{\mu\nu}) = 0 \Leftrightarrow R_{\mu\nu} - 1/2g_{\mu\nu}R = 8\pi(\rho v_{\mu}v_{\nu} + E_{\mu\nu}) + \lambda g_{\mu\nu} \quad (6)$$

Zie eventueel ook [1], vergelijking (29.7) met daarbij toegevoegd de vrijheid van een cosmologische constante.

Hierbij is  $\rho$  de massa-dichtheid en  $v_{\mu} = \frac{\partial x_{\mu}}{\partial t}$  de snelheids 4-vector van de massadichtheid op punt  $x_{\mu}$ .

Constante  $\lambda$  is de zogenoemde Cosmologische constante, welke een scalaire spin 0 actie beschrijft, ofwel een spinloze actie. Een spinloze actie door een elementair deeltje is natuurlijk niet mogelijk omdat zo'n actie *strijdig* is met het SAP!

$E_{\mu\nu}$  is de spanning-energie tensor van het [EM-veld](#) en is gerelateerd aan de anti-symmetrische tensor  $F_{\mu\nu}$  welke natuurlijk is opgebouwd uit het 3D-ruimtelijke elektrische veld  $\mathbf{E}$  (vette notatie representeert ruimtelijke 3D-vectoren) en het magnetische veld  $\mathbf{B}$ :

$$F_{0i} = (E_x, E_y, E_z) \wedge F_{23} = B_x \wedge F_{31} = B_y \wedge F_{12} = B_z \quad (7)$$

Zie ook [2], tensor (5.1).

Tensor  $F_{\mu\nu}$  is anti-symmetrisch, waardoor de [Maxwell vergelijkingen](#) eenvoudig invariant te geven zijn door:

$$F_{\alpha\beta\gamma} + F_{\beta\gamma\alpha} + F_{\gamma\alpha\beta} = F_{\alpha\beta\gamma} + F_{\beta\gamma\alpha} + F_{\gamma\alpha\beta} = 0 \quad (8)$$

De spanning-energie tensor van het [EM-veld](#) wordt gegeven door de anti-symmetrische tensor  $F_{\mu\nu}$ , ofwel de [EM-velden](#) volgens:

$$E_{\mu\nu} = -\frac{1}{4\pi} F_{\mu}^{\alpha} F_{\alpha\nu} + \frac{1}{16\pi} g_{\mu\nu} F^{\alpha\beta} F_{\alpha\beta} \quad (9)$$

Het [EM-veld](#) is pas volledig te geven na opleggen van de relativistische [Lorenz-ijking](#) op de [SR 4-vector-potentiaal](#)  $A_{\mu} = (V, \mathbf{A})$  van het [EM-veld](#):

$$F_{\mu\nu} = A_{\mu,\nu} - A_{\nu,\mu} = A_{\mu;\nu} - A_{\nu;\mu} \quad (10)$$

De  $\delta A_{\mu}$  term geeft:  $F_{\mu\nu;\nu} = 4\pi J_{\mu}$  (11)

Met de stroomdichtheid gegeven door:  $J_{\mu} = \sigma v_{\mu} \sqrt{g}$ , met  $\sqrt{g} \equiv \sqrt{-\det(g_{\mu\nu})}$  (12)

Waarbij  $\sigma$  de ladingsdichtheid is in [Einstein](#)'s wiskundig continu geanalyseerde beschrijving en  $v_{\mu}$  de 4-snelheid van de beschreven ladingsdichtheid.

Vergelijkingen (10) en (11) geven de [Maxwell vergelijkingen AR](#), welke het [EM-veld](#) volledig geven na opleggen van de [SR Lorenz-ijking](#).

In alle experimenten blijken waargenomen ladingen altijd ook massa te bezitten. En dit geldt zowel voor [fermionen](#) als ook voor [bosonen](#). Dit komt omdat het [EM-veld](#) net als het spin2 [gravitatie-veld](#) wisselwerking toelaat in alle richtingen en niet alleen in de bewegingsrichting.

De massa's als bronnen van het spin2 [gravitatie-veld](#) werden door [Einstein](#) ook weer met een dichtheid beschreven. [Einstein](#) gebruikte hiervoor een massastroom-dichtheid, ofwel impuls-dichtheid, net zoals de stroomdichtheid (12):

$$p_{\mu} = \rho v_{\mu} \sqrt{g} \quad (13)$$

Hier is de ladingsdichtheid  $\sigma$  vervangen door de massadichtheid  $\rho$ .

De laatste delta-contributie  $\delta x_{\mu}$  laat zien dat elektrisch geladen massa de zogenaamde [Lorentz-kracht](#) voelt en als gevolg daarvan een ander pad doorloopt dan een [AR geodeet](#):

$$\rho v^{\nu}{}_{;\mu} v_{\nu} + F_{\mu}{}^{\nu} J_{\nu} = 0 \quad (14)$$

Enerzijds analyseerde [Einstein](#) alles met een model met 4D-ruimtetijd met een continu variërende massa- en ladings-dichtheid, maar anderzijds trok hij in 1905 al de conclusie dat [fotonen](#) elementaire deeltjes zijn met energie recht-evenredig met de frequentie van het daardoor aanwezige [EM-veld](#). Hierom begrijp ik nog steeds niet waarom [Albert Einstein](#) in zijn [AR](#) alles analyseerde met continua met variërende dichtheden!?!)

Fotonen zijn de elementaire deeltjes die tezamen het [EM-veld](#) voorstellen. M.a.w. het foton is niets anders dan de wiskundig niet-reduceerbare representatie van het [EM-veld](#), ofwel de 4D-ruimtetijd vector-potentiaal  $A_{\mu} = (V, \mathbf{A})$ . Dit (elementaire) deeltje blijkt een spin1 deeltje en blijkt noodzakelijk om de anti-symmetrische symmetrie groep van de [uitgebreide](#) Poincaré-groep (5) niet-reduceerbaar te beschrijven. Op deze manier wordt de zogenaamd [uitgebreide](#) Poincaré-groep (5) [SR](#) geschreven op een wijze die ook kromming van ruimtetijd meeneemt op microscopische schaal, ofwel voldoet aan het [SAP](#).

Tot nu toe heeft de relativistische analyse continu variërende dichtheden gebruikt. Hierbij werden de massa (13) en elektrische lading (12) precies hetzelfde geanalyseerd. Echter, er is een groot verschil tussen het anti-symmetrische spin1 [EM-veld](#) en het symmetrische spin2 [gravitatie-veld](#):

$$\text{Een coördinaten transformatie } x \rightarrow x' \text{ is vectorieel te beschrijven als: } d^4x' = J d^4x \quad (15)$$

Hierbij is J de [Jacobiaan](#), ofwel de determinant van  $x^{\mu'}_{,\nu}$ .

$$\text{De metriek transformeert volgens: } g_{\alpha\beta} = x^{\mu'}_{,\alpha} x^{\nu'}_{,\beta} g_{\mu\nu} \quad (16)$$

$$\text{Deze gelijkheid is ook geldig voor de determinanten: } g = J^2 g', \text{ met } g = \det(g_{\mu\nu}) < 0 \quad (17)$$

$$\text{De wortel van (17), met definitie (12), geeft de volgende transformatie: } \sqrt{g} = J \sqrt{g'} \quad (18)$$

Alle bewegingsvergelijkingen moeten invariant zijn onder willekeurige coördinaten transformaties.  
Een scalar  $S = S'$ , heeft de volgende invariante ruimtetijd integraal:

$$\int S \sqrt{d^4x} = \int S \sqrt{J} d^4x = \int S' \sqrt{g'} d^4x' \quad (19)$$

Hierom heet  $(S\sqrt{g})$  een scalaire dichtheid. Dit is de reden dat de wortel van de absolute waarde van de determinant van de fundamentele tensor zo belangrijk is in [AR](#).

Tensoren met één of meer indices worden analoog gedefinieerd als tensor-dichtheden na vermenigvuldiging met  $\sqrt{g}$ . Geïntegreerde tensor-dichtheden zijn in principe geen behouden grootheden, omdat een tensor geïntegreerd over een groter ruimtetijd gebied niet lineair transformeert onder een willekeurige coördinaten transformatie door kromming van 4D-ruimtetijd.

Alleen de zelf-gecontraheerde covariante divergentie van een 4-vector resulteert in de [AR](#) Gaussische [divergentiestelling](#):

$$V^{\mu}_{;\mu} = V^{\mu}_{,\mu} - \Gamma^{\mu}_{\mu\nu} V^{\nu} = V^{\mu}_{,\mu} - \sqrt{-1} \sqrt{g}_{,\nu} V^{\nu} \Leftrightarrow V^{\mu}_{;\mu} \sqrt{g} = (V^{\mu} \sqrt{g})_{,\mu} \quad (20)$$

Ofwel  $V^{\mu}_{;\mu}$  is een scalar, net als  $S = S'$  in (19).

De covariante afgeleide van een tensor met 2 of meer indices levert nooit een geïntegreerde scalar op en is niet te analyseren met de Gaussische [divergentiestelling](#) (20). Er is echter één uitzondering en dat is de anti-symmetrische tensor  $F^{\mu\nu}$ :

$$F^{\mu\nu}_{;\nu} = F^{\mu\nu}_{,\nu} + \Gamma^{\mu}_{\nu\alpha} F^{\alpha\nu} + \Gamma^{\nu}_{\nu\alpha} F^{\mu\alpha} = F^{\mu\nu}_{,\nu} + \sqrt{-1} \sqrt{g}_{,\alpha} F^{\mu\alpha} \quad (21)$$

$$\text{Dus weer, net als bij de scalar } S \text{ in (19): } F^{\mu\nu}_{;\nu} \sqrt{g} = (F^{\mu\nu} \sqrt{g})_{,\nu} \quad (22)$$

Als  $F^{\mu\nu}_{;\nu} = 0$ , heeft men een behoudswet van een continue vector-dichtheid  $F^{\mu 0} \sqrt{g}$ . Gaat er geen netto stroom door een bepaald oppervlak om een geïntegreerd gebied, dan is  $\int F^{\mu 0} \sqrt{g} d^3x$  een constante.

Bij de 2 indices symmetrische tensor in (5) treedt een extra uitdrukking op:

$$S_{\mu}{}^{\nu}_{;\nu} = S_{\mu,\nu} + \sqrt{-1} \sqrt{g}_{,\alpha} S_{\mu}{}^{\alpha} - \Gamma_{\alpha\mu\nu} S^{\alpha\nu} \quad (23)$$

$$S^{\alpha\nu} \text{ is symmetrisch, zodat de laatste term te schrijven is als: } \frac{1}{2}(\Gamma_{\alpha\nu\mu} + \Gamma_{\nu\alpha\mu}) = \frac{1}{2}g_{\alpha\nu,\mu} \quad (24)$$

$$\text{Ofwel voor de symmetrische 2 indices tensor geldt: } S_{\mu}{}^{\nu}_{;\nu} \sqrt{g} = (S_{\mu}{}^{\nu} \sqrt{g})_{,\nu} - \frac{1}{2}g_{\alpha\beta,\mu} S^{\alpha\beta} \sqrt{g} \quad (25)$$

Zie eventueel ook [1], vergelijking (21.4).

Het spin1 [EM-veld](#) wordt beschreven met een anti-symmetrische veld-tensor (10). De bewegingsvergelijkingen en behoudswetten zijn dan eenvoudig op te lossen. Bij het spin2 [gravitatie-veld](#) beschreven met de symmetrische metriek (fundamentele tensor), via verschil-termen van afgeleiden (zoals gegeven in (1)), zo dat de complete uitdrukking een covariante afgeleide is, heeft een niet-lineair karakter door kromming en als gevolg daarvan is het [gravitatie-veld](#) niet te analyseren met de Gaussische [divergentiestelling](#). Vergelijk bijvoorbeeld ook eens (22) met (25).

Volgens (5) is de aan het [SAP uitgebreide](#) Poincaré-groep volledig te geven als de som van een symmetrische en een anti-symmetrische transformatie tensor, welke respectievelijk 10 en 6 vrijheidsgraden bezitten.

Uit deze niet-reduceerbare vrijheidsgraden volgen alle zogenaamde elementaire deeltjes tezamen met al hun eigenschappen uit een eenvoudige, want lineaire, [wiskundige](#) analyse.

Uit de [KM](#) weten we dat alle elementaire deeltjes een “intrinsiek” impulsmoment bezitten met de naam [spin](#). Met behulp van [3] kwam ik tot de conclusie dat alle elementaire deeltjes uitgebreid beschreven moeten worden in het 2D-vlak loodrecht op de bewegingsrichting. Elk niet uitgebreid elementair deeltje kan zich alléén op de [SR wereldlijn](#) bevinden, dus het kan ook geen golf karakter bezitten met een frequentie én voldoet ook niet aan [Einstein's SAP!](#) De door het [SAP](#) vereiste uitgebreidheid van elementaire deeltjes in het 2D-vlak loodrecht op de bewegingsrichting heeft in de beschrijving vanuit het inertiaalstelsel met oorsprong op de gemiddelde positie van het oscillerende punt natuurlijk bewegingsconstanten. De tijd-constante is gewoon de energie recht evenredig met een te detecteren frequentie, waarbij de evenredigheidsconstante natuurlijk de [constante van Planck](#) is. De ruimtelijke 3D-vector is het constante impulsmoment, en dit is natuurlijk gewoon de [spin](#) van het elementaire deeltje. Deze [spin](#) heeft een halftallige of heeltallige waarde maal de Dirac constante, ofwel de [constante van Planck](#) gedeeld door  $2\pi$ .

Zowel de 10 en de 6 vrijheidsgraden van de symmetrische en de anti-symmetrische transformatie sets moeten beschreven worden met product-representaties van oorzaken, ofwel [fermionen](#) met halfvallige [spin](#), en de daardoor aanwezige krachtenvelden beschreven door [bosonen](#) met heeltallige [spin](#).

Nu blijkt de volledige niet-reduceerbare [SAP uitgebreide](#) Poincaré-groep (5) volledig te geven met de volgende spin-producten representatie:

$$\text{spin}^{\frac{1}{2}} \otimes \text{spin}^2 \oplus \text{spin}^{\frac{1}{2}} \otimes \text{spin}^1 \quad (26)$$

N.B. een spinloos elementair deeltje met slechts één vrijheidsgraad wordt niet gebruikt omdat een scalair deeltje nooit de gemiddelde [SR wereldlijn](#) kan verlaten en als gevolg daarvan strijdig is met het [SAP](#) [3].

De symmetrische set beschrijft de spin $\frac{1}{2}$  massa's en de daardoor aanwezige (onzichtbare) spin2 [gravitonen](#). De anti-symmetrische set beschrijft de spin $\frac{1}{2}$  ladingen en het daardoor aanwezige spin1 [EM-veld](#). Het [EM-veld](#) wordt natuurlijk beschreven met de [4D-vector potentiaal](#)  $A_{\mu}$ .

Een representatie met spin  $s$  heeft  $(2s+1)$  vrijheidsgraden. De spin-representatie van de [uitgebreide](#) Poincaré-groep (26) toont aan dat elementaire deeltjes met spin  $> 2$  niet mogelijk zijn in ons enig mogelijke 4D-ruimtetijd [universum](#). Met [4] laat ik zien dat knopen alléén mogelijk zijn in een 3D-ruimte, maar [Grisha Perelman](#) had dit al bewezen ergens in 2003 in Amerika op de [Stony Brook](#) universiteit samen met [Richard Hamilton](#), zie ook [5], [6] en [7].

De wiskundige oplossing van de [SAP](#) vereiste uitgebreidheid van elementaire deeltjes in het 2D-vlak loodrecht op de bewegingsrichting, beschreven door de [SR wereldlijn](#), blijkt een eenvoudig lineair [SR](#) te beschrijven probleem [wiskundig](#) te beschrijven met D(ifferentiaal)V(ergelijkingen). Om de oplossing volledig te geven moet men [R\(and\)v\(oor\)W\(aarden\)](#) opleggen. De gezochte twee oplossingen blijken twee onafhankelijke oplossingen te geven, ofwel met open-[RvW](#), dan wel met gesloten-[RvW](#).

Open [RvW](#) beschrijven elementaire deeltjes die met andere elementaire deeltjes kunnen wisselwerken in alle richtingen.

Gesloten [RvW](#) beschrijven elementaire deeltjes die alléén kunnen wisselwerken in de bewegingsrichting, ofwel in de richting van de afgelegde [SR wereldlijn](#). Maar deze [wereldlijn](#) is natuurlijk alleen lineair te beschrijven op hele kleine “lokale” schaal, ofwel kromming van ruimtetijd komt op twee verschillende manieren naar voren. Zowel macroscopisch ([Karl Schwarzschild](#)) als microscopisch ([KM](#)). Elke correcte [SR](#) beschrijving moet dus ook aan het [SAP](#) voldoen, ofwel moet alle elementaire deeltjes volgende uit de volledige niet-reduceerbare wiskundige symmetrie transformaties (5) en (26) beschrijven als harmonisch oscillerende punten in het 2D-vlak loodrecht op de bewegingsrichting.

Open [RvW](#) hebben een geheel getal groter dan nul als extra vrijheidsgraad. Dit is het [kwantumgetal](#) die de deeltjes-familie van de beschreven [fermionen](#) beschrijft. Hoe hoger dit getal hoe meer interactie met het spin2 [gravitatie-veld](#), dus hoe hoger de massa. Hierom beschrijven open [RvW fermionen](#) die blijkbaar altijd rust-massa's groter dan nul hebben. Gesloten [RvW](#) beschrijven natuurlijk [bosonen](#), waarvan voor elke symmetrie-groep maar één fundamenteel exemplaar bestaat. Alleen [bosonen](#) kunnen massaloos zijn. De enige twee elementaire deeltjes die massaloos kunnen zijn, zijn de volgende fundamentele krachtendeeltjes: De spin1 [fotonen](#) die het [EM-veld](#) zijn en de (onzichtbare) spin2 [gravitonen](#) die tezamen het [gravitatie-veld](#) zijn!

In een [SR](#) analyse is het pad van het harmonisch oscillerende punt in het 2D-vlak loodrecht op de bewegingsrichting van een altijd massief [fermion](#) eenvoudig te beschrijven. Kies bijvoorbeeld het inertiaalstelsel met de oorsprong op de gemiddelde positie ([SR wereldlijn](#)) en meebewegend met dit golfdeeltje. Via Lorentz-transformaties kan men nu knopen in het harmonisch oscillerende pad leggen. In werkelijkheid zal dit niet of nauwelijks plaats vinden, maar het kan wel! Hierom kunnen [fermionen](#) alléén beschreven worden in een 4D-ruimtetijd, waarin [Albert Einstein](#) zijn relativiteitstheorieën uitgewerkt heeft.

Zonder [fermionen](#) zijn er ook geen [bosonen](#), ofwel niets!

***[Hierom kunnen alle mogelijke universa alléén 4D-ruimtetijd universa zijn!](#)***

Volgens representatie (26) zijn de enig mogelijke elementaire spins:  $s \in \{\frac{1}{2}, 1, 1\frac{1}{2}, 2\}$  (27)

De gegeven spin  $1\frac{1}{2}$  deeltjes kunnen natuurlijk niet zelfstandig bestaan, omdat deze representatie niet aanwezig is in (26) van de [SAP uitgebreide](#) Poincaré-groep. Hieruit blijkt dat [quarks](#) geen spin $\frac{1}{2}$  deeltjes met bijbehorende zogenaamde [isospin](#) $\frac{1}{2}$  zijn, maar alle [quarks](#) zijn gewoon elementaire spin $1\frac{1}{2}$  deeltjes. Alle mogelijke [hadronen](#)

bestaan uit 3 [quarks](#) met totale spin $\frac{1}{2}$ , waarvan natuurlijk ook 3 deeltjes families bestaan in ons [universum](#). Alle elementaire [quarks](#) hebben zowel massa als lading.

De lading is altijd een fractie van de electron lading  $e$ :  $e_q \in \{-\frac{2}{3}e, -\frac{1}{3}e, \frac{1}{3}e, \frac{2}{3}e\}$  (28)  
Deze fracties zijn zo dat alle [hadronen](#) ladingen hebben die een geheel getal maal de electron-lading zijn.

Dit komt omdat het anti-symmetrische [EM-veld](#) voldoet aan de mooie relatie (22). Hierom heeft elk mogelijk [universum](#) maar één universele ladingsgrootte die voor alle waar te nemen deeltjes een geheel getal maal die lading is. Voor massa geldt deze mooie eigenschap natuurlijk niet omdat de symmetrische spin2 actie (25) geen Gaussische [divergentiestelling](#) heeft en daardoor ook geen constante laat zien.

De elementaire spin $\frac{1}{2}$  deeltjes zijn de zogenaamde [leptonen](#), waarvan natuurlijk ook 3 families bestaan in ons [universum](#) en dit zijn elementaire deeltjes met gehele electron-lading  $\pm e$ , dan wel ongeladen en worden dan [neutrino](#)'s genoemd. Experimenteel blijkt ook dat alle waar te nemen stabiele deeltjes een electron lading  $\pm e$  bezitten of ladingsloos zijn.

Alle [neutrino](#)'s hebben altijd rust-massa's  $> 0$  omdat ze beschreven worden met open-[RvW](#).

De [bosonen](#) van (27) zijn niet alleen het elementaire spin1 [foton](#) en het elementaire spin2 [graviton](#), maar ook alle mogelijke [ijkbosonen](#) die mogelijk zijn in een niet-reduceerbare wiskundige analyse van elk mogelijk relativistisch 4D-ruimtetijd [universum](#).

De [Lorenz-ijking](#) waarmee de [Maxwell vergelijkingen](#) van het [EM-veld](#) volledig te geven zijn is een U(1)-ijk-symmetrie, ofwel unitair en één-dimensionaal. In de enig mogelijke 4D-ruimtetijd analyse is de maximaal mogelijke ijk-symmetrie gegeven door het [SM](#):  $U(1) \times SU(2) \times SU(3)$  (29)

De 'S' voor de U(nitair) staat voor de Speciale eigenschap:  $\det(SU(a)) = +1$  (30)

Hiermee wordt het aantal vrijheidsgraden voor alle ijk-symmetrieën, behalve de één-dimensionale U(1) ijk-symmetrie gehalveerd om precies het correcte aantal vrijheidsgraden te krijgen. De U(1) heeft natuurlijk maar één vrijheidsgraad waardoor (30) hier geen betekenis heeft.

In 4D-ruimtetijd zijn hoger dimensionale [ijk-symmetrieën](#) niet mogelijk:

$$\{(S)U(a) \mid 0 < a \in \text{geheel getal} \wedge a < 4\} \quad (31)$$

De U(1) $\times$ SU(2) ijk-symmetrie beschrijft het spin1 [foton](#) en de spin1 [zwakke kernkrachten](#), ofwel de geladen en dus massieve [W<sup>±</sup> ijk-bosonen](#) en het ongeladen, maar natuurlijk wel massieve, [Z ijk-boson](#). Hierbij komen het [foton](#) en het [Z-boson](#) gemixt voor in de U(1) en SU(2)-ijk-symmetrieën beschreven door de [Weinberg-hoek](#). De SU(3) ijk-symmetrie beschrijft de [quarks](#) van het [SM](#) nu nog verkeerd en onbegrepen via [QCD](#). Correct beschreven geeft de SU(3) ijk-symmetrie alle spin $\frac{1}{2}$  [quarks](#). Deze [quarks](#) komen alléén samen stabiel voor als zowel samengestelde [fermionen](#), [baryonen](#) genoemd en samengestelde [bosonen](#), die [mesonen](#) én [gluonen](#) genoemd worden. In de [QCD](#) wordt er vanuit gegaan dat [gluonen](#) elementaire spin1 [bosonen](#) zijn die de [sterke kernkrachten](#) beschrijven. Maar uit een algemene afleiding blijkt dit niet te kunnen. Het gevolg van het feit dat [gluonen](#) zijn opgebouwd uit 2 [quarks](#) die samen kleur moeten dragen, zodat het [gluon](#) kleur draagt, is dat [gluonen](#) altijd rust-massa's  $> 0$  bezitten. De overige uit [quarks](#) opgebouwde [bosonen](#) worden [mesonen](#) genoemd.

Het is natuurlijk ook mogelijk om [fermionen](#) opgebouwd uit 5 [quarks](#) te creëren, maar deze zullen altijd héél zwak bijeen te houden zijn waardoor de [halveringstijd](#) hiervan zo laag is dat ze niet beschouwd kunnen worden als stabiele resonanties. Hetzelfde geldt natuurlijk ook voor alle mogelijke bosc-deeltjes opgebouwd uit meer dan 2 [quarks](#).

In principe heeft elke actie, beschreven met [DV](#), [RvW](#) nodig voor een exacte oplossing. Dit is géén [ijk-vrijheid](#), maar kan wel zo worden opgelost. En dit geldt dus ook voor het spin2 [gravitatie-veld](#). In mijn ogen is het het mooist als alle bosc-krachtendeeltjes met [ijk-symmetrieën](#) worden opgelost.

Op deze wijze worden zo op eenvoudige (lineaire) [wiskundige](#) basis alle mogelijke elementaire deeltjes tezamen met al hun eigenschappen afgeleid uit de enig mogelijke (4D-)volledige, maar ook niet-reduceerbare, symmetrieën analyse.

Een behoudswet voor massa is onzin, omdat massa geanalyseerd moet worden als een fractie van de totale energie van het harmonisch oscillerende golf-deeltje, en alleen behoud van de totale 4D-energie-impuls is altijd geldig in een 3D-ruimte binnen een oppervlak waardoor geen netto stroom van energie-impuls plaats vindt.

De [SAP uitgebreide](#) Poincaré symmetrie-groep (5) heeft  $2 \times 10 + 1 \times 6 = 26$  vrijheidsgraden in plaats van de 10 vrijheidsgraden van de [SR](#) Poincaré symmetrie-groep. Naast deze volledige continue symmetrie-groep moeten alle mogelijke discrete symmetrieën nog worden meegenomen én de volledige ijk-symmetrie groep (29) om aan alle elementaire deeltjes tezamen met al hun kenmerken te komen:

### Alle mogelijke elementaire deeltjes in ons 3-fermionen families universum:

<b>Fermionen: 3 verschillende families</b>	<b>Bosonen: De elementaire spin1 en spin2 bosonen, zie (26), met het foton beschreven als ijk-boson <math>U(1) \times SU(2) \times SU(3)</math>:</b>
leptonen: electron, muon en tauon + anti-deeltjes	graviton, het spin2 elementaire massaloze boson
leptonen: massieve ongeladen neutrino's	foton, het spin1 elementaire massaloze boson
quarks 1st familie: up-quark en down-quark	zwakke-kernkrachten: spin1 elementaire massieve ijk-bosonen $W^\pm, Z$
quarks 2de familie: charm-quark en strange-quark	sterke-kernkrachten: spin1 gekleurde quark+anti-quark gluonen
quarks 3de familie: top-quark en bottom-quark	mesonen: alle niet-gluon bosc-quark combinaties

Alle fermionen hebben zogenaamde **anti**-deeltjes met verwisseld ladingsteken bij geladen deeltjes en tegengestelde heliceiteit bij ongeladen deeltjes.

Alle leptonen zijn spin $\frac{1}{2}$  deeltjes en alle elementaire quarks zijn spin $\frac{1}{2}$  deeltjes.

Indien iemand nog vragen heeft over “elementaire deeltjes”, dan verneem ik dat graag! Er is contact met mij op te nemen via onderstaand adres:

Maarten Tom (roepnaam) de Hoop

p.a. Bouwensputseweg 6  
4471RC Wolphaartsdijk  
Gemeente Goes, Zeeland, Nederland

Telefoon: 06 12 66 82 08  
E-mail: [tomdehoop@solcon.nl](mailto:tomdehoop@solcon.nl)  
Homepage: <http://quantumuniverse.eu>

Gebruikt werk:

- [1] General Theory of Relativity, P.A.M. Dirac, *PRINCETON LANDMARKS IN PHYSICS*, ISBN 0-691-001146-X
- [2] Quantum Field Theory, F. Mandl & G. Shaw ISBN 0 471 90650 6
- [3] Kromming en QM, Ir. M.T. de Hoop, <http://quantumuniverse.eu/Tom/Kromming%20en%20QM.pdf>
- [4] Knopen in beschreven dimensies, Ir. M.T. de Hoop,  
<http://quantumuniverse.eu/Tom/Knopen%20in%20beschreven%20dimensies.pdf>
- [5] The entropy formula for the Ricci flow and its geometric applications, art. 0211159  
<http://quantumuniverse.eu/Tom/0211159v1.pdf>
- [6] Ricci flow with surgery on three-manifolds, art. 0303109  
<http://quantumuniverse.eu/Tom/0303109v1.pdf>
- [7] Finite extinction time for the solutions to the Ricci flow on certain three-manifolds, art. 0307245  
<http://quantumuniverse.eu/Tom/0307245v1.pdf>