

**Zeitschrift:** Helvetica Physica Acta  
**Band:** 31 (1958)  
**Heft:** VI

**Artikel:** Die Anzahl der mit Hilfe von 2l Dirac'schen Spinoren zu bildenden Invarianten  
**Autor:** Fierz, M.  
**DOI:** <https://doi.org/10.5169/seals-112921>

#### **Nutzungsbedingungen**

Die ETH-Bibliothek ist die Anbieterin der digitalisierten Zeitschriften auf E-Periodica. Sie besitzt keine Urheberrechte an den Zeitschriften und ist nicht verantwortlich für deren Inhalte. Die Rechte liegen in der Regel bei den Herausgebern beziehungsweise den externen Rechteinhabern. Das Veröffentlichen von Bildern in Print- und Online-Publikationen sowie auf Social Media-Kanälen oder Webseiten ist nur mit vorheriger Genehmigung der Rechteinhaber erlaubt. [Mehr erfahren](#)

#### **Conditions d'utilisation**

L'ETH Library est le fournisseur des revues numérisées. Elle ne détient aucun droit d'auteur sur les revues et n'est pas responsable de leur contenu. En règle générale, les droits sont détenus par les éditeurs ou les détenteurs de droits externes. La reproduction d'images dans des publications imprimées ou en ligne ainsi que sur des canaux de médias sociaux ou des sites web n'est autorisée qu'avec l'accord préalable des détenteurs des droits. [En savoir plus](#)

#### **Terms of use**

The ETH Library is the provider of the digitised journals. It does not own any copyrights to the journals and is not responsible for their content. The rights usually lie with the publishers or the external rights holders. Publishing images in print and online publications, as well as on social media channels or websites, is only permitted with the prior consent of the rights holders. [Find out more](#)

**Download PDF:** 23.02.2026

**ETH-Bibliothek Zürich, E-Periodica, <https://www.e-periodica.ch>**

## Die Anzahl der mit Hilfe von $2l$ Dirac'schen Spinoren zu bildenden Invarianten

von **M. Fierz**, Basel

(1.VI.1958)

*Zusammenfassung.* Es wird elementar bewiesen, dass sich mit Hilfe von 4 Dirac'schen Spinoren 10 Invarianten (Skalare und Pseudoskalare) bilden lassen. Ferner wird gezeigt, dass die Anzahl der Invarianten, die aus  $2l$  Spinoren gebildet werden können,

$$N_l = \frac{(2l)! \cdot 2^{l+1} \cdot 1 \cdot 3 \cdot 5 \dots (2l+1)}{l! (l+1)! (l+2)!}$$

beträgt.

W. PAULI<sup>1)</sup> hat bewiesen, dass mit Hilfe von vier Diracschen Spinoren genau fünf linear unabhängige Skalare gebildet werden können. Sein Beweis stützt sich auf die Darstellungstheorie des durch die Diracschen Matrizen  $\gamma$ , erzeugten Matrix-Ringes.

Ich möchte hier zeigen, wie man dasselbe elementar, mittelst des van der Waerdenschen Spinorkalküls leisten kann. Ferner werden wir die Anzahl der Invarianten bestimmen, die aus  $2l$  verschiedenen Diracschen Spinoren gebildet werden können.

Der van der Waerdensche Kalkül scheint mir in Theorien, die nicht spiegelvariant sind, natürlich zu sein, weil in ihm die Spiegelungen explizit dargestellt sind. Er ist darum, in wenig veränderter Gestalt, erneut in Gebrauch gekommen<sup>2)</sup>. Man nimmt in diesem Kalkül an,  $\gamma_5 = \gamma_1\gamma_2\gamma_3\gamma_4$  sei diagonal. Ist  $\psi$  ein Diracscher, vierkomponentiger Spinor, so sind jetzt

$$u = \frac{1}{2} (1 + \gamma_5) \psi \quad ; \quad v = \frac{1}{2} (1 - \gamma_5) \psi$$

zwei zweikomponentige Größen, deren Komponenten mit

$$u_\alpha, v_\beta ; \alpha, \beta = 1, 2$$

bezeichnet werden. Bei eigentlichen Lorentztransformationen werden die Komponenten von  $u$  und  $v$  je unter sich unimodular transformiert. Dabei transformiert sich  $v$  wie  $u^*$ .

Bei Raumspiegelungen ( $P$ ) wird  $u$  mit  $v$  vertauscht. Die Ladungskonjugation ( $C$ ) wird durch die Abbildung

$$u \rightarrow v^*, \quad v \rightarrow u^*$$

dargestellt. Darum lautet die Reellitätsbedingung der Majorana-Theorie

$$u^* = v.$$

Die vier Komponenten von  $u \times v$  entsprechen denjenigen eines Vierervektors. Die Produkte  $u_\alpha^{(1)} u_\beta^{(2)}$ , wo  $u^{(1)}$  und  $u^{(2)}$  verschiedene Spinoren sind, können in einen symmetrischen und einen schießen Teil gespalten werden. Es ist

$$u_1^{(1)} u_2^{(2)} - u_2^{(1)} u_1^{(2)} \equiv u_\alpha^{(1)} u^{(2)\alpha}$$

eine Invariante, während die drei Größen

$$u_\alpha^{(1)} u_\beta^{(2)} + u_\beta^{(1)} u_\alpha^{(2)} \equiv (u^{(1)} u^{(2)})_{\alpha\beta}$$

den Komponenten eines Flächentensors entsprechen.

Aus einem Produkt von vier Spinoren kann man nur dann eine Invariante bilden, wenn die Anzahl der darin enthaltenen  $u^{(k)}$  gerade ist. Es gibt acht derartige Produkte, die paarweise durch Spiegelung, das heisst durch Vertauschen der  $u^{(k)}$  mit den  $v^{(k)}$  auseinander hervorgehen. Darum genügt es, die eine Hälfte zu betrachten:

$$a = u^{(1)} u^{(2)} u^{(3)} u^{(4)}, \quad c = u^{(1)} v^{(2)} u^{(3)} v^{(4)}$$

$$b = u^{(1)} u^{(2)} v^{(3)} v^{(4)}, \quad d = u^{(1)} v^{(2)} v^{(3)} u^{(4)}$$

Aus  $a$  kann man zwei Invarianten, aus den übrigen je eine bilden:

$$A_1 = u_\alpha^{(1)} u^{(2)\alpha} \cdot u_\beta^{(3)} u^{(4)\beta} \quad C = u_\alpha^{(1)} u^{(3)\alpha} \cdot v_\beta^{(2)} v^{(4)\beta}$$

$$A_2 = (u^{(1)} u^{(2)})_{\alpha\beta} \cdot (u^{(3)} u^{(4)})^{\alpha\beta} \quad D = u_\alpha^{(1)} u^{(4)\alpha} \cdot v_\beta^{(2)} v^{(3)\beta}$$

$$B = u_\alpha^{(1)} u^{(2)\alpha} \cdot v_\beta^{(3)} v^{(4)\beta}$$

Es gibt somit 10 Invarianten: fünf Skalare  $X + \bar{X}$  und fünf Pseudoskalare  $X - \bar{X}$ , wobei  $\bar{X}$  das gespiegelte von  $X$  bedeutet ( $X = A, B, C, D$ ).

Die  $\psi^{(k)} = \begin{pmatrix} u^{(k)} \\ v^{(k)} \end{pmatrix}$  sind quantisierte Felder. Wenn daher  $\psi^{(1)} = \psi^{(2)}$  gesetzt wird, so gilt wegen  $\{\psi, \psi\} = 0$ :

$$u_\alpha^{(k)} u_\beta^{(k)} = - u_\beta^{(k)} u_\alpha^{(k)}.$$

Darum verschwindet in diesem Falle  $A_2$ , das heisst die Tensorkopplung.  $D$  ist das gespiegelte von  $C$ . Also gibt es hier noch sechs unabhängige Invarianten: drei Skalare und drei Pseudoskalare. Nimmt man an, das

Neutrino sei ein Majorana-Teilchen, so ist die Kopplung, welche den Zerfall des  $\mu$ -Mesons beschreibt, von dieser Art. Setzt man überdies noch  $\psi^{(3)} = \psi^{(4)}$ , so wird  $C = D$  und man hat fünf Invarianten: Drei Skalare und zwei Pseudoskalare.

Wir fragen weiter, wie viele Invarianten aus  $2l$  verschiedenen, Diracschen Spinoren  $\begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix}$  gebildet werden können. Hier haben wir die  $\binom{2l}{2k}$  Produkte zu betrachten, die  $2k$  Faktoren  $u$ ,  $2(l-k)$  Faktoren  $v$  enthalten. Die erste Aufgabe ist nun, die Anzahl von Invarianten zu bestimmen, die in einem Produkt von  $n = 2m$  verschiedenen Spinoren  $u_\alpha^{(\nu)}$ , ( $\alpha = 1, 2$ ;  $\nu = 1 \dots 2m$ ) enthalten sind.

Dies läuft auf die Reduktion eines Spinors mit  $n$  Indices:  $u_{\alpha_1 \dots \alpha_n}$ , ( $\alpha_k = 1, 2$ ), in irreduzible Bestandteile hinaus. Die irreduziblen Darstellungen  $\vartheta_s$  der unimodularen Gruppe, die man so erhält, gehören zu  $S = n/2 - k$ ;  $k = 0, 1, 2, \dots$ ; und wir fragen, wie oft kommt ein jedes  $S$  vor. Diese Anzahlen seien  $C_{n,k}$ .

$$\text{Aus } \vartheta_{1/2} \times \vartheta_s = \vartheta_{s-1/2} + \vartheta_{s+1/2}; \quad \vartheta_{1/2} \times \vartheta_0 = \vartheta_{1/2}$$

erkennt man, dass die  $C_{n,k}$  durch die Zahlen im «halben Pascalschen Dreieck» bestimmt sind\*):

$$\begin{array}{ccccccc} & & & 1 & & & \\ & & 1 & & 1 & & \\ & 0 & & 2 & & 1 & \\ & & 2 & & 3 & & 1 \\ & 0 & & 5 & & 4 & & 1 \\ & & 5 & & 9 & & 5 & & 1 \\ & & & & & & & & \text{usw.} \end{array}$$

$$\text{Also gilt } C_{nk} = \binom{n-1}{k} - \binom{n-1}{k-2} = \frac{n! (n+1-2k)}{k! (n+1-k)!}$$

Ist  $n = 2m$ ,  $k = m$ , so erhält man die Anzahl der Skalare:

$$C_{2m,m} = \frac{1}{m} \binom{2m}{m+1}.$$

$2l$  verschiedene Diracsche Spinoren  $\begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix}$  ergeben darum

$$N_l = \sum_{k=0}^l \binom{2l}{2k} \frac{1}{k} \binom{2k}{k+1} \frac{1}{l-k} \binom{2(l-k)}{l-k+1}$$

Invarianten. Ich schreibe

$$N_l = \frac{(2l)!}{(l+1)!^2} \sum_{k,m} \delta_{km} \binom{l+1}{k} \binom{l+1}{m+1}.$$

\*) Vgl. A. SPEISER, Theorie der Gruppen endlicher Ordnung, 3. Auflage (1937), S. 232.

Benützt man nun

$$\delta_{km} = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} e^{i(k-m)\varphi} d\varphi$$

so kann man die Summe vor der Integration ausführen und erhält

$$N_l = \frac{(2l)!}{(2l+1)!^2} \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \cos \varphi (2 \cos \varphi/2)^{2(l+1)} d\varphi$$

$$= \frac{(2l)! \cdot 2^{l+1} \cdot 1, 3, 5 \dots (2l+1)}{l! (l+1)! (l+2)!}.$$

Also ist

$$N_1 = 2, \quad N_2 = 10, \quad N_3 = 70, \quad N_4 = 588, \dots$$

Basel, Seminar für theoretische Physik der Universität

### Literatur

- <sup>1)</sup> W. PAULI, Zeeman-Verhandelingen (Haag 1935), S. 31.  
<sup>2)</sup> R. P. FEYNMANN und M. GELL-MANN, Phys. Rev. 109, 193 (1958).