Integration der Dirac-Gleichung im T0-Modell: Natürliche-Einheiten-Rahmenwerk mit geometrischen Grundlagen

Johann Pascher
Abteilung für Kommunikationstechnik,
Höhere Technische Bundeslehranstalt (HTL), Leonding, Österreich
johann.pascher@gmail.com

29. Mai 2025

Zusammenfassung

Diese Arbeit integriert die Dirac-Gleichung in das umfassende T0-Modell-Rahmenwerk unter Verwendung natürlicher Einheiten ($\hbar=c=\alpha_{\rm EM}=\beta_{\rm T}=1$) und der vollständigen geometrischen Grundlagen, die in der feldtheoretischen Herleitung des β -Parameters etabliert wurden. Aufbauend auf dem vereinheitlichten natürlichen Einheitensystem und den drei grundlegenden Feldgeometrien (lokalisiert sphärisch, lokalisiert nicht-sphärisch und unendlich homogen) zeigen wir, wie die Dirac-Gleichung natürlich aus dem Zeit-Masse-Dualitätsprinzip des T0-Modells hervorgeht. Die Arbeit behandelt die Herleitung der 4×4 -Matrixstruktur durch geometrische Feldtheorie, etabliert das Spin-Statistik-Theorem im T0-Rahmenwerk und liefert präzise QED-Berechnungen mit den festen Parametern $\beta=2Gm/r, \xi=2\sqrt{G}\cdot m$ sowie die Verbindung zur Higgs-Physik durch $\beta_T=\lambda_h^2 v^2/(16\pi^3 m_h^2 \xi)$. Alle Gleichungen behalten strikte Dimensionskonsistenz bei, und die Berechnungen liefern überprüfbare Vorhersagen ohne anpassbare Parameter.

Inhaltsverzeichnis

1	Ein	leitung: Grundlagen des T0-Modells	Ĺ						
	1.1	Grundlegende Prinzipien des T0-Modells	1						
	1.2	Rahmenwerk der drei Feldgeometrien	1						
_	ъ.	D. Cl. I							
2		Die Dirac-Gleichung im T0-Natürliche-Einheiten- Rahmenwerk							
	2.1	Modifizierte Dirac-Gleichung mit Zeitfeld							
	2.2	Verbindung zur Feldgleichung							
	2.3	Lagrange-Formulierung	5						
3	Geometrische Herleitung der 4×4-Matrixstruktur 5								
	3.1	Zeitfeldgeometrie und Clifford-Algebra	5						
			5						
		3.1.2 Vierbein-Konstruktion							
	3.2	Drei Geometriefälle							
	J.2	3.2.1 Lokalisiert sphärisch							
		3.2.2 Lokalisiert nicht-sphärisch							
		3.2.3 Unendlich homogen							
		5.2.5 Chendhar homogen	,						
4	Spin	n-Statistik-Theorem im T0-Rahmenwerk	3						
	4.1	Zeit-Masse-Dualität und Statistik	3						
		4.1.1 Modifizierte Feldoperatoren	3						
		4.1.2 Antivertauschungsrelationen	7						
		4.1.3 Kausalitätsanalyse	7						
	ъ	· · · OFD D	_						
5		zisions-QED-Berechnungen mit T0-Parametern							
	5.1	T0-QED-Lagrangian							
	5.2	Modifizierte Feynman-Regeln							
	5.3	Skalenparameter aus der Higgs-Physik							
	5.4	Berechnung des anomalen magnetischen Moments des Elektrons							
		5.4.1 T0-Beitrag zu g-2	3						
		5.4.2 Schleifenintegral-Berechnung	3						
		5.4.3 Numerisches Ergebnis	3						
		5.4.4 Vergleich mit Experiment)						
	5.5	Muon-g-2-Vorhersage)						
6	Dimensionskonsistenz-Verifikation 9								
U	6.1	Vollständige Dimensionsanalyse							
	0.1	Vonstandige Dimensionsanaryse	,						
7	Exp	perimentelle Vorhersagen und Tests)						
	7.1	Charakteristische T0-Vorhersagen)						
	7.2	Präzisionstests)						
8	Von	bindung zur Higgs-Physik und Vereinheitlichung 10	•						
O	8.1	bindung zur Higgs-Physik und Vereinheitlichung T0-Higgs-Kopplung							
	8.2	Massenerzeugung im T0-Rahmenwerk							
	8.3	Elektromagnetisch-gravitative Vereinheitlichung	J						

9	Zus	ammenfassung und Ausblick	11
	9.1	Zusammenfassung der Ergebnisse	11
	9.2	Wesentliche Erkenntnisse	11
	9.3	Zukünftige Forschungsrichtungen	11

1 Einleitung: Grundlagen des T0-Modells

Die Integration der Dirac-Gleichung in das T0-Modell stellt einen entscheidenden Schritt zur Etablierung eines vereinheitlichten Rahmenwerks für Quantenmechanik und Gravitationsphänomene dar. Diese Analyse baut auf den umfassenden feldtheoretischen Grundlagen auf, die im T0-Modell-Referenzrahmenwerk etabliert wurden, unter Verwendung natürlicher Einheiten, wo $\hbar = c = \alpha_{\rm EM} = \beta_{\rm T} = 1$.

1.1 Grundlegende Prinzipien des T0-Modells

Das T0-Modell basiert auf der fundamentalen Zeit-Masse-Dualität, wobei das intrinsische Zeit-feld definiert ist als:

$$T(\vec{x},t) = \frac{1}{\max(m(\vec{x},t),\omega)} \tag{1}$$

Dimensionsüberprüfung: $[T(\vec{x},t)] = [1/E] = [E^{-1}]$ in natürlichen Einheiten \checkmark Dieses Feld erfüllt die fundamentale Feldgleichung:

$$\nabla^2 m(\vec{x}, t) = 4\pi G \rho(\vec{x}, t) \cdot m(\vec{x}, t) \tag{2}$$

Aus dieser Grundlage ergeben sich die Schlüsselparameter:

T0-Modell-Parameter in natürlichen Einheiten

$$\beta = \frac{2Gm}{r} \quad [1] \text{ (dimensions los)} \tag{3}$$

$$\xi = 2\sqrt{G} \cdot m \quad [1] \text{ (dimensions los)} \tag{4}$$

$$\beta_T = 1$$
 [1] (natürliche Einheiten) (5)

$$\alpha_{\rm EM} = 1$$
 [1] (natürliche Einheiten) (6)

1.2 Rahmenwerk der drei Feldgeometrien

Das T0-Modell erkennt drei grundlegende Feldgeometrien, jede mit distinkten Parametermodifikationen:

- 1. Lokalisiert sphärisch: $\xi = 2\sqrt{G} \cdot m$, $\beta = 2Gm/r$
- 2. Lokalisiert nicht-sphärisch: Tensorieller Erweiterungen $\xi_{ij}, \, \beta_{ij}$
- 3. Unendlich homogen: $\xi_{\text{eff}} = \sqrt{G} \cdot m = \xi/2$ (kosmische Abschirmung)

2 Die Dirac-Gleichung im T0-Natürliche-Einheiten-Rahmenwerk

2.1 Modifizierte Dirac-Gleichung mit Zeitfeld

Im T0-Modell wird die Dirac-Gleichung modifiziert, um das intrinsische Zeitfeld einzubeziehen:

$$\left| [i\gamma^{\mu}(\partial_{\mu} + \Gamma_{\mu}^{(T)}) - m(\vec{x}, t)]\psi = 0 \right|$$
 (7)

wobei $\Gamma_{\mu}^{(T)}$ die Zeitfeld-Verbindung ist:

$$\Gamma_{\mu}^{(T)} = \frac{1}{T(\vec{x}, t)} \partial_{\mu} T(\vec{x}, t) = -\frac{\partial_{\mu} m}{m^2}$$
(8)

Dimensionsüberprüfung:

- $[\Gamma_{\mu}^{(T)}] = [1/E] \cdot [E \cdot E] = [E]$
- $[\gamma^{\mu}\Gamma_{\mu}^{(T)}] = [1] \cdot [E] = [E]$ (gleich wie $\gamma^{\mu}\partial_{\mu})$ \checkmark

2.2 Verbindung zur Feldgleichung

Die Verbindung $\Gamma_{\mu}^{(T)}$ steht in direktem Zusammenhang mit den Lösungen der T0-Feldgleichung. Für den sphärisch symmetrischen Fall:

$$m(r) = m_0 \left(1 + \frac{2Gm}{r} \right) = m_0 (1 + \beta)$$
 (9)

Dies ergibt:

$$\Gamma_r^{(T)} = -\frac{1}{m} \frac{\partial m}{\partial r} = -\frac{1}{m_0 (1+\beta)} \cdot \frac{2Gm \cdot m_0}{r^2} = -\frac{2Gm}{r^2 (1+\beta)}$$
(10)

Für kleine β (Schwachfeldnäherung):

$$\Gamma_r^{(T)} \approx -\frac{2Gm}{r^2} = -\frac{2m}{r^2} \tag{11}$$

wobei G=1 in natürlichen Einheiten verwendet wurde.

2.3 Lagrange-Formulierung

Die vollständige T0-Lagrange-Dichte, die das Dirac-Feld einbezieht, lautet:

$$\mathcal{L}_{T0} = \bar{\psi}[i\gamma^{\mu}(\partial_{\mu} + \Gamma_{\mu}^{(T)}) - m(\vec{x}, t)]\psi + \frac{1}{2}(\nabla m)^{2} - V(m) - \frac{1}{4}F_{\mu\nu}F^{\mu\nu}$$
 (12)

wobei V(m) das Potential für das Massenfeld ist, das aus den T0-Feldgleichungen abgeleitet wird.

3 Geometrische Herleitung der 4×4-Matrixstruktur

3.1 Zeitfeldgeometrie und Clifford-Algebra

Die 4×4 -Matrixstruktur der Dirac-Gleichung ergibt sich natürlich aus der Geometrie des Zeitfelds. Die zentrale Erkenntnis ist, dass das Zeitfeld $T(\vec{x},t)$ eine metrische Struktur auf der Raumzeit definiert.

3.1.1 Induzierte Metrik durch Zeitfeld

Das Zeitfeld induziert eine Metrik durch:

$$g_{\mu\nu} = \eta_{\mu\nu} + h_{\mu\nu} \tag{13}$$

wobei die Störung lautet:

$$h_{\mu\nu} = \frac{2G}{r} \begin{pmatrix} \beta & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -\beta & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -\beta & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -\beta \end{pmatrix}$$
 (14)

3.1.2 Vierbein-Konstruktion

Aus dieser Metrik konstruieren wir das Vierbein (Tetrade):

$$e_a^{\mu} = \delta_a^{\mu} + \frac{1}{2}h_a^{\mu} \tag{15}$$

Die Gamma-Matrizen in der gekrümmten Raumzeit sind:

$$\gamma^{\mu} = e_a^{\mu} \gamma^a \tag{16}$$

wobei γ^a die flachen Gamma-Matrizen sind, die erfüllen:

$$\{\gamma^a, \gamma^b\} = 2\eta^{ab} \mathbf{1}_4 \tag{17}$$

3.2 Drei Geometriefälle

Die Matrixstruktur passt sich verschiedenen Feldgeometrien an:

3.2.1 Lokalisiert sphärisch

Für sphärisch symmetrische Felder:

$$\gamma_{sph}^{\mu} = \gamma^{\mu} (1 + \beta \delta_0^{\mu}) \tag{18}$$

3.2.2 Lokalisiert nicht-sphärisch

Für nicht-sphärische Felder werden die Matrizen tensoriel:

$$\gamma_{ij}^{\mu} = \gamma^{\mu} \delta_{ij} + \beta_{ij} \gamma^{\mu} \tag{19}$$

3.2.3 Unendlich homogen

Für unendliche Felder mit kosmischer Abschirmung:

$$\gamma_{inf}^{\mu} = \gamma^{\mu} (1 + \frac{\beta}{2}) \tag{20}$$

was die $\xi \to \xi/2$ -Modifikation widerspiegelt.

4 Spin-Statistik-Theorem im T0-Rahmenwerk

4.1 Zeit-Masse-Dualität und Statistik

Das Spin-Statistik-Theorem im T0-Modell erfordert eine sorgfältige Analyse, wie die Zeit-Masse-Dualität die fundamentalen Vertauschungsrelationen beeinflusst.

4.1.1 Modifizierte Feldoperatoren

Die fermionischen Feldoperatoren im T0-Modell sind:

$$\psi(x) = \int \frac{d^3p}{(2\pi)^3} \sum_{s} \frac{1}{\sqrt{2E_p T(\vec{x}, t)}} \left[a_p^s u^s(p) e^{-ip \cdot x} + (b_p^s)^{\dagger} v^s(p) e^{ip \cdot x} \right]$$
(21)

Die entscheidende Modifikation ist der Faktor $1/\sqrt{T(\vec{x},t)}$, der die Zeitfeldnormierung berücksichtigt.

4.1.2 Antivertauschungsrelationen

Die Antivertauschungsrelationen werden zu:

$$\{\psi(x), \bar{\psi}(y)\} = \frac{1}{\sqrt{T(\vec{x}, t)(x)T(\vec{x}, t)(y)}} \cdot S_F(x - y)$$
 (22)

Für raumartige Abstände $(x-y)^2 < 0$ benötigen wir:

$$\{\psi(x), \bar{\psi}(y)\} = 0$$
 für raumartige $(x - y)$ (23)

4.1.3 Kausalitätsanalyse

Der Propagator im T0-Modell ist:

$$S_F^{(T0)}(x-y) = S_F(x-y) \cdot \exp\left[\int_y^x \Gamma_\mu^{(T)} dx^\mu\right]$$
 (24)

Da $\Gamma_{\mu}^{(T)} \propto 1/r^2$ ändert der Exponentialfaktor nicht die Kausalstruktur von $S_F(x-y)$, was die Kausalität erhält.

5 Präzisions-QED-Berechnungen mit T0-Parametern

5.1 T0-QED-Lagrangian

Der vollständige T0-QED-Lagrangian lautet:

$$\mathcal{L}_{T0-QED} = \bar{\psi}[i\gamma^{\mu}(D_{\mu} + \Gamma_{\mu}^{(T)}) - m]\psi - \frac{1}{4}F_{\mu\nu}F^{\mu\nu} + \mathcal{L}_{\text{Zeitfeld}}$$
 (25)

wobei $D_{\mu} = \partial_{\mu} + ieA_{\mu}$ und:

$$\mathcal{L}_{\text{Zeitfeld}} = \frac{1}{2} (\nabla m)^2 - 4\pi G \rho m^2$$
 (26)

5.2 Modifizierte Feynman-Regeln

Das T0-Modell führt zusätzliche Feynman-Regeln ein:

1. Zeitfeld-Vertex:

$$-i\gamma^{\mu}\Gamma_{\mu}^{(T)} = i\gamma^{\mu}\frac{\partial_{\mu}m}{m^2} \tag{27}$$

2. Massenfeld-Propagator:

$$D_m(k) = \frac{i}{k^2 - 4\pi G \rho_0 + i\epsilon} \tag{28}$$

3. Modifizierter Fermion-Propagator:

$$S_F^{(T0)}(p) = S_F(p) \cdot \left(1 + \frac{\beta}{p^2}\right)$$
 (29)

5.3 Skalenparameter aus der Higgs-Physik

Die Verbindung des T0-Modells zur Higgs-Physik liefert den fundamentalen Skalenparameter:

$$\xi = \frac{\lambda_h^2 v^2}{16\pi^3 m_h^2} \approx 1.33 \times 10^{-4} \tag{30}$$

wobei:

- $\lambda_h \approx 0.13$ (Higgs-Selbstkopplung)
- $v \approx 246 \text{ GeV (Higgs-VEV)}$
- $m_h \approx 125 \text{ GeV (Higgs-Masse)}$

Dimensionsüberprüfung:

- $[\lambda_h^2 v^2] = [1][E^2] = [E^2]$
- $[16\pi^3 m_h^2] = [1][E^2] = [E^2]$
- $[\xi] = [E^2]/[E^2] = [1]$ (dimensionslos) \checkmark

Diese Herleitung aus fundamentalen Higgs-Sektor-Parametern gewährleistet Dimensionskonsistenz und liefert eine vorhersage ohne freie Parameter.

5.4 Berechnung des anomalen magnetischen Moments des Elektrons

5.4.1 T0-Beitrag zu g-2

Der T0-Beitrag zum anomalen magnetischen Moment des Elektrons stammt von der Zeitfeld-Wechselwirkung:

$$a_e^{(T0)} = \frac{\alpha}{2\pi} \cdot \xi^2 \cdot I_{\text{Schleife}} \tag{31}$$

wobei der Koeffizient ξ^2 die T0-Kopplungsstärke repräsentiert und I_{Schleife} das Schleifenintegral ist.

5.4.2 Schleifenintegral-Berechnung

Das Ein-Schleifen-Diagramm mit Zeitfeld-Austausch ergibt:

$$I_{\text{Schleife}} = \int_0^1 dx \int_0^{1-x} dy \frac{xy(1-x-y)}{[x(1-x)+y(1-y)+xy]^2}$$
(32)

Auswertung dieses Integrals: $I_{\text{Schleife}} = 1/12$.

5.4.3 Numerisches Ergebnis

Mit dem Higgs-abgeleiteten Skalenparameter $\xi \approx 1.33 \times 10^{-4}$:

$$a_e^{(T0)} = \frac{\alpha}{2\pi} \cdot (1.33 \times 10^{-4})^2 \cdot \frac{1}{12}$$
 (33)

$$a_e^{(T0)} = \frac{1}{2\pi} \cdot 1.77 \times 10^{-8} \cdot 0.0833 \approx 2.34 \times 10^{-10}$$
 (34)

Dies stellt einen kleinen aber endlichen Beitrag dar, der mit ausreichender experimenteller Präzision nachweisbar sein könnte.

5.4.4 Vergleich mit Experiment

Die aktuelle experimentelle Präzision für das Elektron-g-2 beträgt:

$$a_e^{\text{exp}} = 0.00115965218073(28) \tag{35}$$

Die T0-Vorhersage von $\sim 2 \times 10^{-10}$ liegt innerhalb des theoretischen Unsicherheitsbereichs und stellt eine echte Vorhersage des vereinheitlichten T0-Rahmenwerks dar.

5.5 Muon-g-2-Vorhersage

Für das Myon ergibt sich mit demselben universellen Higgs-abgeleiteten Skalenparameter:

$$a_{\mu}^{(T0)} = \frac{\alpha}{2\pi} \cdot (1.33 \times 10^{-4})^2 \cdot \frac{1}{12} \approx 2.34 \times 10^{-10}$$
 (36)

Der T0-Beitrag ist für alle Leptonen identisch bei Verwendung des fundamentalen Higgsabgeleiteten Skalenparameters, was den vereinheitlichten Charakter des Rahmenwerks widerspiegelt.

6 Dimensionskonsistenz-Verifikation

6.1 Vollständige Dimensionsanalyse

Alle Gleichungen im T0-Dirac-Rahmenwerk erhalten Dimensionskonsistenz:

Gleichung	Linke Seite	Rechte Seite	Status
T0-Dirac-Gleichung	$[\gamma^{\mu}\partial_{\mu}\psi] = [E^2]$	$[m\psi] = [E^2]$	\checkmark
Zeitfeld-Verbindung	$[\Gamma_{\mu}^{(T)}] = [E]$	$[\partial_{\mu}m/m^2] = [E]$	\checkmark
Skalenparameter (Higgs)	$[\xi] = [1]$	$[\lambda_h^2 v^2/(16\pi^3 m_h^2)] = [1]$	\checkmark
Modifizierter Propagator	$[S_F^{(T0)}] = [E^{-2}]$	$[S_F(1+\beta/p^2)] = [E^{-2}]$	\checkmark
g-2 Beitrag	$[a_e^{(T0)}] = [1]$	$[\alpha \xi^2 / 2\pi] = [1]$	\checkmark
Schleifenintegral	$[I_{\mathrm{Schleife}}] = [1]$	$[\int dx dy ()] = [1]$	✓

Tabelle 1: Dimensionskonsistenz-Verifikation für T0-Dirac-Gleichungen

7 Experimentelle Vorhersagen und Tests

7.1 Charakteristische T0-Vorhersagen

Das T0-Dirac-Rahmenwerk macht mehrere testbare Vorhersagen:

1. Universeller Lepton-g-2-Korrektur:

$$a_{\ell}^{(T0)} \approx 2.3 \times 10^{-10}$$
 (für alle Leptonen) (37)

2. Energieabhängige Vertex-Korrekturen:

$$\Delta\Gamma^{\mu}(E) = \Gamma^{\mu} \cdot \xi^2 \tag{38}$$

3. Modifizierte Elektronenstreuung:

$$\sigma_{\rm T0} = \sigma_{\rm QED} \left(1 + \xi^2 f(E) \right) \tag{39}$$

4. Gravitationskopplung in QED:

$$\alpha_{\text{eff}}(r) = \alpha \cdot \left(1 + \frac{\beta(r)}{137}\right)$$
 (40)

7.2 Präzisionstests

Die parameterfreie Natur des T0-Modells ermöglicht strenge Tests:

- Keine anpassbaren Parameter: Alle Koeffizienten abgeleitet aus β , ξ , $\beta_T = 1$
- **Kreuzkorrelationstests**: Dieselben Parameter vorhersagen sowohl Gravitations- als auch QED-Effekte
- Universelle Vorhersagen: Derselbe ξ -Wert gilt für verschiedene physikalische Prozesse
- Hochpräzisionsmessungen: T0-Effekte bei 10^{-10} -Niveau erfordern fortgeschrittene Experimentiertechniken

8 Verbindung zur Higgs-Physik und Vereinheitlichung

8.1 T0-Higgs-Kopplung

Die Verbindung zwischen dem T0-Zeitfeld und der Higgs-Physik wird hergestellt durch:

$$\beta_T = \frac{\lambda_h^2 v^2}{16\pi^3 m_h^2 \xi} = 1 \tag{41}$$

Mit $\beta_T = 1$ in natürlichen Einheiten fixiert diese Beziehung den Skalenparameter ξ in Termen von Standardmodell-Parametern und eliminiert alle freien Parameter in der Theorie.

8.2 Massenerzeugung im T0-Rahmenwerk

Im T0-Modell erfolgt Massenerzeugung durch:

$$m(\vec{x}, t) = \frac{1}{T(\vec{x}, t)} = \max(m_{\text{Teilchen}}, \omega)$$
 (42)

Dies liefert eine geometrische Interpretation des Higgs-Mechanismus durch Zeitfelddynamik und vereinheitlicht die elektromagnetischen und gravitativen Sektoren.

8.3 Elektromagnetisch-gravitative Vereinheitlichung

Die Bedingung $\alpha_{\rm EM}=\beta_T=1$ offenbart die fundamentale Einheit elektromagnetischer und gravitativer Wechselwirkungen in natürlichen Einheiten:

- Beide Wechselwirkungen haben dieselbe Kopplungsstärke
- Beide koppeln mit gleicher Stärke an das Zeitfeld
- Die Vereinheitlichung erfolgt natürlich ohne Feinabstimmung
- Die Hierarchie zwischen verschiedenen Skalen emergiert aus dem ξ -Parameter

9 Zusammenfassung und Ausblick

9.1 Zusammenfassung der Ergebnisse

Diese Analyse hat die Dirac-Gleichung erfolgreich in das umfassende T0-Modell-Rahmenwerk integriert:

- 1. **Geometrische Matrixstruktur**: Die 4×4-Matrizen emergieren natürlich aus der T0-Feldgeometrie
- 2. **Bewahrtes Spin-Statistik-Theorem**: Das Theorem bleibt unter Zeitfeldmodifikationen gültig
- 3. **Präzisions-QED**: T0-Parameter liefern spezifische Vorhersagen für anomale magnetische Momente
- 4. Dimensionskonsistenz: Alle Gleichungen erhalten perfekte Dimensionskonsistenz
- 5. Parameterfreies Rahmenwerk: Alle Werte abgeleitet aus fundamentaler Higgs-Physik
- 6. Experimentelle Testbarkeit: Klare Vorhersagen auf erreichbaren Präzisionsniveaus

9.2 Wesentliche Erkenntnisse

T0-Dirac-Integration: Hauptergebnisse

- Die Zeit-Masse-Dualität integriert natürlich relativistische Quantenmechanik
- Die drei Feldgeometrien liefern ein vollständiges Rahmenwerk für verschiedene physikalische Szenarien
- Präzisions-QED-Berechnungen ergeben testbare Vorhersagen ohne anpassbare Parameter
- Die Verbindung zur Higgs-Physik vereinheitlicht Quanten- und Gravitationsskalen
- Das Rahmenwerk sagt universelle Leptonenkorrekturen auf 10⁻¹⁰-Niveau vorher

9.3 Zukünftige Forschungsrichtungen

- 1. Höhere QED-Ordnungen: Erweiterung auf Zwei-Schleifen-Niveau und darüber hinaus
- 2. Nicht-abelsche Eichtheorien: Integration schwacher und starker Wechselwirkungen
- 3. Kosmologische Anwendungen: Untersuchung von Fermionen in kosmischen T0-Feldern
- 4. Experimentelle Programme: Design von Tests für T0-Vorhersagen
- 5. Skalenabhängigkeit: Untersuchung der Energieentwicklung von T0-Parametern

Die erfolgreiche Integration der Dirac-Gleichung zeigt, dass das T0-Modell ein tragfähiges, umfassendes Rahmenwerk für fundamentale Physik bereitstellt, das Quantenmechanik, Relativitätstheorie und Gravitation durch das elegante Prinzip der Zeit-Masse-Dualität vereinheitlicht. Das Rahmenwerk macht spezifische, testbare Vorhersagen, die es vom Standardmodell unterscheiden, während es interne Konsistenz und dimensionale Strenge bewahrt.

Literatur

- [1] Pascher, J. (2025). To-Modell: Dimensionskonsistente Referenz Feldtheoretische Herleitung des β-Parameters in natürlichen Einheiten, 2025.
- [2] P. A. M. Dirac, Die Quantentheorie des Elektrons, Proc. R. Soc. London A 117, 610 (1928).
- [3] M. E. Peskin und D. V. Schroeder, *Einführung in die Quantenfeldtheorie*, Addison-Wesley, Reading (1995).
- [4] S. Weinberg, Die Quantentheorie der Felder, Bd. 1: Grundlagen, Cambridge University Press, Cambridge (1995).
- [5] D. Hanneke, S. Fogwell und G. Gabrielse, Neue Messung des magnetischen Moments des Elektrons und der Feinstrukturkonstante, Phys. Rev. Lett. 100, 120801 (2008).
- [6] B. Abi et al. (Muon g-2 Kollaboration), Messung des anomalen magnetischen Moments des positiven Myons auf 0.46 ppm, Phys. Rev. Lett. 126, 141801 (2021).