

# T0-Modell: Feldtheoretische Herleitung des $\beta$ -Parameters in natürlichen Einheiten ( $\hbar = c = 1$ )

Johann Pascher

Abteilung für Kommunikationstechnik

Höhere Technische Bundeslehranstalt (HTL), Leonding, Österreich

johann.pascher@gmail.com

6. Januar 2026

## Inhaltsverzeichnis

1	Einführung und Motivation	1
2	Rahmenwerk natürlicher Einheiten	1
3	Fundamentale Struktur des T0-Modells	2
3.1	Zeit-Masse-Dualität . . . . .	2
3.2	Grundlegende Feldgleichung . . . . .	2
4	Geometrische Herleitung des $\beta$ -Parameters	2
4.1	Sphärisch symmetrische Punktquelle . . . . .	2
4.2	Lösung der Feldgleichung . . . . .	3
4.3	Bestimmung der Integrationskonstanten . . . . .	3
4.4	Die charakteristische Längenskala . . . . .	4
4.5	Definition des $\beta$ -Parameters . . . . .	4
5	Physikalische Interpretation des $\beta$ -Parameters	4
5.1	Dimensionsanalyse . . . . .	4
5.2	Verbindung zur klassischen Physik . . . . .	5
5.3	Grenzfälle und Anwendungsbereiche . . . . .	5
6	Vergleich mit etablierten Theorien	5
6.1	Verbindung zur allgemeinen Relativitätstheorie . . . . .	5
6.2	Unterschiede zum Standardmodell . . . . .	5
7	Experimentelle Vorhersagen	5
7.1	Zeitdilatationseffekte . . . . .	5

7.2 Spektroskopische Tests . . . . .	6
8 Mathematische Konsistenz	6
8.1 Erhaltungssätze . . . . .	6
8.2 Stabilität der Lösung . . . . .	6
9 Schlussfolgerungen	6

# 1 Einführung und Motivation

Das T0-Modell führt eine fundamentale neue Betrachtungsweise der Raumzeit ein, bei der die Zeit selbst zu einem dynamischen Feld wird. Im Zentrum dieser Theorie steht der dimensionslose  $\beta$ -Parameter, der die Stärke des Zeitfeldes charakterisiert und eine direkte Verbindung zwischen Gravitation und elektromagnetischen Wechselwirkungen herstellt.

Diese Arbeit konzentriert sich ausschließlich auf die mathematisch rigorose Herleitung des  $\beta$ -Parameters aus den grundlegenden Feldgleichungen des T0-Modells, ohne die Komplexität zusätzlicher Skalierungsparameter.

## Zentrales Ergebnis

Der  $\beta$ -Parameter wird hergeleitet als:

$$\beta = \frac{2Gm}{r} \quad (1)$$

wobei  $G$  die Gravitationskonstante,  $m$  die Masse der Quelle und  $r$  die Entfernung zur Quelle ist.

## 2 Rahmenwerk natürlicher Einheiten

Das T0-Modell verwendet das in der modernen Quantenfeldtheorie [?, ?] etablierte System natürlicher Einheiten:

- $\hbar = 1$  (reduzierte Planck-Konstante)
- $c = 1$  (Lichtgeschwindigkeit)

Dieses System reduziert alle physikalischen Größen auf Energiedimensionen und folgt der von Dirac [?] etablierten Tradition.

## Dimensionen in natürlichen Einheiten

- Länge:  $[L] = [E^{-1}]$
- Zeit:  $[T] = [E^{-1}]$
- Masse:  $[M] = [E]$
- Der  $\beta$ -Parameter:  $[\beta] = [1]$  (dimensionslos)

### 3 Fundamentale Struktur des T0-Modells

#### 3.1 Zeit-Masse-Dualität

Das zentrale Prinzip des T0-Modells ist die Zeit-Masse-Dualität, die besagt, dass Zeit und Masse invers miteinander verknüpft sind. Diese Beziehung unterscheidet sich fundamental von der konventionellen Behandlung in der allgemeinen Relativitätstheorie [?, ?].

Theorie	Zeit	Masse	Referenz
Einstein ART	$dt' = \sqrt{g_{00}}dt$	$m_0 = \text{const}$	[?, ?]
Spezielle Relativität	$t' = \gamma t$	$m_0 = \text{const}$	[?]
T0-Modell	$T(x) = \frac{1}{m(x)}$	$m(x) = \text{dynamisch}$	Diese Arbeit

Tabelle 1: Vergleich der Zeit-Masse-Behandlung verschiedener Theorien

#### 3.2 Grundlegende Feldgleichung

Die fundamentale Feldgleichung des T0-Modells wird aus Variationsprinzipien hergeleitet, analog zum Ansatz für Skalärfeldtheorien [?]:

$$\nabla^2 m(x) = 4\pi G \rho(x) \cdot m(x) \quad (2)$$

Diese Gleichung zeigt strukturelle Ähnlichkeit zur Poisson-Gleichung der Gravitation  $\nabla^2 \phi = 4\pi G \rho$  [?], ist jedoch nichtlinear aufgrund des Faktors  $m(x)$  auf der rechten Seite.

Das Zeitfeld folgt direkt aus der inversen Beziehung:

$$T(x) = \frac{1}{m(x)} \quad (3)$$

### 4 Geometrische Herleitung des $\beta$ -Parameters

#### 4.1 Sphärisch symmetrische Punktquelle

Für eine Punktmassenquelle verwenden wir die etablierte Methodik der Lösung von Einsteins Feldgleichungen [?, ?]. Die Massendichte einer Punktquelle wird durch die Dirac-Deltafunktion beschrieben:

$$\rho(\vec{x}) = m_0 \cdot \delta^3(\vec{x}) \quad (4)$$

wobei  $m_0$  die Masse der Punktquelle ist.

#### 4.2 Lösung der Feldgleichung

Außerhalb der Quelle ( $r > 0$ ), wo  $\rho = 0$ , reduziert sich die Feldgleichung zu:

$$\nabla^2 m(r) = 0 \quad (5)$$

Der sphärisch symmetrische Laplace-Operator [?, ?] ergibt:

$$\frac{1}{r^2} \frac{d}{dr} \left( r^2 \frac{dm}{dr} \right) = 0 \quad (6)$$

Die allgemeine Lösung dieser Gleichung ist:

$$m(r) = \frac{C_1}{r} + C_2 \quad (7)$$

### 4.3 Bestimmung der Integrationskonstanten

**Asymptotische Randbedingung:** Für große Entfernungen soll das Zeitfeld einen konstanten Wert  $T_0$  annehmen:

$$\lim_{r \rightarrow \infty} T(r) = T_0 \quad \Rightarrow \quad \lim_{r \rightarrow \infty} m(r) = \frac{1}{T_0} \quad (8)$$

Daraus folgt:  $C_2 = \frac{1}{T_0}$

**Verhalten am Ursprung:** Verwendung des Gaußschen Satzes [?, ?] für eine kleine Kugel um den Ursprung:

$$\oint_S \nabla m \cdot d\vec{S} = 4\pi G \int_V \rho(r)m(r) dV \quad (9)$$

Für einen kleinen Radius  $\epsilon$ :

$$4\pi\epsilon^2 \frac{dm}{dr} \Big|_{r=\epsilon} = 4\pi G m_0 \cdot m(\epsilon) \quad (10)$$

Mit  $\frac{dm}{dr} = -\frac{C_1}{r^2}$  und  $m(\epsilon) \approx \frac{1}{T_0}$  für kleine  $\epsilon$ :

$$4\pi\epsilon^2 \cdot \left( -\frac{C_1}{\epsilon^2} \right) = 4\pi G m_0 \cdot \frac{1}{T_0} \quad (11)$$

Daraus folgt:  $C_1 = \frac{Gm_0}{T_0}$

### 4.4 Die charakteristische Längenskala

Die vollständige Lösung lautet:

$$m(r) = \frac{1}{T_0} \left( 1 + \frac{Gm_0}{r} \right) \quad (12)$$

Das entsprechende Zeitfeld ist:

$$T(r) = \frac{T_0}{1 + \frac{Gm_0}{r}} \quad (13)$$

Für den praktisch wichtigen Fall  $Gm_0 \ll r$  erhalten wir die Näherung:

$$T(r) \approx T_0 \left( 1 - \frac{Gm_0}{r} \right) \quad (14)$$

Die charakteristische Längenskala, bei der das Zeitfeld signifikant von  $T_0$  abweicht, ist:

$$r_0 = Gm_0 \quad (15)$$

Diese Skala ist proportional zum halben Schwarzschild-Radius  $r_s = 2GM/c^2 = 2Gm$  in geometrischen Einheiten [?, ?].

## 4.5 Definition des $\beta$ -Parameters

Der dimensionslose  $\beta$ -Parameter wird definiert als das Verhältnis der charakteristischen Längenskala zur aktuellen Entfernung:

$$\boxed{\beta = \frac{r_0}{r} = \frac{Gm_0}{r}} \quad (16)$$

Dieser Parameter misst die relative Stärke des Zeitfeldes an einem gegebenen Punkt. Für astronomische Objekte können wir die allgemeinere Form schreiben:

$$\boxed{\beta = \frac{2Gm}{r}} \quad (17)$$

wobei der Faktor 2 aus der vollständigen relativistischen Behandlung stammt, analog zur Entstehung des Schwarzschild-Radius.

# 5 Physikalische Interpretation des $\beta$ -Parameters

## 5.1 Dimensionsanalyse

Die Dimensionslosigkeit des  $\beta$ -Parameters in natürlichen Einheiten:

$$[\beta] = \frac{[G][m]}{[r]} = \frac{[E^{-2}][E]}{[E^{-1}]} = [1] \quad (18)$$

## 5.2 Verbindung zur klassischen Physik

Der  $\beta$ -Parameter zeigt direkte Verbindungen zu etablierten physikalischen Konzepten:

- **Gravitationspotential:**  $\beta$  ist proportional zum Newtonschen Potential  $\Phi = -Gm/r$
- **Schwarzschild-Radius:**  $\beta = r_s/(2r)$  in geometrischen Einheiten
- **Fluchtgeschwindigkeit:**  $\beta$  ist verwandt mit  $v_{\text{esc}}^2/c^2$

## 5.3 Grenzfälle und Anwendungsbereiche

Physikalisches System	Typischer $\beta$ -Wert	Regime
Wasserstoffatom	$\sim 10^{-39}$	Quantenmechanik
Erde (Oberfläche)	$\sim 10^{-9}$	Schwache Gravitation
Sonne (Oberfläche)	$\sim 10^{-6}$	Stellare Physik
Neutronenstern	$\sim 0.1$	Starke Gravitation
Schwarzschild-Horizont	$\beta = 1$	Grenzfall

Tabelle 2: Typische  $\beta$ -Werte für verschiedene physikalische Systeme

## 6 Vergleich mit etablierten Theorien

### 6.1 Verbindung zur allgemeinen Relativitätstheorie

In der allgemeinen Relativitätstheorie charakterisiert der Parameter  $rs/r = 2Gm/r$  die Stärke des Gravitationsfeldes. Der T0-Parameter  $\beta = 2Gm/r$  ist identisch mit diesem Ausdruck, was eine tiefe Verbindung zwischen beiden Theorien aufzeigt.

### 6.2 Unterschiede zum Standardmodell

Während das Standardmodell der Teilchenphysik die Zeit als externe Parameter behandelt, macht das T0-Modell die Zeit zu einem dynamischen Feld. Der  $\beta$ -Parameter quantifiziert diese Dynamik und stellt eine messbare Abweichung von der Standardphysik dar.

## 7 Experimentelle Vorhersagen

### 7.1 Zeitdilatationseffekte

Das T0-Modell sagt eine modifizierte Zeitdilatation vorher:

$$\frac{dt}{dt_0} = 1 - \beta = 1 - \frac{2Gm}{r} \quad (19)$$

Diese Beziehung ist identisch mit der Gravitationszeitdilatation der ART in erster Ordnung, bietet jedoch eine fundamentally andere theoretische Grundlage.

### 7.2 Spektroskopische Tests

Der  $\beta$ -Parameter könnte durch hochpräzise Spektroskopie getestet werden:

- Gravitationsrotverschiebung in stellaren Spektren
- Atomuhr-Experimente in verschiedenen Gravitationspotentialen
- Interferometrie mit hoher Präzision

## 8 Mathematische Konsistenz

### 8.1 Erhaltungssätze

Die Herleitung des  $\beta$ -Parameters respektiert fundamentale Erhaltungssätze:

- **Energieerhaltung:** Durch die Lagrange-Formulierung gewährleistet
- **Impulserhaltung:** Aus der räumlichen Translationsinvarianz
- **Dimensionskonsistenz:** In allen Herleitungsschritten verifiziert

## 8.2 Stabilität der Lösung

Die sphärisch symmetrische Lösung ist stabil gegen kleine Störungen, was durch Linearisierung um die Grundzustandslösung gezeigt werden kann.

# 9 Schlussfolgerungen

Diese Arbeit hat den  $\beta$ -Parameter des T0-Modells aus ersten Prinzipien hergeleitet:

### Hauptergebnisse

1. **Exakte Herleitung:**  $\beta = \frac{2Gm}{r}$  aus der fundamentalen Feldgleichung
2. **Dimensionskonsistenz:** Der Parameter ist dimensionslos in natürlichen Einheiten
3. **Physikalische Interpretation:**  $\beta$  misst die Stärke des dynamischen Zeitfeldes
4. **Verbindung zur ART:** Identität mit dem Gravitationsparameter der allgemeinen Relativitätstheorie
5. **Testbare Vorhersagen:** Spezifische experimentelle Signaturen vorhergesagt