

Diplomkolloquium

Über teleparallele Gravitationstheorien

Uwe Münch

24. September 1997

Übersicht:

- Geometrische Größen
- Gravitation als Eichtheorie der Translationen:
Teleparallelismus-Theorien
- Alternative Theorien
 - Rosen-Yilmaz-Metrik
 - Theorie von Kaniel und Itin

Wieso teleparallele Theorien?

[. . .] gravity is that field, which corresponds to a gauge invariance with respect to displacement transformations.

R. P. Feynman

- *Eichpotential* der $3 + 1$ Translationen in Raum und Zeit, die *Kobasis* ϑ^α (4 Kovektoren), und deren *Feldstärke*, die *Torsion* $T^\alpha = D\vartheta^\alpha$, treten explizit im Lagrangian auf
- Einfachere Struktur als Einsteinsche Allgemeine Relativitätstheorie: nur Potential und 1. Ableitungen im Lagrangian

analog zu Quantenfeldtheorien der anderen Wechselwirkungen (elektroschwache und starke Wechselwirkung)

- niederenergetischer Spezialfall einer Theorie mit höherer Symmetrie, der metrisch-affinen Gravitationstheorie.

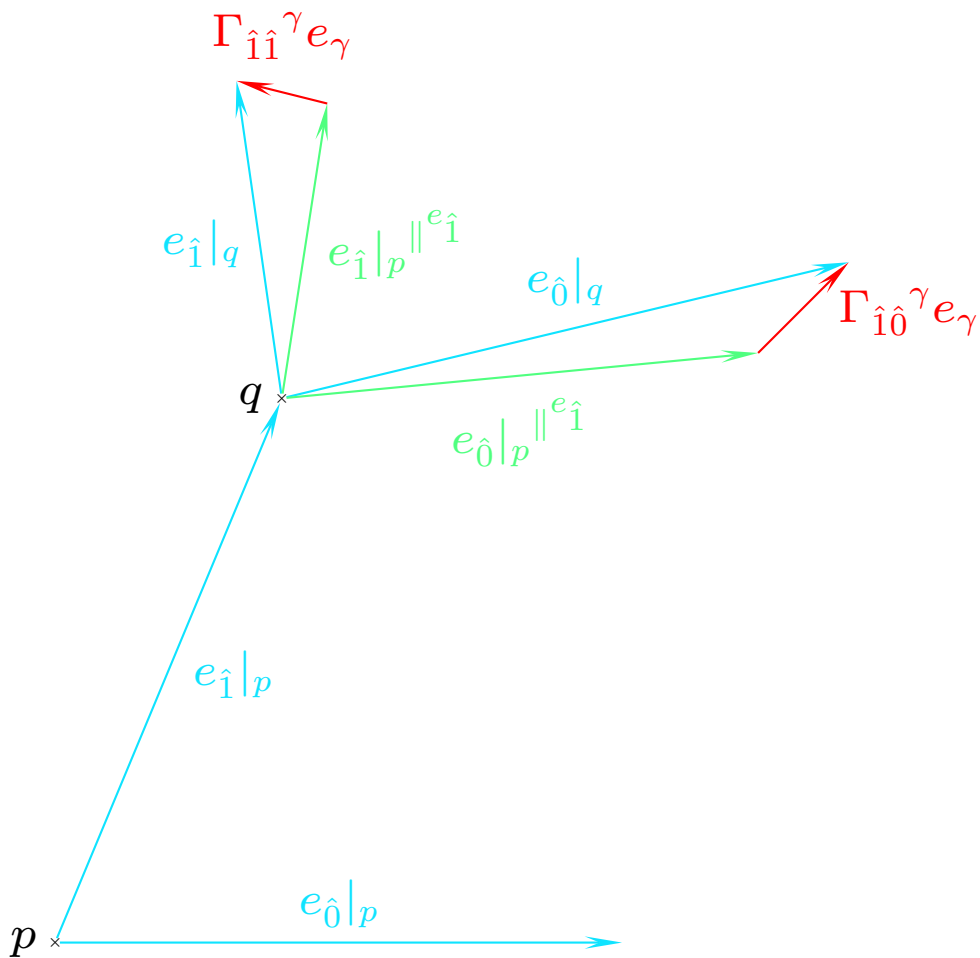
Eichpotential der Lorentz-Transformationen (3 räumliche Drehungen und 3 Boosts): Konnexion Γ_β^α (6 Kovektoren)

Die geometrischen Größen

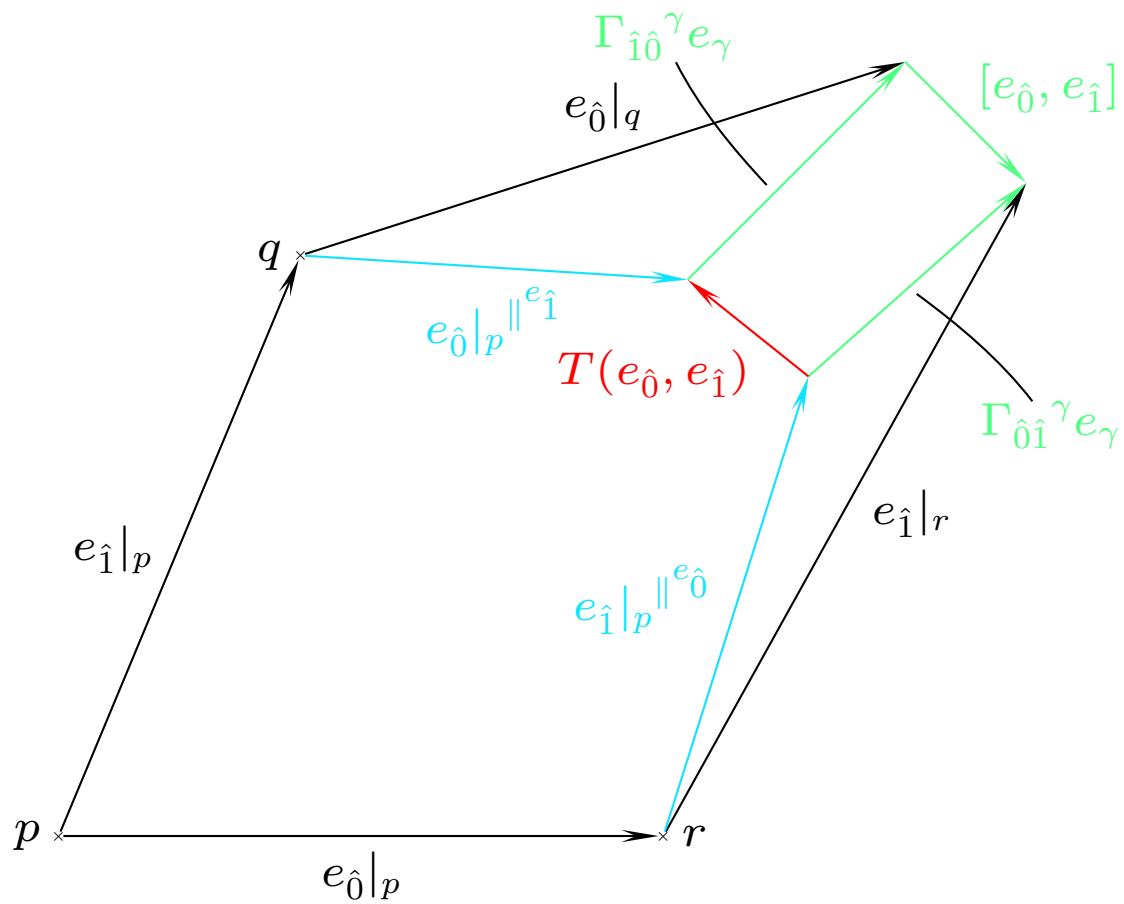
Basis-Vektorfelder e_α und Kobasis ϑ^β dual zueinander:
 $\vartheta^\beta(e_\alpha) = \delta_\alpha^\beta$.

Konnexion Γ_β^α : beschreibt Parallelverschiebung von Vektoren.

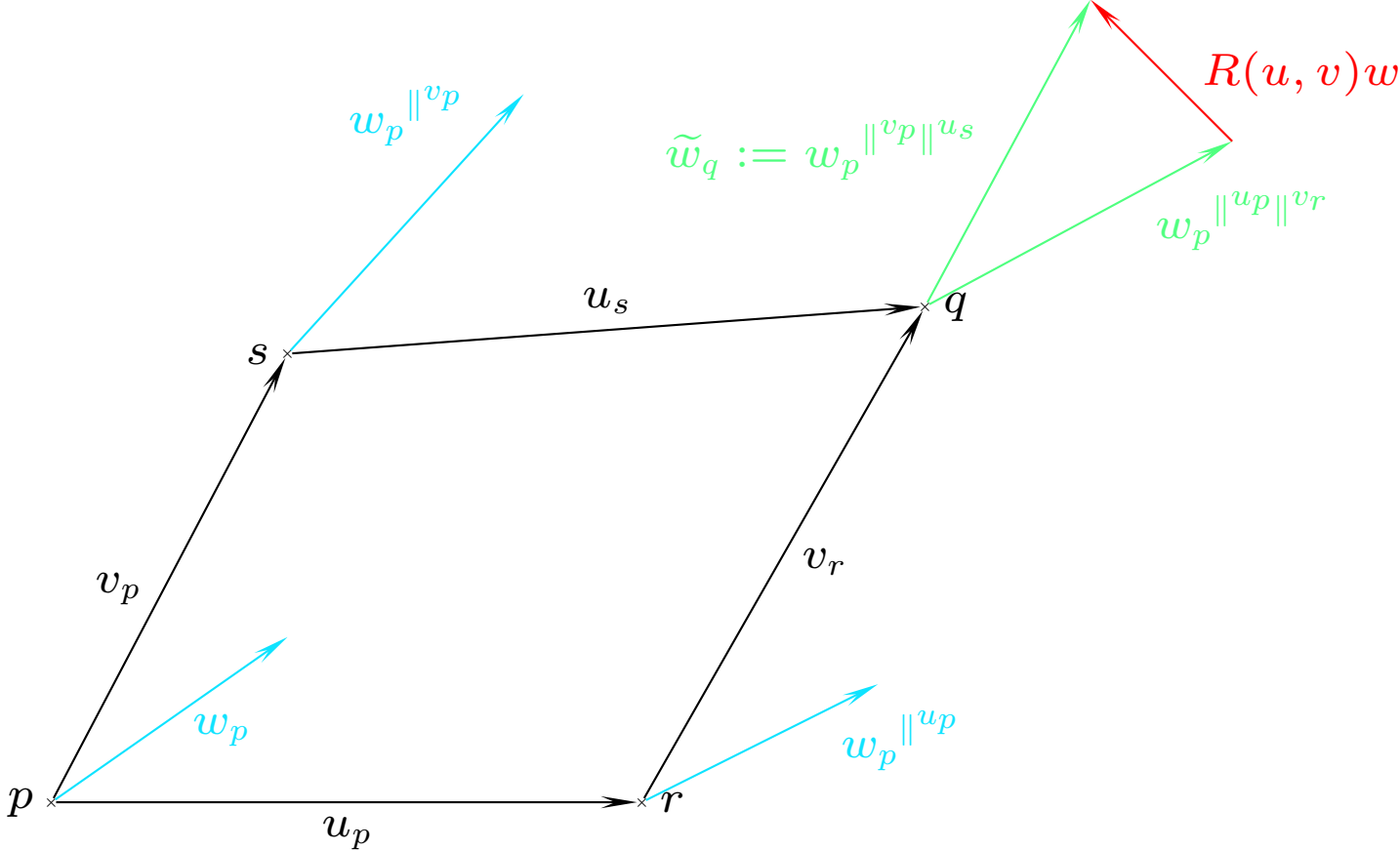
Die folgenden Bilder gelten infinitesimal.



Die Torsion $T^\alpha = D\vartheta^\alpha$: Feldstärke der Verschiebungen



Die Krümmung: Feldstärke der Lorentz-Transformationen



Teleparallelismus

wegunabhängige Parallelverschiebung: Krümmung $R_\alpha{}^\beta = 0$

Lagrangian ($T^\alpha = D\vartheta^\alpha$):

$$L_{\text{GR}\parallel} = V_{\parallel}(\vartheta^\alpha, T^\alpha) + L_{\text{Materie}}(\vartheta^\alpha, \Psi, D\Psi) + R_\alpha{}^\beta \wedge \lambda^\alpha{}_\beta$$

Aufspaltung des Eich-Lagrangian $V_{\parallel} = \frac{1}{2\ell^2} \left(\rho_1 {}^{(1)}V + \rho_2 {}^{(2)}V + \rho_4 {}^{(4)}V \right)$, wobei (nach Rumpf):

$${}^{(1)}V = T^\alpha \wedge {}^*T_\alpha \quad (\text{reiner Yang-Mills Typ}) ,$$

$${}^{(2)}V = \left(T_\alpha \wedge \vartheta^\alpha \right) \wedge {}^* \left(T_\beta \wedge \vartheta^\beta \right) ,$$

$${}^{(4)}V = \left(T_\alpha \wedge \vartheta^\beta \right) \wedge {}^* \left(T_\beta \wedge \vartheta^\alpha \right) .$$

Variation des Lagrangians ergibt Materiefeldgleichung,
Nebenbedingung $R_\alpha{}^\beta = 0$ und Gravitations-Feldgleichung:

$$D \underbrace{\frac{\partial V_{\parallel}}{\partial D\vartheta^\alpha}}_{\text{Erregung}} + \overbrace{\frac{\partial V_{\parallel}}{\partial \vartheta^\alpha}}^{\text{Energie-Impuls des Eichfelds}} = -\Sigma_\alpha := - \underbrace{\frac{\partial L_{\text{Materie}}}{\partial \vartheta^\alpha}}_{\text{Quelle: Energie-Impuls der Materie}} .$$

Konkrete Berechnung der Erregung und des Energie-Impulses
des Eichfelds (allgemeiner Fall, zusätzlich mit unabhängigen
Metrikkomponenten $g_{\alpha\beta}$) mit Regel

$$\begin{aligned} \delta^* \Phi = & {}^* \delta \Phi - {}^* \left(\delta \vartheta^\alpha \wedge (e_\alpha \rfloor \Phi) \right) + \delta \vartheta^\alpha \wedge \left(e_\alpha \rfloor {}^* \Phi \right) \\ & + \left(\vartheta^\alpha \wedge \left(e^\beta \rfloor {}^* \Phi \right) - \frac{1}{2} {}^* \Phi g^{\alpha\beta} \right) \delta g_{\alpha\beta} . \end{aligned}$$

- In Literatur nicht immer korrekt durchgeführt.
- Konkrete Durchführung der Variation erzeugt längere Ausdrücke für die partiellen Ableitungen
- Überprüfung der Ausdrücke durch Einsetzen in Noether-Identitäten.

Einstein-Wahl

Eich-Lagrangian V_{\parallel} des Teleparallelismus für Koeffizientenwahl

$$\rho_1 = 0, \quad \rho_2 = -\frac{1}{2}, \quad \rho_4 = 1.$$

äquivalent zu Einstein-Lagrangian

$$V_{\text{Einstein}} = \frac{1}{2\ell^2} \tilde{R}_{\alpha\beta} \wedge \star (\vartheta^\alpha \wedge \vartheta^\beta) = \frac{1}{2\ell^2} \sqrt{\det(g_{\mu\nu})} R$$

mit $Ric_{\alpha\beta} := \tilde{R}_{\gamma\alpha\beta}{}^\gamma$ und $R := Ric_\alpha{}^\alpha$. Hieraus erhält man die Einsteinsche Feldgleichung:

$$G_{\alpha\beta} := Ric_{\alpha\beta} - \frac{1}{2} g_{\alpha\beta} R = 2\ell^2 T_{\alpha\beta} \quad (\text{Energie-Impuls-Tensor}).$$

Alternative Theorien

Auch Quantisierung des Teleparallelismus noch nicht gelungen.

Problem (u. a.): Raumzeit nur *lokal* wie Minkowski-Raumzeit betrachtbar. In Quantenfeldtheorien aber *ausgedehnte* Wellenfunktionen.

Daher Ansätze:

- *lokales* Äquivalenzprinzip („Einstein-Aufzug“) erweitern,
- gravitative Felder als effektive Felder auf Minkowski-Hintergrund.

Also:

- Wie sieht eine Kobasis ϑ^α aus, die eine Art globales Äquivalenzprinzip erfüllt?
—→ Rosen-Yilmaz-Kobasis
- Bei Variation nach nicht-geometrischen Feldern (z. B. nach elektromagnetischem Potential A) gilt $\delta^* A = {}^* \delta A$.
Eingeschränkte Variationen?
—→ Theorie nach Kaniel und Itin

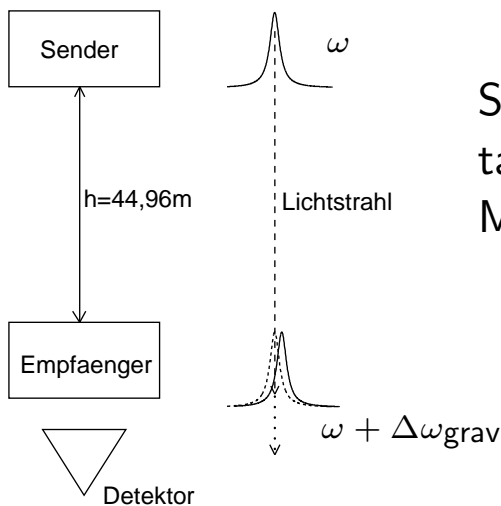
Rosen-Yilmaz-Metrik

Lösungen sind äquivalent darstellbar als *orthogonale Kobasis* oder als *Metrik*.

Die Schwarzschild-Kobasis (Lösung der Teleparallelismus-Theorie mit Einstein-Wahl) führt zur *Schwarzschild-Metrik* (SSM) (in geometrischen Einheiten: $c = 1, G = 1$):

$$\hat{g} = \left(1 - \frac{2m}{r}\right) dt^2 - \frac{1}{1 - \frac{2m}{r}} dr^2 - r^2 \left(d\theta^2 + \sin^2(\theta) d\phi^2\right)$$

Typische
Teilchen-Bahn:



SSM erfüllt lokales ÄP. Z. B. gravitative Rotverschiebung auf Erde mit Masse M :

$$\frac{\Delta\omega_{\text{grav}}}{\omega} = \Delta U_{\text{grav}} = -\frac{M\Delta r}{r^2} .$$

Erweiterung des ÄP: gültig entlang radialer Kurven. Dann Integral bildbar:

$$\int_{r_0}^{\infty} \frac{d\omega}{\omega} = \int_{r_0}^{\infty} dU \quad \xrightarrow{U=-\frac{m}{r}} \quad \frac{\omega(r)}{\omega(\infty)} = \frac{\Delta t(\infty)}{\Delta t(r)} = \exp\left(-\frac{m}{r}\right) .$$

Daher Bedingung an Rosen-Yilmaz-Metrik:

$$g_{\hat{t}\hat{t}} = e^{-\frac{2m}{r}} dt^2 .$$

Zwei mögliche Metriken, die das erweiterte ÄP erfüllen:

$$\begin{aligned} \tilde{g} &= e^{-\frac{2m}{r}} dt^2 - e^{\frac{2m}{r}} dr^2 - r^2 \left(d\theta^2 + \sin^2 \theta d\varphi^2 \right) , \\ g &= e^{-\frac{2m}{r}} dt^2 - e^{\frac{2m}{r}} \left(dr^2 + r^2 d\theta^2 + r^2 \sin^2 \theta d\varphi^2 \right) \quad (\text{Rosen-Yilmaz-Metrik}) . \end{aligned}$$

Näherungen der Metriken: Schwarzschild-Metrik:

$$\hat{g}_{\hat{t}\hat{t}} = 1 - \frac{2m}{r} \quad (\text{exakt}) , \quad \hat{g}_{\hat{r}\hat{r}} = 1 + \frac{2m}{r} + \frac{4m^2}{r^2} + \frac{8m^3}{r^3} + \mathcal{O}\left(\frac{m^4}{r^4}\right) .$$

Metriken, die erweitertes ÄP erfüllen:

Faktoren analog SSM: $\tilde{g}_{\tilde{t}\tilde{t}} = 1 - \frac{2m}{r} + \frac{2m^2}{r^2} - \frac{4m^3}{3r^3} + \mathcal{O}\left(\frac{m^4}{r^4}\right) ,$

$$\tilde{g}_{\tilde{r}\tilde{r}} = 1 + \frac{2m}{r} + \frac{2m^2}{r^2} + \frac{4m^3}{3r^3} + \mathcal{O}\left(\frac{m^4}{r^4}\right) .$$

Isotrope Faktoren (auf Form der SSM transformiert):

$$g_{\hat{t}\hat{t}} = 1 - \frac{2m}{r} + \frac{25m^3}{6r^3} + \mathcal{O}\left(\frac{m^4}{r^4}\right) ,$$

$$g_{\hat{r}\hat{r}} = 1 + \frac{2m}{r} + \frac{5m^2}{r^2} + \frac{9m^3}{r^3} + \mathcal{O}\left(\frac{m^4}{r^4}\right) .$$

Im Rahmen der heutigen Meßgenauigkeit: Keine Abweichungen der Rosen-Yilmaz-Metrik von Schwarzschild-Metrik bei klassischen Tests der Allgemeinen Relativitätstheorie:

u. a. Perihel-Drehung des Merkur und Lichtablenkung an der Sonne korrekt beschrieben.

Zur Theorie von Kaniel und Itin

Lagrangian mit *Koableitung* $d^\dagger := -^*d^*$, nach der Idee von Kaniel und Itin:

$$V_{\text{KI}} = d\vartheta^\alpha \wedge ^*d\vartheta_\alpha + d^\dagger\vartheta^\alpha \wedge ^*d^\dagger\vartheta_\alpha .$$

Eingeschränkte spurfreie Variation: volumenerhaltend:

$$\delta\vartheta^\alpha = \omega_\beta{}^\alpha\vartheta^\beta \quad \text{mit} \quad \omega_\gamma{}^\gamma = 0 .$$

Antisymmetrische Variation: $\delta^* = ^*\delta$, symmetrisch-spurfreie Variation: $\delta^* = -^*\delta$.

Damit Feldgleichung:

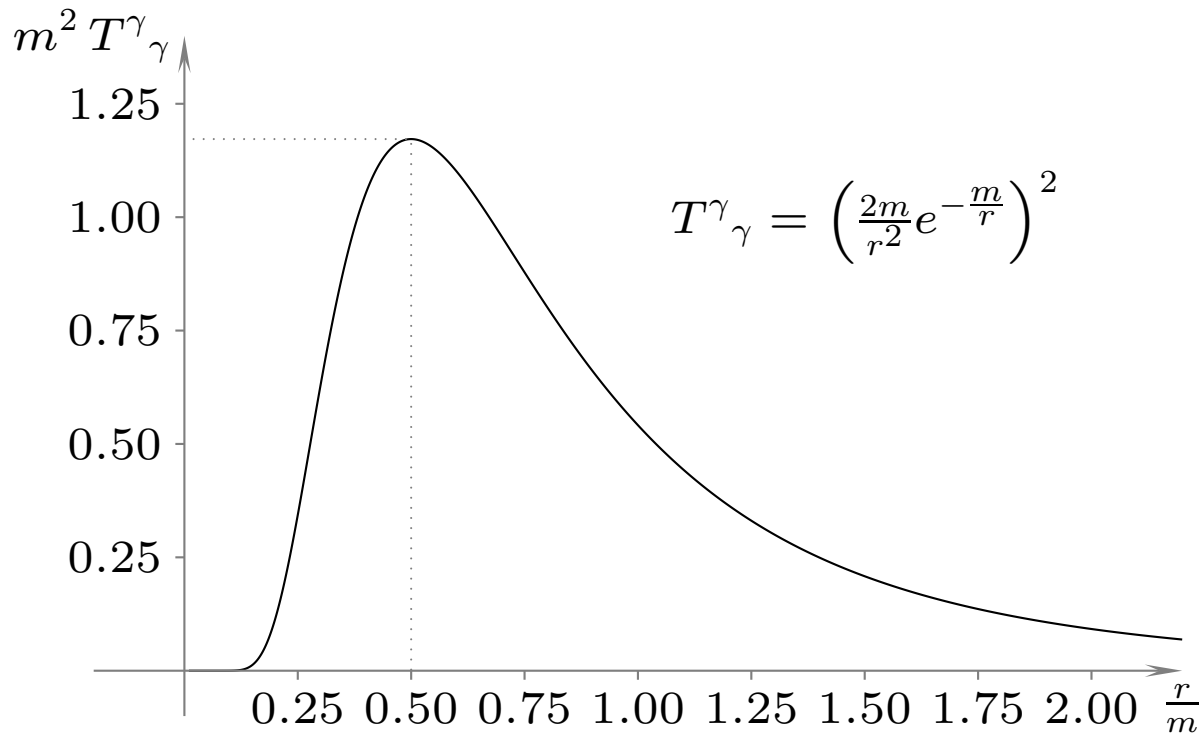
$$-\square^*\vartheta_\alpha = \Sigma_\alpha .$$

Aufspaltung in

$$\begin{aligned} -\square^*\vartheta_\alpha + \frac{1}{4}e_\alpha \lrcorner (\vartheta^\gamma \wedge \square^*\vartheta_\gamma) &= \mathbb{Z}_\alpha \quad (\text{spurfrei}) \\ -\vartheta^\gamma \wedge \square^*\vartheta_\gamma &= \vartheta^\gamma \wedge \Sigma_\gamma \quad (\text{Spur-Anteil}) . \end{aligned}$$

Rosen-Yilmaz-Kobasis ist Lösung dieser Feldgleichungen für

$$\mathbb{Z}_\alpha = 0 \quad \text{und} \quad T^\gamma{}_\gamma := -^*(\vartheta^\gamma \wedge \Sigma_\gamma) = \left(\frac{2m}{r^2} e^{-\frac{m}{r}} \right)^2 .$$



Eigenschaften des Sternmodells:

- Materie des Sterns reicht ins Unendliche, exponentiell abfallend,
- Maximum der Massenverteilung bei $r = \frac{m}{2}$,
- wesentliche Masse des Sterns innerhalb des Schwarzschild-Radius $r_s = 2m$ (klassischer Radius Schwarzer Löcher),

- Gesamtmasse des Sterns:

$$\frac{1}{2} \int_0^{\infty} T^{\gamma}_{\gamma} r^2 dr = \int_0^{\infty} \frac{m^2}{2\pi r^2} e^{-\frac{2m}{r}} dr = m \int_{-\infty}^0 e^x dx = m .$$

Zusammenfassung

- Teleparallelismus als Eichtheorie der Translationen allgemein untersucht,
- geometrische Größen veranschaulicht,
- Verbindung mit Einsteinscher Theorie für spezielle Koeffizienten,
- Rosen-Yilmaz-Metrik erfüllt eine Art globales Äquivalenzprinzip, zur Schwarzschild-Metrik ähnlich,
- Theorie von Kaniel und Itin: eingeschränkte volumenerhaltende Variation, Wellengleichung als Feldgleichung
- Rosen-Yilmaz-Kobasis Lösung des spurfreien Anteils der Feldgleichung, Spur-Anteil liefert benötigte Massenverteilung eines Sterns.