

Calc1

Sven Köppel

koeppel@fias.uni-frankfurt.de

Generation date: Friday 25th October, 2013, 12:44

1 From Density to Metric

1.1 Problem: Mass distribution is wrong!?

Ansatz, mit Plancklänge $L_P = L$ und Masse M , Density ρ :

$$\rho(r) = \frac{M}{2\pi r} \frac{L_P}{(r^2 + L_P^2)^2} \quad (1)$$

This density has two limes

$$\frac{M}{8\pi L_P^3} \xleftarrow{r \simeq L_P} \rho(r) \xrightarrow{r \gg L_P} 0 \quad (2)$$

Man kann daraus eine Massenverteilung ableiten: $\rho = -T_0^0$:

$$\mu(r) = 4\pi \int_0^r dx \, x^2 \rho(x) \quad (3)$$

$$m(r) = 4\pi \int_r^\infty dx \, x^2 (-\rho(x)) \quad (4)$$

Das unbestimmte Integral ist $4\pi \int x^2 \rho(x) dx = -\frac{LM}{L^2 + x^2} + C$, aber die bestimmten Integrale haben die eindeutige Lösung

$$\mu(r) = \frac{Mr^2}{L^2 + r^2} \quad (5)$$

$$m(r) = -\frac{L^2 M}{L^2 + r^2} \quad (6)$$

$$\frac{M}{L} = \mu(r) + m(r) \quad (7)$$

BUT the paper states

$$m(r) = \frac{Mr^2}{L^2 + r^2} = M - \frac{LM}{L^2 + r^2} \quad (8)$$

Which one is right? Equation 8 and 6 only differ by constant: $M + m_6(r) = m_8(r)$.

1.2 Problem: Source of EOS?

On some way this yields to a stress energy tensor

$$T_{\mu\nu} = \text{diag}(-\rho, p_r, p_\perp, p_\perp) \quad (9)$$

Conservation of stress-energy tensor

$$\nabla_\nu T^{\mu\nu} = 0 \quad (10)$$

yields $p_r = -\rho$ and $p_\perp = p_r + \frac{r}{2}\partial_r p_r$, as stated in the paper. Wie kommt man dazu?
This determines $T_{\mu\nu}$ components to

$$T_{00} = T_{11} = -\rho \quad (11)$$

$$T_{11} = T_{22} = -\frac{3}{2}\rho - \frac{2\rho}{r^3 + rL_P} = -\frac{L^2 M (L^2 - 3r^2)}{4\pi r (L^2 + r^2)^3} \quad (12)$$

Siehe weiter unten warum das ein Problem ist.

1.3 Notes

Ist die folgende Formel eine Ab-Initio-Annahme?

$$g_{00} = -\left(1 - \rho \frac{M^2 G}{\pi L_P^2}\right) = -g_{11}^{-1} \quad (13)$$

Griffith-Podolsky leiten mit der inneren Schwarzschildgleichung her:

$$\mu(r) = \int_0^r 4\pi x^2 \rho(x) dx \quad (14)$$

Außerdem ist die Schwarzschild-Lösung SSM

$$ds^2 = \left(1 - \frac{2m}{r}\right) dt^2 \left(1 - \frac{2m}{r}\right)^{-1} dr^2 + r^2 d\Omega^2 \quad (15)$$

Vgl A.S Vaidya Radiating SSM wo $m = m(r)$. Inner Schwarzschild:

$$ds^2 = -\exp(2\Phi(r)) dt^2 + \left(1 - \frac{2\mu(r)}{r}\right)^{-1} dr^2 + r^2 d\Omega^2 \quad (16)$$

Aus Einsteingleichungen folgert man da typischerweise Constraints an $\frac{d\Phi}{dr}$. Ist $\mu(r) = m(r)$? Außerdem haben wir offensichtlich kein isotropes p , wovon inner Schwarzschild immer ausgeht.

Dazu: Adler Razin Seite 262ff

Sowie Inner Schwarzschild S. 290

2 From metric to density and pressure

Isotropic static metric, Standardform (Achtung, Signatur + - - -!)

$$ds^2 = B(r)dt^2 - A(r)dr^2 - r^2 d\Omega^2 \quad (17)$$

Hier: $B(r) = 1 - \frac{2m(r)G}{r} = 1/A(r)$ mit $m(r) = Mr^2/(L^2 + r^2)$, $L = L_P$.
Berechne Inverse Metrik:

$$g_{\mu\nu} = \text{diag}(B, -A, -r^2, -r^2 \sin^2 \theta) \quad (18)$$

$$g^{\mu\nu} = \text{diag}\left(\frac{1}{B}, \frac{-1}{A}, \frac{-1}{r^2}, \frac{-1}{r^2 \sin^2 \theta}\right) = g_{\mu\nu}^{-1} \quad (19)$$

2.1 Kristoffels und Kovariante Ableitung

Berechne damit Kristoffelsymbole:

$$\Gamma_{\lambda\mu}^{\sigma} = \frac{g^{\sigma\nu}}{2} \left(\frac{\partial g_{\mu\nu}}{\partial x^{\lambda}} + \frac{\partial g_{\lambda\nu}}{\partial x^{\mu}} - \frac{\partial g_{\mu\lambda}}{\partial x^{\nu}} \right) \quad (20)$$

Berechne Komponenten (Fließbach ART, S. 134)

$$\Gamma_{01}^0 = \Gamma_{10}^0 = \frac{B'}{2B} = \frac{GM(r^2 - L^2)}{(L^2 + r^2)(r(r - 2GM) + L^2)} \quad (21)$$

$$\Gamma_{00}^1 = \frac{B'}{2A} = \frac{GM(r^2 - L^2)}{A(L^2 + r^2)^2} \quad (22)$$

$$\Gamma_{11}^1 = \frac{A'}{2A} = \frac{GM(L - r)(L + r)}{(L^2 + r^2)(r(r - 2GM) + L^2)} \quad (23)$$

$$\Gamma_{12}^2 = \Gamma_{21}^2 = \frac{1}{r} \quad (24)$$

$$\Gamma_{22}^1 = -\frac{1}{A} \quad (25)$$

$$\Gamma_{33}^1 = -\frac{r \sin^2 \theta}{A} \quad (26)$$

$$\Gamma_{13}^3 = \Gamma_{31}^3 = \frac{1}{r} \quad (27)$$

$$\Gamma_{23}^3 = \Gamma_{32}^3 = \cot \theta \quad (28)$$

$$\Gamma_{33}^2 = -\sin \theta \cos \theta \quad (29)$$

Die anderen Komponenten sind alle 0.

Dies erlaubt nun das Berechnen der kovarianten Ableitung:

$$\nabla_a t^v = \partial_a t^v + \Gamma_{ac}^\mu t^c \quad (30)$$

$$\nabla_a T^{\mu\nu} = \partial_a T^{\mu\nu} + \Gamma_{sa}^\mu T^{sv} + \Gamma_{as}^\nu T^{\mu s} \quad (31)$$

Nun können wir für die Metrik ausrechnen, was die Kontraktion

$$0 = \nabla_\mu T^{\mu\nu} = \partial_\mu T^{\mu\nu} + \Gamma_{s\mu}^\mu T^{s\nu} + \Gamma_{\mu s}^\nu T^{\mu s} \quad (32)$$

bedeutet. Dies ist ein Gleichungssystem mit vier Gleichungen ($0 = 0^\nu$). Mit Ansatz $T^{\mu\nu} = \text{diag}(p_1 := \rho, p_2 := -\rho, p_3, p_4)$ kann man nun mit 4 Gleichungen die zwei Unbekannte $p_3 = p_3(p_1, p_2)$, $p_4 = p_4(p_1, p_2)$ ausdrücken:

$$p_3 = \frac{\frac{GMr(r^2-L^2)\rho(r)}{(L^2+r^2)^2} + \frac{p_r(r)(L^2r(4r-3GM)+r^3(2r-5GM)+2L^4)}{(r(r-2GM)+L^2)^2}}{2r^2} \quad (33)$$

$$p_4 = \frac{\csc^2(\theta) \left(\frac{GMr(r^2-L^2)\rho(r)}{(L^2+r^2)^2} + \frac{p_r(r)(L^2r(4r-3GM)+r^3(2r-5GM)+2L^4)}{(r(r-2GM)+L^2)^2} \right)}{2r^2} \quad (34)$$

BUT Gleichungen 33 und 34 sind unvereinbar mit 12 aus dem Paper, also

$$p_3 = p_4 \neq -\rho(r) - \frac{r}{2}\partial_r\rho(r) \quad !!! \quad (35)$$

Alternativ kann man auch erst mal die Energieerhaltungsgleichungen außen vor lassen und die Einsteingleichungen lösen.

2.2 Ricci-Tensor und Einstein-Gleichungen

Berechne nun Ricci-Tensor $R_{\mu\nu}$

$$R_{\mu\nu} = R_{\mu\rho\nu}^\rho = g^{\kappa\rho} R_{\kappa\mu\rho\nu} \quad (36)$$

$$= \frac{\partial \Gamma_{\mu\rho}^\rho}{\partial x^\nu} - \frac{\partial \Gamma_{\mu\nu}^\rho}{\partial x^\rho} + \Gamma_{\mu\rho}^\sigma \Gamma_{\sigma\nu}^\rho - \Gamma_{\mu\nu}^\sigma \Gamma_{\sigma\rho}^\rho \quad (37)$$

Erhalte hierbei

$$R_{00} = \frac{2GL^2M(L^2 - 3r^2)(r(r - 2GM) + L^2)}{r(L^2 + r^2)^4} \quad (38)$$

$$R_{11} = -\frac{2GM(L^4 - 3L^2r^2)}{r(L^2 + r^2)^2(r(r - 2GM) + L^2)} \quad (39)$$

$$R_{22} = -\frac{4GL^2Mr}{(L^2 + r^2)^2} \quad (40)$$

$$R_{33} = R_{22} \sin^2 \theta \quad (41)$$

$$R_{\mu\nu} = 0 \quad \text{für} \quad \mu \neq \nu \quad (42)$$

Der Ricci-Skalar $R = R^\mu_\mu = g^{\mu\nu} R_{\mu\nu}$ lautet

$$R = -\frac{40GL^2Mr}{(L^2 + r^2)^3} + \frac{24GL^4M}{r(L^2 + r^2)^3} + \frac{18L^2r^2}{(L^2 + r^2)^3} + \frac{6r^4}{(L^2 + r^2)^3} + \frac{6L^6}{r^2(L^2 + r^2)^3} + \frac{18L^4}{(L^2 + r^2)^3} \quad (43)$$

und sieht damit irgendwie falsch aus. Er geht in die Einstein-Gleichungen ein:

$$R_{\mu\nu} - \frac{R}{2}g_{\mu\nu} = -\frac{8\pi G}{c^4}T_{\mu\nu} \quad (44)$$

Wenn wir in gleicher Weise die Energiespur $T = T^\mu_\mu$ definieren, ergibt Kontraktion der Einsteingleichung $-R = -\frac{8\pi G}{c^4}T$ und damit eine andere Schreibweise von Einstein:

$$R_{\mu\nu} = -\frac{8\pi G}{c^4}\left(T_{\mu\nu} - \frac{T}{2}g_{\mu\nu}\right) \quad (45)$$

Wenn ich den Argumentationsweg *Metrik* \rightarrow *Christoffel* \rightarrow *Ricci* \rightarrow *Energieimpuls* wähle, stelle ich 44 nach $T_{\mu\nu}$ um ($c = 1$):

$$T_{\mu\nu} = -\frac{R_{\mu\nu} - \frac{R}{2}g_{\mu\nu}}{8\pi G} \quad (46)$$

Das Ergebnis von 46 ist die Monster-Diagonalmatrix

$$\begin{aligned} T_{00} &= -\frac{5GL^2M^2r^2}{2\pi(L^2 + r^2)^4} + \frac{9GM^2r^4}{4\pi(L^2 + r^2)^4} + \frac{3r^6}{8\pi G(L^2 + r^2)^4} + \frac{3L^2r^4}{2\pi G(L^2 + r^2)^4} + \frac{3L^8}{8\pi Gr^2(L^2 + r^2)^4} + \frac{3L^6}{2\pi G(L^2 + r^2)^4} - \frac{7GL^4M^2}{4\pi(L^2 + r^2)^4} + \frac{9L^4r^2}{4\pi G(L^2 + r^2)^4} - \frac{3Mr^5}{2\pi(L^2 + r^2)^4} - \frac{5L^2Mr^3}{2\pi(L^2 + r^2)^4} + \frac{L^4Mr}{2\pi(L^2 + r^2)^4} \\ T_{11} &= \frac{11GL^2M^2r^2}{2\pi(L^2 + r^2)^2(r(r - 2GM) + L^2)^2} + \frac{9GM^2r^4}{4\pi(L^2 + r^2)^2(r(r - 2GM) + L^2)^2} + \frac{3r^6}{8\pi G(L^2 + r^2)^2(r(r - 2GM) + L^2)^2} - \frac{3Mr^5}{2\pi(L^2 + r^2)^2(r(r - 2GM) + L^2)^2} + \frac{3L^2r^4}{2\pi G(L^2 + r^2)^2(r(r - 2GM) + L^2)^2} \\ T_{22} &= \frac{3r^6 \csc^2(\theta)}{8\pi G(L^2 + r^2)^3} - \frac{3r^6}{4\pi G(L^2 + r^2)^3} + \frac{9L^2r^4 \csc^2(\theta)}{8\pi G(L^2 + r^2)^3} - \frac{9L^2r^4}{4\pi G(L^2 + r^2)^3} + \frac{3L^6 \csc^2(\theta)}{8\pi G(L^2 + r^2)^3} - \frac{3L^6}{4\pi G(L^2 + r^2)^3} + \frac{9L^4r^2 \csc^2(\theta)}{8\pi G(L^2 + r^2)^3} - \frac{9L^4r^2}{4\pi G(L^2 + r^2)^3} + \frac{9L^2Mr^3}{2\pi(L^2 + r^2)^3} + \frac{L^4Mr}{2\pi(L^2 + r^2)^3} \\ T_{33} &= -\frac{3r^6}{8\pi G(L^2 + r^2)^3} - \frac{9L^2r^4}{8\pi G(L^2 + r^2)^3} - \frac{3L^6}{8\pi G(L^2 + r^2)^3} - \frac{9L^4r^2}{8\pi G(L^2 + r^2)^3} - \frac{9L^2Mr^3 \cos(2\theta)}{4\pi(L^2 + r^2)^3} + \frac{9L^2Mr^3}{4\pi(L^2 + r^2)^3} - \frac{L^4Mr \cos(2\theta)}{4\pi(L^2 + r^2)^3} + \frac{L^4Mr}{4\pi(L^2 + r^2)^3} \end{aligned}$$

Das ist garantiert falsch. Warum?

Zum Crosscheck ließe sich mit dem neuen Tensor nochmal $0 = \nabla_\mu T^{\mu\nu}$ berechnen, aber das führt zu nichts neuem brauchbaren (ähnlich wie oben).

3 Hawking Temperature

Normales Vorgehen ist wohl bei SMM-artigen Metriken:

$$\kappa = \frac{1}{2} \frac{\partial C}{\partial r} \Big|_{r=r_+} \rightarrow T_H = \frac{\kappa}{2\pi k_B} = \frac{\kappa}{2\pi} \quad (47)$$

Dabei ist $C(r)$ eigentlich durch den Übergang in Interior/Exterior-Koordinaten gegeben (vgl BH2-Präsentation). Mein erster Ansatz würde einfach einsetzen:

$$C(r) := 1 - \frac{2MLr}{r^2 + L^2} \quad (48)$$

Gemäß dem Paper gilt

$$r_+ = r_h = L^2 \left(M \pm \sqrt{M^2 - M_p^2} \right) \quad (49)$$

Also ist

$$\kappa = \frac{1}{2} \left(\frac{4LMr^3}{(L^2 + r^2)^2} - \frac{4LMr}{L^2 + r^2} \right)_{r=r_h} \quad (50)$$

Setzt man hier

$$M = \frac{1}{2L^2 r_h} (r_h^2 + L^2) \quad (51)$$

aus dem Paper ein, dann bekommt man eine seltsame Hawkin-Temperatur von

$$T_H = -\frac{1}{2\pi} \left(\frac{L}{L^2 + r_+^2} \right) \quad (52)$$

Vergleich mit dem gesuchten Ergebnis:

$$T_{H,\text{Paper}} = \frac{1}{4\pi r_+} \left(1 - \frac{2L^2}{r_+^2 + L^2} \right) \quad (53)$$

WHY does this calculation not lead the correct result?

Back-calculation from $T_{H,\text{Paper}}$:

$$C_{\text{Paper}}(r) = 4\pi \int T_{H,\text{Paper}} dr = \log(abc) \quad (54)$$

Looks like an entry in the SMM inner metric **16**, $ds^2 = -\exp(2\Phi(r)) dt^2 + \dots$ True?