

Modelowanie horyzontów zdarzeń czarnych dziur przy użyciu metryki Schwarzschilda

Rozwiązania analityczne i numeryczne

Aleksandra Niedziela Weronika Jakimowicz

22.01.2024 / Zespołowy Projekt Specjalnościowy

Wydział Matematyki i Informatyki
Uniwersytet Wrocławski

Czym są czarne dziury?

Czarne Dziury Schwarzschilda

Czarna Dziura jako rozmaitość Riemannowska

Proste ścieżki na zakrzywionych powierzchniach

Linie geodezyjne

Koneksja Levi-Civita

Matematyczna podróż do czarnej dziury

Symbole Christoffela

Równanie orbity

Czym są czarne dziury?

Czarne Dziury Schwarzschilda

Czarna Dziura jako różnorodność Riemannowska

Proste ścieżki na zakrzywionych powierzchniach

Linie geodezyjne

Koneksja Levi-Civita

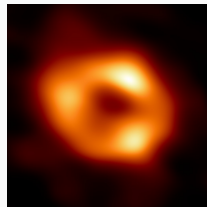
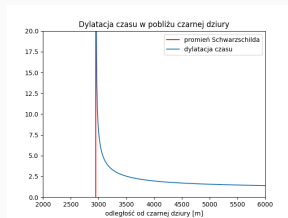
Matematyczna podróż do czarnej dziury

Symbole Christoffela

Równanie orbity

Czarne Dziura Schwarzschilda

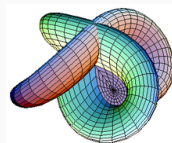
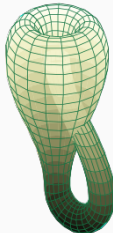
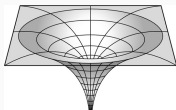
- Wyróżniamy cztery rodzaje czarnych dziur:
 - Schwarzschilda
 - Kerra
 - Reissner–Nordströma
 - Kerra–Newmana
- Są to obiekty o nieskończonej gęstości, tak masywne, że zakrzywią czasoprzestrzeń wokół siebie.
- Powstają podczas śmierci gwiazdy w wybuchu supernowej.
- Czarne dziury są inspiracją dla wielu autorów science fiction - *Interstellar*.



Czarna Dziura jako rozmaićość Riemannowska

Rozmaićość to pojęcie matematyczne opisujące przestrzeń M , która wokół każdego punktu $p \in M$ posiada otwarte otoczenie U_p , które przypomina pewien podzbiór przestrzeni \mathbb{R}^n .

Schwarzschild opisywał czarną dziurę, modelując przestrzeń wokół niej jako rozmaićość różniczkowalną z tensorem metrycznym, czyli rozmaićość Riemannowską.



Metryka Schwarzschilda jest zdefiniowana na podzbiorze $\mathbb{R} \times (0, +\infty) \times S^2$ o sygnaturze $(-, +, +, +)$, który jest standardowo zapisywany jako

$$g = c^2 d\tau^2 = -\frac{r-r_s}{r} \cdot c^2 dt^2 + \left(\frac{r-r_s}{r}\right)^{-1} dr^2 + r^2(d\theta^2 + \sin^2(\theta)d\phi^2)$$

lub w postaci macierzy:

$$g_{\mu,\nu} = \begin{bmatrix} -\frac{1-r_s}{r} \cdot c^2 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \left(\frac{1-r_s}{r}\right)^{-1} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & r^2 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & r^2 \sin^2(\theta) \end{bmatrix},$$

Czym są czarne dziury?

Czarne Dziury Schwarzschilda

Czarna Dziura jako różnorodność Riemannowska

Proste ścieżki na zakrzywionych powierzchniach

Linie geodezyjne

Koneksja Levi-Civita

Matematyczna podróż do czarnej dziury

Symbole Christoffela

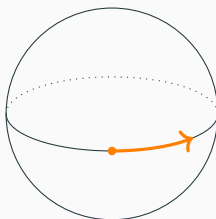
Równanie orbity

Proste ścieżki na zakrzywionych powierzchniach

Foton podróżując po przestrzeni wokół czarnej dziury nie przyspiesza, tzn. druga pochodna krzywej opisującej jego trasę jest stale równa zero.

$$\frac{d^2\gamma}{dt^2} = 0.$$

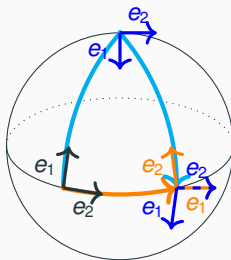
Cząstka będzie szukać najszybszej (najkrótszej) drogi między dwoma punktami - takiej która pochłonię najmniej energii. Na rozmaitości nazywamy ją **linią geodezyją**



Rysunek 2: Cząsteczka poruszająca się po sferze S^2 .

Koneksja Levi-Civita

Wraz z fotonem przesuujemy przestrzeń styczną, jednak powoduje to pewne problemy.



By uzgodnić jak będziemy przesuwać przestrzeń styczną wzdłuż krzywej potrzebne jest użycie koneksji Levi-Civita, dla której definiujemy **symbol Christofela** jako liczby, spełniające równanie:

$$\nabla_j \partial_k = \Gamma_{jk}^l \partial_l.$$

Czym są czarne dziury?

Czarne Dziury Schwarzschilda

Czarna Dziura jako różnorodność Riemannowska

Proste ścieżki na zakrzywionych powierzchniach

Linie geodezyjne

Koneksja Levi-Civita

Matematyczna podróż do czarnej dziury

Symbole Christoffela

Równanie orbity

Zamiast liczyć symbole Christofela wprost z definicji możemy skorzystać z lagrangianu:

$$S = \int L d\lambda$$

Dla metryki Schwarzschilda mamy:

$$S = \int d\tau = \int \frac{d\tau}{d\tau} d\tau = \int \frac{\sqrt{d\tau^2}}{d\tau} d\tau = \int \sqrt{g_{\mu,\nu} \dot{x}^\mu \dot{x}^\nu} d\tau = \int L' d\tau.$$

Korzystamy również z równań Eulera-Lagrange'a

$$\frac{d}{d\tau} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{x}^\mu} \right) = \frac{\partial L}{\partial x^\mu}.$$

Otrzymujemy układ równań:

$$\ddot{t} = -\frac{1}{r(r-1)}\dot{r}\dot{t}$$

$$\ddot{r} = -\frac{r-1}{2r^3}\dot{t}^2 + \frac{1}{2r(r-1)}\dot{r}^2 + (r-1)\dot{\theta}^2 + (r-1)\sin^2\theta\dot{\phi}^2$$

$$\ddot{\theta} = \sin\theta\cos\theta\dot{\phi}^2 - \frac{2}{r}\dot{r}\dot{\theta}$$

$$\ddot{\phi} = -\frac{2}{r}\dot{r}\dot{\phi} - 2\frac{\cos\theta}{\sin\theta}\dot{\phi}\dot{\theta}$$

Z których wyliczamy symbole Christofela:

$$\Gamma_{t,r}^t = \frac{1}{2r(r-1)}$$

$$\Gamma_{t,t}^r = \frac{r-1}{2r^3}$$

$$\Gamma_{r,r}^r = -\frac{1}{2r(r-1)}$$

$$\Gamma_{\phi,\phi}^r = -(r-1)$$

$$\Gamma_{r,\phi}^\phi = \frac{1}{r}$$

Korzystamy jeszcze raz z równań Eulera-Lagrange'a, dostajemy

$$\frac{d}{d\tau}(2r^2\dot{\phi}) = 0$$

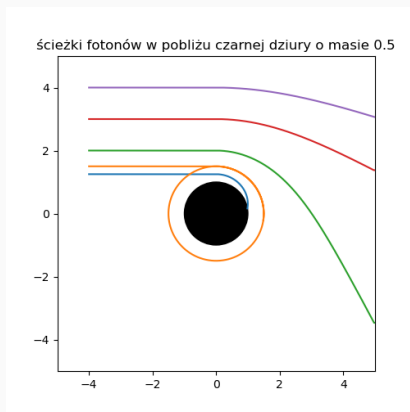
$$\frac{d}{d\tau}\left(2\frac{r-1}{r}\dot{t}\right) = 0$$

Dzięki temu możemy wyliczyć równanie orbity:

$$\left(\frac{du}{d\phi}\right)^2 = \frac{1}{b^2} - u^2 + u^3 \quad (1)$$

$$u'' = u\left(\frac{3}{2}u - 1\right) \quad (2)$$

Rozwiązując równanie orbity dzięki funkcji `odeint` z biblioteki `scipy` języka Python otrzymujemy:



Rysunek 3: Ścieżki fotonów w pobliżu czarnej dziury o masie $M = \frac{1}{2}$ i promieniu Schwarzschilda $r_s = 1$ ($c = 1 = G$) uzyskane przy pomocy języka Python.