

W teorii względności podstawowym obiektem matematycznym charakteryzującym geometryczne własności czasoprzestrzeni jest tzw. interwał czasoprzestrzenny, opisujący różniczkową odległość pomiędzy dwoma punktami (zdarzeniami) w czasoprzestrzeni. W STW, gdzie obowiązuje geometria (pseudo) euklidesowa i we współrzędnych kartezjańskich ma on znaną prostą postać:

$$ds^2 = (dx^0)^2 - (dx^1)^2 - (dx^2)^2 - (dx^3)^2 \quad (1)$$

gdzie $x^0 = ct$.

Ogólniej interwał można zapisać w postaci sumy:

$$ds^2 = \sum_{i,j=0}^3 g_{ij} dx^i dx^j \quad (2)$$

Dla wzoru (1) współczynniki g_{ij} układają się w macierz:

$$g_{ij} = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{bmatrix} \quad (3)$$

Gdy (czaso)przestrzeń jest euklidesowa, lecz wybierzemy w niej współrzędne krzywoliniowe (np. sferyczne), to macierz współczynników g_{ij} może mieć bardziej złożone wyraży na przekątnej, jednak zawsze da się ją przetransformować do postaci (3), wracając do współrzędnych kartezjańskich.

Gdy czasoprzestrzeń staje się nieeuklidesowa, to macierz $[g_{ij}]$ będzie zawierała na ogół jakieś złożone wyrażenia (również pozadiagonalne), będące funkcjami współrzędnych czasoprzestrzennych i nie da się jej doprowadzić do postaci (3) żadną transformacją. Tak więc współczynniki g_{ij} , zwane **tensorem metrycznym**, zawierają podstawową informację o własnościach geometrycznych (czaso)przestrzeni. Własności te na mocy zasady równoważności zależą od rozkładu masy (energii). Ilościowo opisują to właśnie **einsteinowskie równania pola**, które symbolicznie zapisuje się:

$$G_{ij} = \kappa T_{ij} \quad i, j = 0, 1, 2, 3 \quad (4)$$

Lewa i prawa strona tych równań są tensorami. Lewa strona równań, $G_{i,j}$, to dość skomplikowane funkcje składowych g_{ij} oraz ich pierwszych i drugich pochodnych. Prawa strona zaś, T_{ij} , to wielkości opisujące rozkład mas (energii i pędu) będących źródłem grawitacji. Tak więc rozwiązywanie problemów w OTW sprowadza się do tego, że zadajemy jakiś rozkład masy w przestrzeni (prawą stronę układu równań Einsteina) i poszukujemy pola grawitacyjnego - czyli geometrii czasoprzestrzeni

(składowych g_{ij}), będącej skutkiem tego rozkładu mas. Ponieważ macierz $[g_{ij}]$ (4 x 4) jest symetryczna ($g_{ij} = g_{ji}$), mamy 10 niezależnych składowych. Równania Einsteina to w najogólniejszym przypadku układ 10 równań różniczkowych (częstkowych) drugiego rzędu, który rozwiązywać trzeba ze względu na niewiadome składniki g_{ij} . Jest to bardzo skomplikowany układ równań, więc jego analityczne rozwiązania udało się znaleźć dla kilku najprostszych sytuacji. Jedną z nich jest opis statycznego pola grawitacyjnego wokół masy kulistej (tzw. rozwiązanie Schwarzschilda). W tym przypadku ze względu na symetrię sferyczną problemu istotna jest tylko zależność geometrii od współrzędnej radialnej r zaś z całego układu równań istotne pozostają tylko dwa z nich. Rozwiązanie to przewiduje m.in. istnienie **czarnych dziur**.

Drugim przypadkiem rozwiązany analitycznie jest sytuacja, gdy cała przestrzeń jest jednorodnie wypełniona materią o równej gęstości ρ . Tu również ze względu na dużą prostotę zagadnienia istotne pozostają dwa równania z całego układu. Są to podstawowe równania kosmologiczne opisujące geometrię czasoprzestrzeni Wszechświata i jej ewolucję w czasie.