

Einstein, A.

Einheitliche Feldtheorie von Gravitation und Elektrizität. (German) JFM 51.0704.06
Sitzungsberichte Akad. Berlin 1925, 414-419 (1925).

Ein affiner (asymmetrischer) Zusammenhang $\Gamma_{\alpha\beta}^{\mu}$ der von ihm abgeleitete (verjüngte) Riemannsche Tensor $R_{\mu\nu}$ und eine unabhängig von beiden eingeführte kontravariante Tensordichte $\mathfrak{g}^{\mu\nu}$ bestimmen in einem vierdimensionalen Kontinuum die skalare Dichte $\mathfrak{H} = \mathfrak{g}^{\mu\nu} R_{\mu\nu}$ und die Integralinvariante

$$\mathfrak{J} = \int \cdots \int \mathfrak{H} dx_1 dx_2 dx_3 dx_4.$$

Ihre Variationsableitungen nach $\mathfrak{g}^{\mu\nu}$ und $\Gamma_{\mu\nu}^{\alpha}$ führen auf das System

$$\begin{aligned} -\frac{\partial g_{\mu\nu}}{\partial x_{\alpha}} + g_{\sigma\nu} \Gamma_{\mu\alpha}^{\sigma} + g_{\mu\sigma} \Gamma_{\alpha\nu}^{\sigma} + g_{\mu\nu} \Phi_{\alpha} + g_{\mu\alpha} \Phi_{\nu} &= 0, \\ \frac{\partial \mathfrak{g}^{\nu\alpha}}{\partial x_{\alpha}} \frac{\partial \mathfrak{g}^{\alpha\nu}}{\partial x_{\alpha}} = 0, \quad -\frac{\partial \Gamma_{\mu\nu}^{\alpha}}{\partial x_{\alpha}} + \Gamma_{\mu\beta}^{\alpha} \Gamma_{\alpha\nu}^{\beta} + \frac{\partial \Gamma_{\mu\alpha}^{\alpha}}{\partial x_{\nu}} \Gamma_{\mu\nu}^{\alpha} \Gamma_{\alpha\beta}^{\beta} &= 0, \end{aligned}$$

wo $g_{\mu\nu}$ und Φ_{τ} kovariante Tensoren sind ($\mathfrak{g}_{\mu\nu} = \frac{g_{\mu\nu}}{\sqrt{-g}}$) = $g_{\mu\nu} \sqrt{-g}$. Der kovariante Vektor Φ_{τ} verschwindet, wenn $g_{\mu\nu}$ und $\Gamma_{\mu\nu}^{\alpha}$ symmetrisch vorausgesetzt werden, womit man unmittelbar zum Gesetz des reinen Gravitationsfeldes gelangt. Ebenso folgt aus den Systemgleichungen die Symmetrie der $\Gamma_{\mu\nu}^{\alpha}$, wenn die $g_{\mu\nu}$ symmetrisch angenommen werden, das Gravitationsgesetz aber nur, wenn noch $\Phi_{\tau} = 0$ postuliert wird. Aus dem letzten Grunde hält Verf. auch für den Fall allgemeiner $g_{\mu\nu}$ an der Forderung $\Phi_{\tau} = 0$ fest. Der Ansatz in erster Näherung

$$g_{\mu\nu} = -\delta_{\mu\nu} + \gamma_{\mu\nu} + \Phi_{\mu\nu}$$

mit symmetrischen ($\gamma_{\mu\nu}$) bzw. schiefsymmetrischen ($\Phi_{\mu\nu}$), Größen, welche gegenüber $\delta_{\mu\nu}$ unendlichklein von erster Ordnung sind, führt (mit Beschränkung auf diese Ordnung!) auf das System von Gleichungen

$$\begin{aligned} \frac{\partial \Phi_{\mu\nu}}{\partial x^{\nu}} &= 0, \\ -\frac{\partial^2 \gamma_{\mu\nu}}{\partial x_{\alpha}^2} + \frac{\partial^2 \gamma_{\mu\alpha}}{\partial x_{\nu} \partial x_{\alpha}} + \frac{\partial^2 \gamma_{\nu\alpha}}{\partial x_{\mu} \partial x_{\alpha}} - \frac{\partial^2 \gamma_{\alpha\alpha}}{\partial x_{\mu} \partial x_{\nu}} &= 0, \\ \frac{\partial^2 \Phi_{\mu\nu}}{\partial x_{\alpha}^2} &= 0, \end{aligned}$$

deren erste und letzte im wesentlichen mit den Maxwell'schen Gleichungen des leeren Raumes identisch sind. Um die zeitliche Symmetrie der elektromagnetischen Vorgänge zu wahren, ordnet Verf. Φ_{23} , Φ_{31} , Φ_{12} dem elektrischen, Φ_{14} , Φ_{24} , Φ_{34} dem magnetischen Feldvektor zu.

Reviewer: Pinl, M., Dr. (Berlin)

Cited in 18 Documents