

General Relativity

update: 2017 Oct. 23, author: Sho K. NAKAMURA

[?] クリストッフェル記号の計算

等価原理より、必ず局所慣性系 \bar{x} に移ることができるので、

$$\partial_\mu \mathbf{e}_\nu = \partial_\mu \left(\frac{\partial \bar{x}^\alpha}{\partial x^\nu} \bar{\mathbf{e}}_\alpha \right) = \frac{\partial^2 \bar{x}^\alpha}{\partial x^\mu \partial x^\nu} \bar{\mathbf{e}}_\alpha + \frac{\partial \bar{x}^\alpha}{\partial x^\nu} \frac{\partial \bar{\mathbf{e}}_\alpha}{\partial x^\mu} = \frac{\partial^2 \bar{x}^\alpha}{\partial x^\mu \partial x^\nu} \bar{\mathbf{e}}_\alpha + \frac{\partial \bar{x}^\alpha}{\partial x^\nu} \frac{\partial \bar{x}^\beta}{\partial x^\mu} \underbrace{\frac{\partial \bar{\mathbf{e}}_\alpha}{\partial \bar{x}^\beta}}_{=0} = \frac{\partial^2 \bar{x}^\alpha}{\partial x^\mu \partial x^\nu} \bar{\mathbf{e}}_\alpha = \partial_\nu \left(\frac{\partial \bar{x}^\alpha}{\partial x^\mu} \bar{\mathbf{e}}_\alpha \right) = \partial_\nu \mathbf{e}_\mu \quad (1)$$

途中、局所慣性系では $\frac{\partial \bar{\mathbf{e}}}{\partial \bar{x}} = 0$ となることを用いた。これは例えばデカルト座標系ではどこでも単位ベクトル \mathbf{e}_x の向き・長さが変化しないことを考えれば想像できるだろう。

$$\partial_\mu \mathbf{e}_\nu = \Gamma_{\mu\nu}^\alpha \mathbf{e}_\alpha = \partial_\nu \mathbf{e}_\mu = \Gamma_{\nu\mu}^\alpha \mathbf{e}_\alpha \implies \Gamma_{\mu\nu}^\alpha = \Gamma_{\nu\mu}^\alpha \quad (2)$$

が導ける。

$$\partial_\alpha g_{\mu\nu} = \partial_\alpha (\mathbf{e}_\mu \cdot \mathbf{e}_\nu) = (\partial_\alpha \mathbf{e}_\mu) \cdot \mathbf{e}_\nu + \mathbf{e}_\mu \cdot (\partial_\alpha \mathbf{e}_\nu) = \Gamma_{\alpha\mu}^\beta \mathbf{e}_\beta \cdot \mathbf{e}_\nu + \Gamma_{\alpha\nu}^\beta \mathbf{e}_\beta \cdot \mathbf{e}_\mu = \Gamma_{\alpha\mu}^\beta g_{\beta\nu} + \Gamma_{\alpha\nu}^\beta g_{\beta\mu} \quad (3)$$

$$\therefore \partial_\alpha g_{\mu\nu} = \Gamma_{\alpha\mu}^\beta g_{\beta\nu} + \Gamma_{\alpha\nu}^\beta g_{\beta\mu} \quad (4)$$

サイクリックに α, μ, ν を入れ替えて

$$\partial_\mu g_{\nu\alpha} = \Gamma_{\mu\nu}^\beta g_{\beta\alpha} + \Gamma_{\mu\alpha}^\beta g_{\beta\nu} \partial_\mu g_{\nu\alpha} = \Gamma_{\mu\nu}^\beta g_{\beta\alpha} + \Gamma_{\mu\alpha}^\beta g_{\beta\nu} \quad (5)$$

サイクリックに α, μ, ν を入れ替えかつ両辺にマイナスをつけると

$$-\partial_\nu g_{\alpha\mu} = -\Gamma_{\nu\alpha}^\beta g_{\beta\mu} - \Gamma_{\nu\mu}^\beta g_{\beta\alpha} = -\Gamma_{\alpha\nu}^\beta g_{\beta\mu} - \Gamma_{\mu\nu}^\beta g_{\beta\alpha} \quad (6)$$

三つの式を足し合わせて逆行列をかけることで

$$\partial_\alpha g_{\mu\nu} + \partial_\mu g_{\nu\alpha} - \partial_\nu g_{\alpha\mu} = 2\Gamma_{\alpha\mu}^\beta g_{\beta\nu} \implies \Gamma_{\alpha\mu}^\beta \underbrace{g_{\beta\nu} g^{\nu\gamma}}_{\delta_\beta^\gamma} = \Gamma_{\alpha\mu}^\gamma = \frac{1}{2} g^{\nu\gamma} (\partial_\alpha g_{\mu\nu} + \partial_\mu g_{\nu\alpha} - \partial_\nu g_{\alpha\mu}) \quad (7)$$

を得る。

局所慣性系では、計量テンソルはミンコフスキーメトリックに等しいので、この式からクリストッフェル記号は0である。