

§6.10 一般的な命題

命題 6.10.1 N 次元空間 (x^i) に計量 g_{ij} が与えられている。 f^{ij} を (x^i) 上の $(2,0)$ 次交代テンソルとすると、等式

$$\partial_i(\sqrt{g} {}^g\nabla_p f^{ip}) = 0$$

が成り立つ。ここで ${}^g\nabla_p$ は計量 g_{ij} の *Christoffel* の記号による共変微分とする。

(証明) $c^i = {}^g\nabla_p f^{ip}$ とおく。

$$\partial_i(\sqrt{g}c^i) = (\partial_i\sqrt{g})c^i + \sqrt{g}\partial_i c^i$$

である。右辺の各々の項を計算すると、

$$(\partial_i\sqrt{g})c^i = \partial_i\sqrt{g}(\partial_p f^{ip} + {}^g\Gamma_{pr}^p f^{ir})$$

命題 1.7.6 によれば、

$${}^g\Gamma_{pr}^p = \partial_r \log \sqrt{g}$$

であるから、上式は

$$(\partial_i\sqrt{g})c^i = (\partial_i\sqrt{g})\partial_p f^{ip} + (\partial_i\sqrt{g})(\partial_r \log \sqrt{g})f^{ir}$$

この式の第2項は、

$$= (\partial_i\sqrt{g})\frac{1}{\sqrt{g}}(\partial_r\sqrt{g})f^{ir} = 0$$

よって、

$$(\partial_i\sqrt{g})c^i = (\partial_i\sqrt{g})\partial_p f^{ip} \quad (1)$$

一方で、

$$c_i = \partial_p f^{ip} + {}^g\Gamma_{pr}^p f^{ir}$$

より、

$$\partial_i c^i = \partial_i \partial_p f^{ip} + \partial_i ({}^g\Gamma_{pr}^p f^{ir})$$

この右辺の第1項は0であるから、

$$\partial_i c^i = \partial_i (\partial_r \log \sqrt{g} f^{ir})$$

2

$$= (\partial_i \partial_r \log \sqrt{g}) f^{ir} + (\partial_r \log \sqrt{g}) \partial_i f^{ir}$$

この式の第1項は0であるから、

$$\begin{aligned} \sqrt{g} \partial_i c^i &= \sqrt{g} (\partial_r \log \sqrt{g}) \partial_i f^{ir} = (\partial_r \sqrt{g}) \partial_i f^{ir} \\ &= -(\partial_i \sqrt{g}) \partial_p f^{ip} \quad (2) \end{aligned}$$

(1) と (2) より結果を得る。(終)

命題 6.10.2 N 次元空間 (x^i) に計量 g_{ij} が与えられている。 g_{ij} 関係の変分について、

$$\delta g^{ij} = -g^{ik} g^{jl} \delta g_{kl} \quad (1)$$

$$\delta g = g g^{ij} \delta g_{ij} \quad (2)$$

が成り立つ。

(証明) まず、(1) は $g^{ik} g_{kl} = \delta_l^i$ より、

$$(\delta g^{ik}) g_{kl} + g^{ik} \delta g_{kl} = 0$$

この両辺に g^{jl} をほどこすと、

$$(\delta g^{ik}) g_{kl} g^{jl} + g^{ik} g^{jl} \delta g_{kl} = 0$$

これより、結果を得る。

次に、(2) は命題 1.7.6 の最初の部分と同様の方法で、得ることができる。(終)

命題 6.10.3 この命題はかつて数学者の *Hilbert* が導いたものだと思うが、確認のためもあって、ここに計算の詳細を記述する。

N 次元空間 (x^i) に計量 g_{ij} が与えられている。 ${}^g R$ を g_{ij} によるスカラー曲率とすると、 ${}^g R \sqrt{g}$ に変分 δg_{ij} をほどこすと、

$$\begin{aligned} \delta({}^g R \sqrt{g}) &= -\sqrt{g} ({}^g R^{ij} - \frac{1}{2} {}^g R g^{ij}) \delta g_{ij} \\ &\quad + \partial_i \{ \sqrt{g} (g^{pr} \delta {}^g \Gamma_{pr}^i - g^{ip} \delta {}^g \Gamma_{rp}^r) \} \end{aligned}$$

となる。この式の第2項はある式 P^i によって $\partial_i P^i$ と書けるが、この形の式をここでは除去項と呼んで、第1項と区別する。

ここで、計量 g_{ij} による曲率を次のように定義している。

$$\begin{aligned} {}^g R_{jkl}^i &= \partial_j {}^g \Gamma_{kl}^i - \partial_k {}^g \Gamma_{lj}^i + {}^g \Gamma_{jp}^i {}^g \Gamma_{kl}^p - {}^g \Gamma_{kp}^i {}^g \Gamma_{lj}^p \\ {}^g R_{ij} &= {}^g R_{pij}^p, \quad {}^g R^{ij} = g^{ip} g^{jr} {}^g R_{pr}, \quad {}^g R = g^{pr} {}^g R_{pr} \end{aligned}$$

ここで、 $g = \det(g_{ij})$ としている。 ${}^g R_{ij} = {}^g R_{ji}$ が成り立つ。

(証明)

$${}^g R \sqrt{g} = \sqrt{g} g^{ij} (\partial_k {}^g \Gamma_{ij}^k - \partial_i {}^g \Gamma_{kj}^k) + \sqrt{g} g^{ij} ({}^g \Gamma_{kl}^k {}^g \Gamma_{ij}^l - {}^g \Gamma_{il}^k {}^g \Gamma_{kj}^l)$$

ここで、 $\bar{g}^{ij} = \sqrt{g} g^{ij}$ とおくと、この右辺第1項は、

$$= \partial_k (\bar{g}^{ij} {}^g \Gamma_{ij}^k) - \partial_i (\bar{g}^{ij} {}^g \Gamma_{kj}^k) - \partial_k \bar{g}^{ij} {}^g \Gamma_{ij}^k + \partial_i \bar{g}^{ij} {}^g \Gamma_{kj}^k$$

となる。この式の第1項、第2項は除去項になるから、最後にまとめて処理することにして、一時的に除外する。そうすると、変分の対象として、

$$L_1 = \sqrt{g} g^{ij} ({}^g \Gamma_{kl}^k {}^g \Gamma_{ij}^l - {}^g \Gamma_{il}^k {}^g \Gamma_{kj}^l) - \partial_k \bar{g}^{ij} {}^g \Gamma_{ij}^k + \partial_i \bar{g}^{ij} {}^g \Gamma_{kj}^k$$

を考えればよい。

L_1 を次の各項を独立変数とする関数とみて、この各項で偏微分すると、

$${}^g \Gamma_{jk}^i, \quad g^{ij}, \quad g, \quad \partial_k g^{ij}, \quad \partial_i \sqrt{g}$$

まず ${}^g \Gamma_{jk}^i$ の偏微分は、

$$\begin{aligned} \frac{\partial L_1}{\partial {}^g \Gamma_{tu}^s} &= \bar{g}^{ij} \delta_s^k \delta_t^k \delta_u^l {}^g \Gamma_{ij}^l + \bar{g}^{ij} {}^g \Gamma_{kl}^k \delta_s^l \delta_t^i \delta_u^j - \bar{g}^{ij} \delta_s^k \delta_t^i \delta_u^l {}^g \Gamma_{kj}^l \\ &\quad - \bar{g}^{ij} {}^g \Gamma_{il}^k \delta_s^l \delta_t^k \delta_u^j - \partial_k \bar{g}^{ij} \delta_s^k \delta_t^i \delta_u^j + \partial_i \bar{g}^{ij} \delta_s^k \delta_t^k \delta_u^j \\ &= \bar{g}^{ij} \delta_s^t {}^g \Gamma_{ij}^u + \bar{g}^{tu} {}^g \Gamma_{ks}^k - \bar{g}^{tj} {}^g \Gamma_{sj}^u - \bar{g}^{iu} {}^g \Gamma_{is}^t \\ &\quad - \partial_s \sqrt{g} g^{tu} - \sqrt{g} \partial_s g^{tu} + \partial_i \sqrt{g} g^{iu} \delta_s^t + \sqrt{g} \partial_i g^{iu} \delta_s^t \\ &= -\sqrt{g} (\partial_s g^{tu} + g^{tj} {}^g \Gamma_{sj}^u + g^{iu} {}^g \Gamma_{is}^t) + \sqrt{g} \delta_s^t (\partial_i g^{iu} + g^{ij} {}^g \Gamma_{ij}^u) \\ &\quad + \sqrt{g} g^{tu} {}^g \Gamma_{ks}^k + \partial_i \sqrt{g} g^{iu} \delta_s^t - \partial_s \sqrt{g} g^{tu} \\ &= -\sqrt{g} (\partial_s g^{tu} + {}^g \Gamma_{sp}^u g^{pt} + {}^g \Gamma_{sp}^t g^{pu}) + \sqrt{g} \delta_s^t (\partial_i g^{iu} + {}^g \Gamma_{ij}^u g^{ij} + {}^g \Gamma_{ip}^i g^{pu}) \\ &\quad - \sqrt{g} {}^g \Gamma_{ip}^i g^{pu} \delta_s^t + \sqrt{g} g^{tu} {}^g \Gamma_{ks}^k + \sqrt{g} {}^g \Gamma_{pi}^p g^{iu} \delta_s^t - \sqrt{g} {}^g \Gamma_{ps}^p g^{tu} \end{aligned}$$

ここで、最後の2つの項に命題 1.7.6 の

$$\partial_i \sqrt{g} = \sqrt{g} {}^g \Gamma_{pi}^p$$

を使った。

この第1項の () 内は ${}^g\nabla_s g^{tu} = 0$ 、第2項の () 内は ${}^g\nabla_i g^{iu} = 0$ 、また、第3項から第6項までも互いに打ち消しあって 0 となる。すなわち、

$$\frac{\partial L_1}{\partial {}^g\Gamma_{tu}^s} = 0$$

さて、次のために L_1 の \bar{g}^{ij} を元に戻して、

$$\begin{aligned} L_1 = & \sqrt{g} g^{ij} ({}^g\Gamma_{kl}^k {}^g\Gamma_{ij}^l - {}^g\Gamma_{il}^k {}^g\Gamma_{kj}^l) - \partial_k \sqrt{g} g^{ij} {}^g\Gamma_{ij}^k - \sqrt{g} \partial_k g^{ij} {}^g\Gamma_{ij}^k \\ & + \partial_i \sqrt{g} g^{ij} {}^g\Gamma_{kj}^k + \sqrt{g} \partial_i g^{ij} {}^g\Gamma_{kj}^k \end{aligned}$$

としておく。

その他の偏微分は、

$$\frac{\partial L_1}{\partial g^{pr}} = \sqrt{g} ({}^g\Gamma_{kl}^k {}^g\Gamma_{pr}^l - {}^g\Gamma_{pl}^k {}^g\Gamma_{kr}^l) - \partial_k \sqrt{g} {}^g\Gamma_{pr}^k + \partial_p \sqrt{g} {}^g\Gamma_{kr}^k$$

$$\frac{\partial L_1}{\partial g} = \frac{1}{2\sqrt{g}} g^{ij} ({}^g\Gamma_{kl}^k {}^g\Gamma_{ij}^l - {}^g\Gamma_{il}^k {}^g\Gamma_{kj}^l) - \frac{1}{2\sqrt{g}} (\partial_k g^{ij} {}^g\Gamma_{ij}^k - \partial_i g^{ij} {}^g\Gamma_{kj}^k)$$

$$\frac{\partial L_1}{\partial (\partial_i g^{pr})} = -\sqrt{g} {}^g\Gamma_{pr}^i + \sqrt{g} \delta_i^p {}^g\Gamma_{kr}^k$$

$$\frac{\partial L_1}{\partial (\partial_s \sqrt{g})} = -g^{ij} {}^g\Gamma_{ij}^s + g^{sj} {}^g\Gamma_{kj}^k$$

となる。

これらの偏微分を使用して、 δL_1 を

$$\delta L_1 = \frac{\partial L_1}{\partial {}^g\Gamma_{tu}^s} \delta {}^g\Gamma_{tu}^s + \frac{\partial L_1}{\partial g^{pr}} \delta g^{pr} + \frac{\partial L_1}{\partial g} \delta g + \frac{\partial L_1}{\partial (\partial_i g^{pr})} \delta (\partial_i g^{pr}) + \frac{\partial L_1}{\partial (\partial_s \sqrt{g})} \delta (\partial_s \sqrt{g})$$

から計算する。この右辺第1項はすでに見たように 0 であるから、第2項から始める。ここで、命題 6.10.2 を用いる。

$$\frac{\partial L_1}{\partial g^{pr}} \delta g^{pr} = -\sqrt{g} ({}^g\Gamma_{kl}^k {}^g\Gamma_{pr}^l - {}^g\Gamma_{pl}^k {}^g\Gamma_{kr}^l) g^{ps} g^{rt} \delta g_{st} \quad (1)$$

$$+ (\partial_k \sqrt{g} {}^g\Gamma_{pr}^k - \partial_p \sqrt{g} {}^g\Gamma_{kr}^k) g^{ps} g^{rt} \delta g_{st} \quad (2)$$

次は、まず等式

$$\frac{\partial L_1}{\partial (\partial_i g^{pr})} \delta (\partial_i g^{pr}) = \frac{\partial}{\partial x^i} \left\{ \frac{\partial L_1}{\partial (\partial_i g^{pr})} \delta g^{pr} \right\} - \left\{ \frac{\partial}{\partial x^i} \frac{\partial L_1}{\partial (\partial_i g^{pr})} \right\} \delta g^{pr}$$

の右辺の第1項は、除去項であるから、最後に処理するとして除外すると、

$$= (-\partial_i \sqrt{g} {}^g\Gamma_{pr}^i - \sqrt{g} \partial_i {}^g\Gamma_{pr}^i + \partial_i \sqrt{g} \delta_i^p {}^g\Gamma_{kr}^k + \sqrt{g} \delta_i^p \partial_i {}^g\Gamma_{kr}^k) g^{ps} g^{rt} \delta g_{st}$$

$$= (-\partial_i \sqrt{g} {}^g \Gamma_{pr}^i - \sqrt{g} \partial_i {}^g \Gamma_{pr}^i + \partial_p \sqrt{g} {}^g \Gamma_{kr}^k + \sqrt{g} \partial_p {}^g \Gamma_{kr}^k) g^{ps} g^{rt} \delta g_{st} \quad (3)$$

ここで、(1)+(2)+(3) を考えると、(2) と、(3) の第1項と、(3) の第3項の和は0になる。残りの和は、

$$(1)+(2)+(3) = -\sqrt{g} (\partial_i {}^g \Gamma_{pr}^i - \partial_p {}^g \Gamma_{kr}^k + {}^g \Gamma_{kl}^k {}^g \Gamma_{pr}^l - {}^g \Gamma_{pl}^k {}^g \Gamma_{kr}^l) g^{ps} g^{rt} \delta g_{st}$$

この()内は、計量 g_{ij} の曲率 ${}^g R_{pr}$ であるから、

$$= -\sqrt{g} {}^g R_{pr} g^{ps} g^{rt} \delta g_{st} = -\sqrt{g} {}^g R^{st} \delta g_{st}$$

となる。

次に、等式

$$\frac{\partial L_1}{\partial(\partial_p \sqrt{g})} \partial_p (\delta \sqrt{g}) = \frac{\partial}{\partial x^p} \left\{ \frac{\partial L_1}{\partial(\partial_p \sqrt{g})} \delta \sqrt{g} \right\} - \frac{\partial}{\partial x^p} \left\{ \frac{\partial L_1}{\partial(\partial_p \sqrt{g})} \right\} \delta \sqrt{g}$$

この右辺の第1項は、除去項であるから、最後に処理するとして除外すると、

$$= -(\partial_p g^{ij} {}^g \Gamma_{ij}^p - g^{ij} \partial_p {}^g \Gamma_{ij}^p + \partial_p g^{pj} {}^g \Gamma_{kj}^k + g^{pj} \partial_p {}^g \Gamma_{kj}^k) \frac{1}{2\sqrt{g}} g g^{st} \delta g_{st} \quad (4)$$

次に、

$$\begin{aligned} \frac{\partial L_1}{\partial g} \delta g &= \frac{1}{2} \sqrt{g} g^{ij} ({}^g \Gamma_{kl}^k {}^g \Gamma_{ij}^l - {}^g \Gamma_{il}^k {}^g \Gamma_{kj}^l) g^{st} \delta g_{st} \\ &\quad - \frac{1}{2} \sqrt{g} (\partial_k g^{ij} {}^g \Gamma_{ij}^k - \partial_i g^{ij} {}^g \Gamma_{kj}^k) g^{st} \delta g_{st} \quad (5) \end{aligned}$$

上の(4)と(5)の和は、

$$\begin{aligned} (4) + (5) &= \frac{1}{2} \sqrt{g} g^{st} \delta g_{st} g^{ij} (\partial_p {}^g \Gamma_{ij}^p - \partial_i {}^g \Gamma_{kj}^k + {}^g \Gamma_{kl}^k {}^g \Gamma_{ij}^l - {}^g \Gamma_{il}^k {}^g \Gamma_{kj}^l) \\ &= \frac{1}{2} \sqrt{g} g^{st} \delta g_{st} g^{ij} {}^g R_{ij} = \frac{1}{2} \sqrt{g} g^{st} \delta g_{st} {}^g R \end{aligned}$$

これらより結果の第1項を得る。

さて、次に残った4つの除去項を集めると、

$$\begin{aligned} \delta \{ \partial_k (\sqrt{g} g^{ij} {}^g \Gamma_{ij}^k) \} &= \partial_i \{ \delta (\sqrt{g} g^{pr} {}^g \Gamma_{pr}^i) \} \\ &= \partial_i (\delta \sqrt{g} g^{pr} {}^g \Gamma_{pr}^i + \sqrt{g} \delta g^{pr} {}^g \Gamma_{pr}^i + \sqrt{g} g^{pr} \delta {}^g \Gamma_{pr}^i) \\ \delta \{ -\partial_i (\sqrt{g} g^{ij} {}^g \Gamma_{kj}^k) \} &= -\partial_i \{ \delta (\sqrt{g} g^{ij} {}^g \Gamma_{kj}^k) \} \\ &= -\partial_i (\delta \sqrt{g} g^{ij} {}^g \Gamma_{kj}^k + \sqrt{g} \delta g^{ij} {}^g \Gamma_{kj}^k + \sqrt{g} g^{ij} \delta {}^g \Gamma_{kj}^k) \end{aligned}$$

$$\partial_i \left\{ \frac{\partial L_1}{\partial(\partial_i g^{pr})} \delta g^{pr} \right\} = \partial_i \{ (-\sqrt{g} \ ^g \Gamma_{pr}^i + \sqrt{g} \delta_i^p \ ^g \Gamma_{kr}^k) \delta g^{pr} \}$$

$$\partial_i \left\{ \frac{\partial L_1}{\partial(\partial_i \sqrt{g})} \delta \sqrt{g} \right\} = \partial_i \{ (-g^{pr} \ ^g \Gamma_{pr}^i + g^{ip} \ ^g \Gamma_{rp}^r) \delta \sqrt{g} \}$$

これらの4つを足しあわせると、多くが互いに打ち消し合って、

$$\partial_i \{ \sqrt{g} (g^{pr} \delta \ ^g \Gamma_{pr}^i - g^{ip} \delta \ ^g \Gamma_{rp}^r) \}$$

となる。(終)

命題 6.10.4 4次元計量

$$G_{ij} = \lambda B_{ji}$$

について、そのスカラー曲率 ${}^G R$ の値は、

$${}^G R = -6\lambda^{-1} (B^{ij} \partial_i \partial_j \xi + B^{ij} \partial_i \xi \partial_j \xi) \quad , \quad \xi = \log \sqrt{\lambda}$$

または、

$${}^G R = -6\sqrt{\lambda}^{-3} B^{ij} \partial_i \partial_j \sqrt{\lambda}$$

である。

(証明) 定義より、

$${}^G R_{ij} = \partial_h {}^G \Gamma_{ji}^h - \partial_j {}^G \Gamma_{hi}^h + {}^G \Gamma_{hp}^h {}^G \Gamma_{ji}^p - {}^G \Gamma_{jp}^h {}^G \Gamma_{hi}^p$$

とするとき、 G_{ij} のスカラー曲率は

$${}^G R = G^{ij} {}^G R_{ij}$$

である。これを計算すると、まず命題 1.7.3 より

$${}^G \Gamma_{ji}^h = \delta_j^h C_i + \delta_i^h C_j - B^{hl} C_l B_{ij} \quad , \quad C_i = \partial_i \xi$$

である。これを用いれば、

$$\partial_h {}^G \Gamma_{ji}^h = \partial_j C_i + \partial_i C_j - B^{hl} \partial_h C_l B_{ij}$$

$$\partial_j {}^G \Gamma_{hi}^h = 4\partial_j C_i$$

であることがわかる。さらに

$${}^G \Gamma_{hp}^h = 4C_p$$

$$\begin{aligned} {}^G\Gamma_{hp}^h {}^G\Gamma_{ji}^p &= 8C_i C_j - 4B^{kl} C_k C_l B_{ij} \\ - {}^G\Gamma_{jp}^h {}^G\Gamma_{hi}^p &= -6C_i C_j + 2B^{kl} C_k C_l B_{ij} \end{aligned}$$

である。これらより、

$${}^G R_{ij} = -2\partial_i C_j + 2C_i C_j - 2B^{kl} C_k C_l B_{ij} - B^{kl} \partial_k C_l B_{ij}$$

を得るが、さらに

$${}^G R = \lambda^{-1} B^{ij} {}^G R_{ij}$$

を計算して結果を得る。また、第2の結果は等式

$$\sqrt{\lambda}^{-1} \partial_i \partial_j \sqrt{\lambda} = \partial_i \partial_j \xi + \partial_i \xi \partial_j \xi$$

を用いて得られる。(終)

§6.1.1 Kaluza 計量に関する計算

Kaluza 計量 (5次元) $k_{\lambda\mu}$ を

$$k_{\lambda\mu} = G_{\lambda\mu} + A_\lambda A_\mu$$

によって定義する。また、 f_{ij}, f^{ij} を

$$f_{ij} = \partial_i A_j - \partial_j A_i$$

$$f^{ij} = G^{ip} G^{jr} f_{pr}$$

と定義する。

命題 6.11.1 $k^{\lambda\mu}$ を $k^{\lambda\alpha} k_{\alpha\mu} = \delta_\mu^\lambda$ なるテンソルとすると、

$$k^{00} = G^{ij} A_i A_j + 1, \quad k^{0i} = k^{i0} = -G^{il} A_l, \quad k^{ij} = G^{ij}$$

である。

(証明)

$$k^{\lambda\mu} = h^{\lambda\mu}(0, x^1, \dots, x^4)$$

と書ける。これに命題 2.5.1 を使用すれば得られる。(終)

命題 6.11.2 Kaluza 計量 $k_{\lambda\mu}$ について、その *Christoffel* の記号 ${}^k\Gamma_{\mu\nu}^\lambda$ の値は、

$${}^k\Gamma_{\mu 0}^\lambda = \frac{1}{2} k^{\lambda l} f_{\mu l} \quad (1)$$

$${}^k\Gamma_{jk}^0 = \frac{1}{2}({}^G\nabla_j A_k + {}^G\nabla_k A_j) - \frac{1}{2}A_p G^{pl}(f_{jl}A_k + f_{kl}A_j) \quad (2)$$

$${}^k\Gamma_{jk}^i = {}^G\Gamma_{jk}^i + \frac{1}{2}G^{il}(f_{jl}A_k + f_{kl}A_j) \quad (3)$$

(証明) 命題 2.5.2 の証明を参考にすれば、次の等式が成り立つ。

$$\begin{aligned} {}^k\Gamma_{\mu\nu}^\lambda &= \frac{1}{2}k^{\lambda\alpha}(\partial_\mu G_{\nu\alpha} + \partial_\nu G_{\mu\alpha} - \partial_\alpha G_{\mu\nu}) \\ &\quad + \frac{1}{2}k^{\lambda\alpha}(A_\mu f_{\nu\alpha} + A_\nu f_{\mu\alpha} + A_\alpha S_{\mu\nu}) \end{aligned}$$

ここで、

$$S_{\mu\nu} = \partial_\mu A_\nu + \partial_\nu A_\mu$$

とする。これを使って、

(1) は、

$$\begin{aligned} {}^k\Gamma_{\mu 0}^\lambda &= \frac{1}{2}k^{\lambda\alpha}(\partial_\mu G_{0\alpha} + \partial_0 G_{\mu\alpha} - \partial_\alpha G_{\mu 0}) \\ &\quad + \frac{1}{2}k^{\lambda l}(A_\mu f_{0l} + A_0 f_{\mu l} + A_l S_{\mu 0}) \\ &\quad + \frac{1}{2}k^{\lambda 0}(0 + 0 + 0) \end{aligned}$$

これより結果を得る。

(2) は、

$$\begin{aligned} {}^k\Gamma_{jk}^0 &= \frac{1}{2}k^{0l}(\partial_j G_{kl} + \partial_k G_{jl} - \partial_l G_{jk}) \\ &\quad + \frac{1}{2}k^{00}(\partial_j G_{k0} + \partial_k G_{j0} - \partial_0 G_{jk}) \\ &\quad + \frac{1}{2}k^{0l}(A_j f_{kl} + A_k f_{jl} + A_l S_{jk}) \\ &\quad + \frac{1}{2}k^{00}(0 + 0 + A_0 S_{jk}) \end{aligned}$$

この右辺第 1 項が、 $-A_p {}^G\Gamma_{jk}^p$ であることに注意すれば、

$$\begin{aligned} {}^k\Gamma_{jk}^0 &= -A_p {}^G\Gamma_{jk}^p - \frac{1}{2}A_p G^{pl}(A_j f_{kl} + A_k f_{jl} + A_l S_{jk}) \\ &\quad + \frac{1}{2}(G^{pr} A_p A_r + 1)S_{jk} \end{aligned}$$

これより結果を得る。

(3) は、

$$\begin{aligned} {}^k\Gamma_{jk}^i &= \frac{1}{2}k^{il}(\partial_j G_{kl} + \partial_k G_{jl} - \partial_l G_{jk}) \\ &\quad + \frac{1}{2}k^{i0}(\partial_j G_{k0} + \partial_k G_{j0} - \partial_0 G_{jk}) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& + \frac{1}{2} k^{il} (A_j f_{kl} + A_k f_{jl} + A_l S_{jk}) \\
& + \frac{1}{2} k^{i0} (0 + 0 + S_{jk})
\end{aligned}$$

この右辺第1項が、 ${}^G \Gamma_{jk}^i$ であることに注意すれば、

$${}^k \Gamma_{jk}^i = {}^G \Gamma_{jk}^i + \frac{1}{2} G^{il} (A_j f_{kl} + A_k f_{jl} + A_l S_{jk}) - \frac{1}{2} G^{il} A_l S_{jk}$$

これより結果を得る。(終)

命題 6.11.3 *Kaluza* 計量 $k_{\lambda\mu}$ について、その曲率テンソル ${}^k R_{\lambda\mu}$ の値は、

$${}^k R_{00} = \frac{1}{4} f^{pr} f_{pr} \quad (1)$$

$${}^k R_{0i} = \frac{1}{2} G^{pr} {}^G \nabla_p f_{ir} + \frac{1}{4} f^{pr} f_{pr} A_i \quad (2)$$

$$\begin{aligned}
{}^k R_{ij} = & {}^G R_{ij} + \frac{1}{2} G^{pr} (A_i {}^G \nabla_p f_{jr} + A_j {}^G \nabla_p f_{ir}) \\
& + \frac{1}{4} f^{pr} f_{pr} A_i A_j - \frac{1}{2} G^{pr} f_{ip} f_{jr} \quad (3)
\end{aligned}$$

$${}^k R = {}^G R - \frac{1}{4} f^{pr} f_{pr} \quad (4)$$

曲率テンソル ${}^k R_{\lambda\mu}$ の定義は、命題 6.10.3 のそれに従う。

(証明) 以降の計算においては、わずらわしいので、*Kaluza* 計量の曲率テンソルや *Christoffel* の記号の左肩の k は省略する。例えば、 ${}^k R$ は単に R と書く。しかし、*Kaluza* 計量以外の曲率テンソルや *Christoffel* の記号については、省略は行わない。

R_{ij} の計算

$$R_{ij} = \partial_\alpha \Gamma_{ij}^\alpha - \partial_i \Gamma_{\alpha j}^\alpha + \Gamma_{\alpha\nu}^\alpha \Gamma_{ij}^\nu - \Gamma_{i\nu}^\alpha \Gamma_{\alpha j}^\nu \quad (a)$$

の各々の項について計算を行っていく。

これより、(a.1) の表現によって、式 a の第1項を指すものとする。(a.2.3) は式 (a.2) の第3項を指す。

(a.1)

$$\begin{aligned}
& \partial_\alpha \Gamma_{ij}^\alpha = \partial_l \Gamma_{ij}^l \\
& = \partial_l {}^G \Gamma_{ij}^l + \frac{1}{2} \partial_l G^{lk} (f_{ik} A_j + f_{jk} A_i) + \frac{1}{2} G^{lk} \partial_l (f_{ik} A_j + f_{jk} A_i)
\end{aligned}$$

この第1項は〈まとめ 4〉へ、この第2項は〈まとめ 3〉へ、

(a.1.3)

$$\begin{aligned} & \frac{1}{2}G^{lk}\partial_l(f_{ik}A_j + f_{jk}A_i) \\ &= \frac{1}{2}G^{lk}\partial_l f_{ik}A_j + \frac{1}{2}G^{lk}f_{ik}\partial_l A_j + \frac{1}{2}G^{lk}\partial_l f_{jk}A_i + \frac{1}{2}G^{lk}f_{jk}\partial_l A_i \end{aligned}$$

この4つの項はすべて〈まとめ 2〉へ。これによって、(a.1)の項はすべて〈まとめ〉へ持って行かれ、ここに残る項はない。

(a.2)

$$\begin{aligned} -\partial_i\Gamma_{\alpha j}^\alpha &= -\partial_i\Gamma_{kj}^k - \partial_i\Gamma_{0j}^0 \\ &= -\partial_i{}^G\Gamma_{kj}^k - \frac{1}{2}\partial_i\{G^{kl}(f_{kl}A_j + f_{jl}A_k)\} - \partial_i\Gamma_{0j}^0 \end{aligned}$$

(a.2.2)

$$-\frac{1}{2}\partial_i\{G^{kl}(f_{kl}A_j + f_{jl}A_k)\}$$

(この第1項は0)

$$= -\frac{1}{2}\partial_i(G^{kl}f_{jl}A_k) = \frac{1}{2}\partial_i(k^{0l}f_{jl}) = \partial_i\Gamma_{0j}^0$$

これによって、

$$(a.2) = -\partial_i{}^G\Gamma_{kj}^k$$

となる。この項は〈まとめ 4〉へ、これによって、(a.2)の項はすべて〈まとめ〉へ持って行かれ、ここに残る項はない。

(a.3)

$$\Gamma_{\alpha\nu}^\alpha\Gamma_{ij}^\nu = \Gamma_{k\nu}^k\Gamma_{ij}^\nu + \Gamma_{0\nu}^0\Gamma_{ij}^\nu$$

(a.3.1)

$$\Gamma_{k\nu}^k\Gamma_{ij}^\nu = \Gamma_{kl}^k\Gamma_{ij}^l + \Gamma_{k0}^k\Gamma_{ij}^0$$

(この第2項は0)

$$\begin{aligned} &= \{ {}^G\Gamma_{kl}^k + \frac{1}{2}G^{kp}(f_{kp}A_l + f_{lp}A_k) \} \{ {}^G\Gamma_{ij}^l + \frac{1}{2}G^{lr}(f_{ir}A_j + f_{jr}A_i) \} \\ &= {}^G\Gamma_{kl}^k {}^G\Gamma_{ij}^l + \frac{1}{2}{}^G\Gamma_{kl}^k G^{lr}(f_{ir}A_j + f_{jr}A_i) + \frac{1}{2}G^{kp}f_{lp}A_k {}^G\Gamma_{ij}^l \\ &\quad + \frac{1}{2}G^{kp}f_{lp}A_k \frac{1}{2}G^{lr}(f_{ir}A_j + f_{jr}A_i) \end{aligned}$$

この第1項は〈まとめ 4〉へ、この第2項は〈まとめ 3〉へ、

(a.3.2)

$$\Gamma_{0\nu}^0\Gamma_{ij}^\nu = \Gamma_{0k}^0\Gamma_{ij}^k + \Gamma_{00}^0\Gamma_{ij}^0$$

(この第2項は0)

$$\begin{aligned} &= \frac{1}{2}k^{0l}f_{kl}\{G\Gamma_{ij}^k + \frac{1}{2}G^{kp}(f_{ip}A_j + f_{jp}A_i)\} \\ &= -\frac{1}{2}G^{lr}A_r f_{kl}G\Gamma_{ij}^k - \frac{1}{4}G^{lr}A_r f_{kl}G^{kp}(f_{ip}A_j + f_{jp}A_i) \end{aligned}$$

ここで、

$$(a.3.1.3) + (a.3.2.1) = \frac{1}{2}G^{kp}f_{lp}A_k G\Gamma_{ij}^l - \frac{1}{2}G^{lr}A_r f_{kl}G\Gamma_{ij}^k = 0$$

$$\begin{aligned} (a.3.1.4) + (a.3.2.2) &= \frac{1}{2}G^{kp}f_{lp}A_k \frac{1}{2}G^{lr}(f_{ir}A_j + f_{jr}A_i) \\ &\quad - \frac{1}{4}G^{lr}A_r f_{kl}G^{kp}(f_{ip}A_j + f_{jp}A_i) = 0 \end{aligned}$$

となり消える。

これによって、(a.3)の項は消えるか、<まとめ>へ持って行かれ、ここに残る項はない。

(a.4)

$$\begin{aligned} -\Gamma_{i\nu}^\alpha \Gamma_{\alpha j}^\nu &= -\Gamma_{i\nu}^k \Gamma_{kj}^\nu - \Gamma_{i\nu}^0 \Gamma_{0j}^\nu \\ &= -\Gamma_{il}^k \Gamma_{kj}^l - \Gamma_{i0}^k \Gamma_{kj}^0 - \Gamma_{il}^0 \Gamma_{0j}^l - \Gamma_{i0}^0 \Gamma_{0j}^0 \end{aligned}$$

(a.4.1)

$$\begin{aligned} &-\Gamma_{il}^k \Gamma_{kj}^l \\ &= -\{G\Gamma_{il}^k + \frac{1}{2}G^{kp}(f_{ip}A_l + f_{lp}A_i)\}\{G\Gamma_{kj}^l + \frac{1}{2}G^{lr}(f_{kr}A_j + f_{jr}A_k)\} \\ &= -G\Gamma_{il}^k G\Gamma_{kj}^l - \frac{1}{2}G\Gamma_{il}^k G^{lr}(f_{kr}A_j + f_{jr}A_k) \\ &\quad - \frac{1}{2}G\Gamma_{kj}^l G^{kp}(f_{ip}A_l + f_{lp}A_i) \\ &\quad - \frac{1}{4}G^{kp}(f_{ip}A_l + f_{lp}A_i)G^{lr}(f_{kr}A_j + f_{jr}A_k) \end{aligned}$$

この第1項は<まとめ4>へ、この第2項は<まとめ2>へ、この第3項は<まとめ2>へ、この第4項は<まとめ1>へ、

(a.4.2)

$$\begin{aligned} &-\Gamma_{i0}^k \Gamma_{kj}^0 \\ &= -\frac{1}{2}k^{kl}f_{il}\frac{1}{2}(G\nabla_k A_j + G\nabla_j A_k) + \frac{1}{4}k^{kl}f_{il}A_p G^{pr}(f_{jr}A_k + f_{kr}A_j) \end{aligned}$$

この第1項は<まとめ4>へ、この第2項は<まとめ1>へ、

(a.4.3)

$$-\Gamma_{il}^0 \Gamma_{0j}^l = -\Gamma_{j0}^l \Gamma_{li}^0$$

$$= -\frac{1}{4}k^{lk}f_{jk}({}^G\nabla_l A_i + {}^G\nabla_i A_l) + \frac{1}{4}k^{lk}f_{jk}A_p G^{pr}(f_{ir}A_l + f_{lr}A_i)$$

この第1項は〈まとめ 4〉へ、この第2項は〈まとめ 1〉へ、

(a.4.4)

$$\begin{aligned} & -\Gamma_{i0}^0\Gamma_{0j}^0 \\ & = -\frac{1}{2}k^{0l}f_{il}\frac{1}{2}k^{0p}f_{jp} = -\frac{1}{4}A_k G^{kl}f_{il}A_r G^{rp}f_{jp} \end{aligned}$$

この項は〈まとめ 1〉へ、

これによって、(a.4)の項は消えるか、〈まとめ〉へ持って行かれ、ここに残る項はない。

次に行う〈まとめ〉によって上記の(a)に属する項目を比較し、打ち消し合うものを消し、残るものを指摘する。

〈まとめ 1〉

(a.4.1.4)

$$\begin{aligned} & -\frac{1}{4}G^{kp}(f_{ip}A_l + f_{lp}A_i)G^{lr}(f_{kr}A_j + f_{jr}A_k) \\ & = -\frac{1}{4}G^{kp}G^{lr}f_{ip}A_l f_{kr}A_j - \frac{1}{4}G^{kp}G^{lr}f_{ip}A_l f_{jr}A_k \\ & \quad - \frac{1}{4}G^{kp}G^{lr}f_{lp}A_i f_{kr}A_j - \frac{1}{4}G^{kp}G^{lr}f_{lp}A_i f_{jr}A_k \end{aligned}$$

(a.4.2.2)

$$\begin{aligned} & \frac{1}{4}k^{kl}f_{il}A_p G^{pr}(f_{jr}A_k + f_{kr}A_j) \\ & = \frac{1}{4}G^{kl}G^{pr}f_{il}A_p f_{jr}A_k + \frac{1}{4}G^{kl}G^{pr}f_{il}A_p f_{kr}A_j \\ & \quad (a.4.2.2.2) = \frac{1}{4}G^{kp}G^{lr}f_{ip}A_l f_{kr}A_j \end{aligned}$$

(a.4.3.2)

$$\begin{aligned} & \frac{1}{4}k^{lk}f_{jk}A_p G^{pr}(f_{ir}A_l + f_{lr}A_i) \\ & = \frac{1}{4}G^{lk}G^{pr}f_{jk}A_p f_{ir}A_l + \frac{1}{4}G^{lk}G^{pr}f_{jk}A_p f_{lr}A_i \\ & = \frac{1}{4}G^{lr}G^{kp}f_{jr}A_k f_{ip}A_l + \frac{1}{4}G^{lr}G^{kp}f_{jr}A_k f_{lp}A_i \end{aligned}$$

(a.4.4)

$$\begin{aligned} & -\frac{1}{4}A_k G^{kl}f_{il}A_r G^{rp}f_{jp} \\ & = -\frac{1}{4}G^{kl}G^{pr}f_{il}A_k f_{jr}A_p \end{aligned}$$

ここにおいて、次の項目は互いに打ち消し合う。

$$(a.4.1.4.1) + (a.4.2.2.2) = 0, (a.4.1.4.2) + (a.4.3.2.1) = 0$$

$$(a.4.1.4.4) + (a.4.3.2.2) = 0, (a.4.2.2.1) + (a.4.4) = 0$$

これによって、〈まとめ 1〉において、残る項目は (a.4.1.4.3) のみである。この項は〈結果〉へ。

$$(a.4.1.4.3) = -\frac{1}{4} G^{kp} G^{lr} f_{lp} A_i f_{kr} A_j = \frac{1}{4} A_i A_j f^{pr} f_{pr}$$

〈まとめ 2〉

(a.4.1.2)

$$\begin{aligned} & -\frac{1}{2} G \Gamma_{il}^k G^{lr} (f_{kr} A_j + f_{jr} A_k) \\ &= -\frac{1}{2} G \Gamma_{il}^k G^{lr} f_{kr} A_j - \frac{1}{2} G \Gamma_{il}^k G^{lr} f_{jr} A_k \end{aligned}$$

(a.4.1.3)

$$\begin{aligned} & -\frac{1}{2} G \Gamma_{kj}^l G^{kp} (f_{ip} A_l + f_{lp} A_i) \\ &= -\frac{1}{2} G \Gamma_{kj}^l G^{kp} f_{ip} A_l - \frac{1}{2} G \Gamma_{kj}^l G^{kp} f_{lp} A_i \end{aligned}$$

(a.1.3.1) + (a.4.1.2.1)

$$\begin{aligned} & \frac{1}{2} G^{lk} \partial_l f_{ik} A_j - \frac{1}{2} G \Gamma_{il}^k G^{lr} f_{kr} A_j \\ &= \frac{1}{2} G^{lk} A_j G \nabla_l f_{ik} - \frac{1}{2} G^{lk} A_j G \Gamma_{lk}^p f_{pi} \end{aligned}$$

この第1項は〈結果〉へ、この第2項 (m2.1) は〈まとめ 3〉へ、

(a.1.3.3) + (a.4.1.3.2)

$$\begin{aligned} & \frac{1}{2} G^{lk} \partial_l f_{jk} A_i - \frac{1}{2} G \Gamma_{kj}^l G^{kp} f_{lp} A_i \\ &= \frac{1}{2} G^{lk} A_i G \nabla_l f_{jk} - \frac{1}{2} G^{lk} A_i G \Gamma_{lk}^p f_{pj} \end{aligned}$$

この第1項は〈結果〉へ、この第2項 (m2.2) は〈まとめ 3〉へ

(a.1.3.2) + (a.4.1.3.1)

$$\begin{aligned} & \frac{1}{2} G^{lk} f_{ik} \partial_l A_j - \frac{1}{2} G \Gamma_{kj}^l G^{kp} f_{ip} A_l \\ &= \frac{1}{2} G^{lk} f_{ik} G \nabla_l A_j \end{aligned}$$

この項 (m2.3) は <まとめ 4> へ、

(a.1.3.4) + (a.4.1.2.2)

$$\begin{aligned} & \frac{1}{2}G^{lk}f_{jk}\partial_l A_i - \frac{1}{2}G\Gamma_{il}^k G^{lr}f_{jr}A_k \\ &= \frac{1}{2}G^{lk}f_{jk}{}^G\nabla_l A_i \end{aligned}$$

この項 (m2.4) は <まとめ 4> へ、

これによって、<まとめ 2> へ残る項はない。

<まとめ 3>

(a.1.2) + (m2.1) + (m2.2) + (a.3.1.2)

$$\begin{aligned} & \frac{1}{2}\partial_l G^{lk}(f_{ik}A_j + f_{jk}A_i) - \frac{1}{2}G^{lk}A_j{}^G\Gamma_{lk}^p f_{pi} \\ & - \frac{1}{2}G^{lk}A_i{}^G\Gamma_{lk}^p f_{pj} + \frac{1}{2}G\Gamma_{kl}^k G^{lr}(f_{ir}A_j + f_{jr}A_i) \\ &= \frac{1}{2}(f_{ik}A_j + f_{jk}A_i)(\partial_l G^{lk} + G\Gamma_{pr}^k G^{pr} + G\Gamma_{pr}^p G^{rk}) \\ &= \frac{1}{2}(f_{ik}A_j + f_{jk}A_i) {}^G\nabla_l G^{lk} = 0 \end{aligned}$$

<まとめ 3> の結果は 0 となり、先へ持ち越す項はない。

<まとめ 4>

(a.1.1) + (a.2.1) + (a.3.1.1) + (a.4.1.1)

$$\partial_l {}^G\Gamma_{ij}^l - \partial_i {}^G\Gamma_{kj}^k + {}^G\Gamma_{kl}^k {}^G\Gamma_{ij}^l - {}^G\Gamma_{il}^k {}^G\Gamma_{kj}^l = {}^G R_{ij}$$

この項は <結果> へ、

(a.4.2.1) + (a.4.3.1) + (m2.3) + (m2.4)

$$\begin{aligned} & -\frac{1}{4}k^{kl}f_{il}({}^G\nabla_k A_j + {}^G\nabla_j A_k) - \frac{1}{4}k^{lk}f_{jk}({}^G\nabla_l A_i + {}^G\nabla_i A_l) \\ & + \frac{1}{2}G^{lk}f_{ik}{}^G\nabla_l A_j + \frac{1}{2}G^{lk}f_{jk}{}^G\nabla_l A_i \\ &= \frac{1}{4}G^{lk}f_{ik}({}^G\nabla_l A_j - {}^G\nabla_j A_l) + \frac{1}{4}G^{lk}f_{jk}({}^G\nabla_l A_i - {}^G\nabla_i A_l) \\ &= \frac{1}{4}G^{lk}f_{ik}f_{lj} + \frac{1}{4}G^{lk}f_{jk}f_{li} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= \frac{1}{4}G^{lk}f_{ik}f_{lj} + \frac{1}{4}G^{lk}f_{ik}f_{lj} \\
&= -\frac{1}{2}G^{kl}f_{ik}f_{jl}
\end{aligned}$$

この項は <結果> へ、

<結果>

$$\begin{aligned}
R_{ij} &= {}^G R_{ij} + \frac{1}{2}G^{pr}(A_i {}^G \nabla_p f_{jr} + A_j {}^G \nabla_p f_{ir}) \\
&\quad + \frac{1}{4}A_i A_j (f^{pr} f_{pr}) - \frac{1}{2}G^{pr} f_{ip} f_{jr}
\end{aligned}$$

R_{0j} の計算

$$R_{0j} = \partial_\alpha \Gamma_{0j}^\alpha - \partial_0 \Gamma_{\alpha j}^\alpha + \Gamma_{\alpha\nu}^\alpha \Gamma_{0j}^\nu - \Gamma_{0\nu}^\alpha \Gamma_{\alpha j}^\nu \quad (b)$$

の各々の項について計算を行っていく。

これより、(b.1) の表現によって、式 b の第 1 項を指すものとする。
(b.2.3) は式 (b.2) の第 3 項を指す。

(b.1)

$$\partial_\alpha \Gamma_{0j}^\alpha = \partial_l \Gamma_{0j}^l = \frac{1}{2} \partial_l k^{lk} f_{jk} + \frac{1}{2} k^{lk} \partial_l f_{jk}$$

この第 1 項、第 2 項は <まとめ> へ。

(b.2)

$$-\partial_0 \Gamma_{\alpha j}^\alpha = 0$$

(b.3)

$$\begin{aligned}
\Gamma_{\alpha\nu}^\alpha \Gamma_{0j}^\nu &= \Gamma_{k\nu}^k \Gamma_{0j}^\nu + \Gamma_{0\nu}^0 \Gamma_{0j}^\nu \\
&= \Gamma_{kl}^k \Gamma_{0j}^l + \Gamma_{k0}^k \Gamma_{0j}^0 + \Gamma_{0l}^0 \Gamma_{0j}^l + \Gamma_{00}^0 \Gamma_{0j}^0
\end{aligned}$$

(b.3.1)

$$\Gamma_{kl}^k \Gamma_{0j}^l = \left\{ {}^G \Gamma_{kl}^k + \frac{1}{2} G^{kp} (f_{kp} A_l + f_{lp} A_k) \right\} \frac{1}{2} k^{lr} f_{jr}$$

ここで、 $G^{kp} f_{kp} = 0$ に注意。

$$\begin{aligned}
&= \frac{1}{2} {}^G \Gamma_{kl}^k k^{lr} f_{jr} + \frac{1}{4} G^{kp} f_{lp} A_k k^{lr} f_{jr} \\
&= \frac{1}{2} {}^G \Gamma_{kl}^k G^{lr} f_{jr} + \frac{1}{4} f^{rk} A_k f_{jr}
\end{aligned}$$

この第1項は〈まとめ〉へ、第2項は (b.3.3) と打ち消し合う。

(b.3.2)

$$\Gamma_{k0}^k \Gamma_{0j}^0 = \frac{1}{2} G^{kl} f_{kl} \Gamma_{0j}^0 = 0$$

(b.3.3)

$$\begin{aligned} \Gamma_{0l}^0 \Gamma_{0j}^l &= \frac{1}{2} k^{0p} f_{lp} \frac{1}{2} k^{lr} f_{jr} = -\frac{1}{4} G^{pk} A_k f_{lp} G^{lr} f_{jr} \\ &= -\frac{1}{4} A_k f^{rk} f_{jr} \end{aligned}$$

この項は (b.3.1.2) と打ち消し合う。

(b.3.4)

$$\Gamma_{00}^0 \Gamma_{0j}^0 = 0$$

(b.4)

$$\begin{aligned} -\Gamma_{0\nu}^\alpha \Gamma_{\alpha j}^\nu &= -\Gamma_{0\nu}^k \Gamma_{kj}^\nu - \Gamma_{0\nu}^0 \Gamma_{0j}^\nu \\ &= -\Gamma_{0l}^k \Gamma_{kj}^l - \Gamma_{00}^k \Gamma_{kj}^0 - \Gamma_{0l}^0 \Gamma_{0j}^l - \Gamma_{00}^0 \Gamma_{0j}^0 \end{aligned}$$

ここで、(b.4.2) = (b.4.4) = 0 である。

(b.4.1)

$$\begin{aligned} -\Gamma_{0l}^k \Gamma_{kj}^l &= -\frac{1}{2} G^{kp} f_{lp} \left\{ G \Gamma_{kj}^l + \frac{1}{2} G^{lr} (f_{kr} A_j + f_{jr} A_k) \right\} \\ &= -\frac{1}{2} G \Gamma_{kj}^l G^{kp} f_{lp} - \frac{1}{4} G^{kp} f_{lp} G^{lr} f_{kr} A_j - \frac{1}{4} G^{kp} f_{lp} G^{lr} f_{jr} A_k \\ &= -\frac{1}{2} G \Gamma_{kj}^l G^{kp} f_{lp} - \frac{1}{4} f^{rk} f_{kr} A_j - \frac{1}{4} f^{rk} f_{jr} A_k \end{aligned}$$

この第1項は〈まとめ〉へ、第2項は〈結果〉へ、第3項は (b.4.3) と打ち消し合う。

(b.4.3)

$$\begin{aligned} -\Gamma_{0l}^0 \Gamma_{0j}^l &= -\frac{1}{2} k^{0p} f_{lp} \frac{1}{2} G^{lr} f_{jr} = \frac{1}{4} A_k G^{kp} f_{lp} G^{lr} f_{jr} \\ &= \frac{1}{4} A_k f^{rk} f_{jr} \end{aligned}$$

この項は (b.4.1.3) と打ち消し合う。

〈まとめ〉

(b.1.1) + (b.3.1.1)

$$= \frac{1}{2} \partial_l G^{lk} f_{jk} + \frac{1}{2} G \Gamma_{kl}^k G^{lr} f_{jr}$$

$$\begin{aligned}
&= \frac{1}{2} \partial_l G^{lk} f_{jk} + \frac{1}{2} G \Gamma_{lp}^l G^{pk} f_{jk} \\
&= \frac{1}{2} f_{jk} (\partial_l G^{lk} + G \Gamma_{lp}^l G^{pk} + G \Gamma_{lp}^k G^{lp}) - \frac{1}{2} f_{jk} G \Gamma_{lp}^k G^{lp}
\end{aligned}$$

この第1項は $G \nabla_l G^{lk} = 0$ である。第2項は (m.1) とする。

$$(b.1.2) + (b.4.1.1) + (m.1)$$

$$\begin{aligned}
&= \frac{1}{2} G^{lk} \partial_l f_{jk} - \frac{1}{2} G \Gamma_{kj}^l G^{kp} f_{lp} - \frac{1}{2} f_{jk} G \Gamma_{lp}^k G^{lp} \\
&= \frac{1}{2} G^{lk} \partial_l f_{jk} - \frac{1}{2} G^{lk} G \Gamma_{lj}^r f_{rk} - \frac{1}{2} G^{lk} G \Gamma_{lk}^r f_{jr} \\
&= \frac{1}{2} G^{lk} (\partial_l f_{jk} - G \Gamma_{lj}^r f_{rk} - G \Gamma_{lk}^r f_{jr}) \\
&= \frac{1}{2} G^{lk} G \nabla_l f_{jk}
\end{aligned}$$

この項は <結果> へ。

<結果>

$$R_{0j} = \frac{1}{2} G^{lk} G \nabla_l f_{jk} + \frac{1}{4} A_j (f^{pr} f_{pr})$$

R_{00} の計算

$$R_{00} = \partial_\alpha \Gamma_{00}^\alpha - \partial_0 \Gamma_{\alpha 0}^\alpha + \Gamma_{\alpha\nu}^\alpha \Gamma_{00}^\nu - \Gamma_{0\nu}^\alpha \Gamma_{\alpha 0}^\nu \quad (c)$$

この第1項、第2項、第3項は0であるから、第4項のみを計算する。

(c.4)

$$-\Gamma_{0\nu}^\alpha \Gamma_{\alpha 0}^\nu = -\Gamma_{0\nu}^k \Gamma_{k0}^\nu - \Gamma_{0\nu}^0 \Gamma_{00}^\nu$$

この右辺第2項は0である。

$$= -\Gamma_{0l}^k \Gamma_{k0}^l - \Gamma_{00}^k \Gamma_{k0}^0$$

この第2項は0である。

$$= -\frac{1}{2} G^{kp} f_{lp} \frac{1}{2} G^{lr} f_{kr} = \frac{1}{4} f^{pr} f_{pr}$$

<結果>

$$R_{00} = \frac{1}{4} f^{pr} f_{pr}$$

R の計算

$$R = k^{\lambda\mu} R_{\lambda\mu} = k^{ij} R_{ij} + 2k^{0j} R_{0j} + k^{00} R_{00} \quad (d)$$

(d.1)

$$\begin{aligned} G^{ij} R_{ij} &= G^{ij} {}^G R_{ij} + G^{ij} G^{pr} A_i {}^G \nabla_p f_{jr} + \frac{1}{4} G^{ij} A_i A_j (f^{pr} f_{pr}) \\ &\quad - \frac{1}{2} G^{ij} G^{pr} f_{ip} f_{jr} \end{aligned}$$

この第2項は、

$$G^{ij} G^{pr} A_i {}^G \nabla_p f_{jr} = A_i {}^G \nabla_p f^{ip}$$

である。

(d.2)

$$\begin{aligned} 2k^{0j} R_{0j} &= -G^{ji} A_i G^{lk} {}^G \nabla_l f_{jk} - \frac{1}{2} G^{ij} A_i A_j (f^{pr} f_{pr}) \\ &= -A_i {}^G \nabla_l f^{il} - \frac{1}{2} G^{ij} A_i A_j (f^{pr} f_{pr}) \end{aligned}$$

(d.3)

$$k^{00} R_{00} = k^{00} \frac{1}{4} (f^{pr} f_{pr}) = \frac{1}{4} (f^{pr} f_{pr}) + \frac{1}{4} G^{ij} A_i A_j (f^{pr} f_{pr})$$

ここまでで、(d.1.2) と (d.2.1) は打ち消し合う。

<まとめと結果>

$$R = (d.1) + (d.2) + (d.3) = {}^G R + \frac{1}{4} G^{ij} A_i A_j (f^{pr} f_{pr})$$

$$- \frac{1}{2} (f^{pr} f_{pr}) - \frac{1}{2} G^{ij} A_i A_j (f^{pr} f_{pr}) + \frac{1}{4} (f^{pr} f_{pr}) + \frac{1}{4} G^{ij} A_i A_j (f^{pr} f_{pr})$$

これより、

$$R = {}^G R - \frac{1}{4} (f^{pr} f_{pr})$$

を得る。(終)

命題 6.11.4 *Kaluza* 計量 $k_{\lambda\mu}$ について、その曲率テンソル ${}^k R^{\lambda\mu}$ の値は、

$${}^k R^{00} = a^p a^r {}^G R_{pr} + \frac{1}{4} f^{pr} f_{pr} - \frac{1}{2} a^i a^j G^{pr} f_{ip} f_{jr} - A_p {}^G \nabla_r f^{pr} \quad (1)$$

$${}^k R^{0i} = {}^k R^{i0} = -G^{ip} a^r {}^G R_{rp} + \frac{1}{2} a^r f_{rp} f^{ip} + \frac{1}{2} {}^G \nabla_p f^{ip} \quad (2)$$

$${}^k R^{ij} = {}^G R^{ij} + \frac{1}{2} G^{jr} f^{ip} f_{pr} \quad (3)$$

である。ここで $a^i = G^{ip} A_p$ とした。

曲率テンソル ${}^k R^{\lambda\mu}$ の定義は、命題 6.10.3 のそれに従う。

(証明) 以降の計算においては、わずらわしいので、*Kaluza* 計量の曲率テンソルや *Christoffel* の記号の左肩の k は省略する。例えば、 ${}^k R^{ij}$ は単に R^{ij} と書く。しかし、*Kaluza* 計量以外の曲率テンソルや *Christoffel* の記号については、省略は行わない。

まず、

$$R^{\lambda\mu} = k^{\lambda i} k^{\mu j} R_{ij} + k^{\lambda 0} k^{\mu j} R_{0j} + k^{\lambda i} k^{\mu 0} R_{i0} + k^{\lambda 0} k^{\mu 0} R_{00}$$

である。これを使って、

R^{kl} の計算

$$R^{kl} = k^{ki} k^{lj} R_{ij} + k^{k0} k^{lj} R_{0j} + k^{ki} k^{l0} R_{i0} + k^{k0} k^{l0} R_{00}$$

これを、(a) とする。

(a.1)

$$\begin{aligned} & k^{ki} k^{lj} R_{ij} = G^{ki} G^{lj} R_{ij} \\ = & {}^G R^{kl} + \frac{1}{2} G^{ki} G^{lj} G^{pr} (A_i {}^G \nabla_p f_{jr} + A_j {}^G \nabla_p f_{ir}) + \frac{1}{4} G^{ki} G^{lj} A_i A_j (f^{pr} f_{pr}) \\ & - \frac{1}{2} G^{ki} G^{lj} G^{pr} f_{ip} f_{jr} \end{aligned}$$

$$= {}^G R^{kl} + \frac{1}{2} a^k {}^G \nabla_p f^{lp} + \frac{1}{2} a^l {}^G \nabla_p f^{kp} + \frac{1}{4} a^k a^l (f^{pr} f_{pr}) - \frac{1}{2} f^{kr} G^{lj} f_{jr}$$

(a.2)

$$k^{k0} k^{lj} R_{0j} = \frac{1}{2} k^{k0} G^{lj} G^{pr} {}^G \nabla_p f_{jr} + \frac{1}{4} k^{k0} G^{lj} A_j (f^{pr} f_{pr})$$

$$= -\frac{1}{2} a^k {}^G \nabla_p f^{lp} - \frac{1}{4} a^k a^l (f^{pr} f_{pr})$$

(a.3)

$$k^{ki} k^{l0} R_{i0} = -\frac{1}{2} a^l {}^G \nabla_p f^{kp} - \frac{1}{4} a^l a^k (f^{pr} f_{pr})$$

(a.4)

$$k^{k0} k^{l0} R_{00} = \frac{1}{4} a^k a^l (f^{pr} f_{pr})$$

<まとめ>

次の項が打ち消し合う。

$$(a.1.2) + (a.2.1) = 0, (a.1.3) + (a.3.1) = 0$$

$$(a.3.2) + (a.4) = 0, (a.1.3) + (a.2.2) = 0$$

結果は、

$$R^{kl} = {}^G R^{kl} + \frac{1}{2} G^{lj} f^{kr} f_{rj}$$

R^{0l} の計算

$$R^{0l} = k^{0i} k^{lj} R_{ij} + k^{00} k^{lj} R_{0j} + k^{0i} k^{l0} R_{i0} + k^{00} k^{l0} R_{00}$$

これを、(b) とする。

(b.1)

$$\begin{aligned} k^{0i} k^{lj} R_{ij} &= -a^i G^{lj} {}^G R_{ij} - \frac{1}{2} a^i G^{lj} G^{pr} (A_i {}^G \nabla_p f_{jr} + A_j {}^G \nabla_p f_{ir}) \\ &\quad - \frac{1}{4} a^i G^{lj} A_i A_j (f^{pr} f_{pr}) + \frac{1}{2} a^i G^{lj} G^{pr} f_{ip} f_{jr} \\ &= -G^{lj} {}^G R_{ij} a^i - \frac{1}{2} a^i A_i {}^G \nabla_p f^{lp} - \frac{1}{2} a^l A_k {}^G \nabla_p f^{kp} \\ &\quad - \frac{1}{4} a^i A_i a^l (f^{pr} f_{pr}) + \frac{1}{2} a^i f_{ip} f^{lp} \end{aligned}$$

(b.2)

$$\begin{aligned} k^{00} k^{lj} R_{0j} &= \frac{1}{2} k^{00} G^{lj} G^{pr} {}^G \nabla_p f_{jr} + \frac{1}{4} k^{00} a^l (f^{pr} f_{pr}) \\ &= \frac{1}{2} k^{00} {}^G \nabla_p f^{lp} + \frac{1}{4} k^{00} a^l (f^{pr} f_{pr}) \end{aligned}$$

(b.3)

$$\begin{aligned} k^{0j} k^{l0} R_{j0} &= \frac{1}{2} k^{0j} k^{l0} G^{pr} {}^G \nabla_p f_{jr} + \frac{1}{4} k^{0j} k^{l0} A_j (f^{pr} f_{pr}) \\ &= \frac{1}{2} A_k a^l {}^G \nabla_p f^{kp} + \frac{1}{4} a^i A_i a^l (f^{pr} f_{pr}) \end{aligned}$$

(b.4)

$$k^{00} k^{l0} R_{00} = -k^{00} a^l \frac{1}{4} (f^{pr} f_{pr})$$

<まとめ>

次の項が打ち消し合う。

$$(b.1.4) + (b.3.2) = 0, (b.2.2) + (b.4) = 0, (b.1.3) + (b.3.1) = 0$$

$$(b.1.2) + (b.2.1)$$

$$= \left(-\frac{1}{2}a^i A_i + \frac{1}{2}k^{00}\right) G\nabla_p f^{lp} = \frac{1}{2} G\nabla_p f^{lp}$$

これらより、結果は

$$R^{0l} = -G^{lj} G R_{ij} a^i + \frac{1}{2} a^i f_{ip} f^{lp} + \frac{1}{2} G\nabla_p f^{lp}$$

R^{00} の計算

$$R^{00} = k^{0i} k^{0j} R_{ij} + k^{00} k^{0j} R_{0j} + k^{0i} k^{00} R_{i0} + k^{00} k^{00} R_{00}$$

これを、(c) とする。

(c.1)

$$\begin{aligned} k^{0i} k^{0j} R_{ij} &= a^i a^j G R_{ij} + \frac{1}{2} a^i a^j G^{pr} (A_i G\nabla_p f_{jr} + A_j G\nabla_p f_{ir}) \\ &\quad + \frac{1}{4} a^i a^j A_i A_j (f^{pr} f_{pr}) - \frac{1}{2} a^i a^j G^{pr} f_{ip} f_{jr} \\ &= a^i a^j G R_{ij} + a^i A_i A_k G\nabla_p f^{kp} \\ &\quad + \frac{1}{4} a^i a^j A_i A_j (f^{pr} f_{pr}) - \frac{1}{2} a^i a^j G^{pr} f_{ip} f_{jr} \end{aligned}$$

(c.2)

$$k^{00} k^{0j} R_{0j} = -\frac{1}{2} k^{00} a^j G^{lk} G\nabla_l f_{jk} - \frac{1}{4} k^{00} a^j A_j (f^{pr} f_{pr})$$

(c.3)

$$k^{0j} k^{00} R_{j0} = -\frac{1}{2} k^{00} a^j G^{lk} G\nabla_l f_{jk} - \frac{1}{4} k^{00} a^j A_j (f^{pr} f_{pr})$$

(c.4)

$$k^{00} k^{00} R_{00} = k^{00} k^{00} \frac{1}{4} (f^{pr} f_{pr})$$

<まとめ>

$$(c.1.4) + (c.2.2) + (c.3.2) + (c.4) = \frac{1}{4} (f^{pr} f_{pr})$$

$$(c.2.1) + (c.3.1) = -(1 + a^i A_i) A_p G\nabla_l f^{pl}$$

これらから、

$$R^{00} = a^i a^j {}^G R_{ij} + \frac{1}{4}(f^{pr} f_{pr}) - \frac{1}{2} a^i a^j G^{pr} f_{ip} f_{jr} - A_p {}^G \nabla_l f^{pl}$$

(終)

命題 6.11.5 *Kaluza* 計量 $k_{\lambda\mu}$ に関して、 $Q^{\lambda\mu}$ を

$$Q^{\lambda\mu} = {}^k R^{\lambda\mu} - \frac{1}{2} {}^k R k^{\lambda\mu}$$

と定義するとき、

$$Q^{\lambda i} A_\lambda = Q^{pi} A_p + Q^{0i} = \frac{1}{2} {}^G \nabla_p f^{ip} \quad (1)$$

$$Q^{ij} = {}^G R^{ij} - \frac{1}{2} {}^G R G^{ij} - \frac{1}{2} G^{jr} f_{rp} f^{ip} + \frac{1}{8} G^{ij} f_{pr} f^{pr} \quad (2)$$

が成り立つ。

(証明) $a^i = G^{ip} A_p$ とする。

$$Q^{\lambda i} A_\lambda = Q^{ij} A_j + Q^{0i}$$

において、

$$\begin{aligned} Q^{ij} A_j &= {}^G R^{ij} A_j + \frac{1}{2} G^{jr} A_j f^{ip} f_{pr} - \frac{1}{2} G^{ij} A_j {}^G R \\ &\quad + \frac{1}{8} G^{ij} A_j f^{pr} f_{pr} \\ Q^{0i} &= {}^k R^{i0} + \frac{1}{2} a^i ({}^G R - \frac{1}{4} f^{pr} f_{pr}) \\ &= -G^{ip} {}^G R_{rp} G^{rk} A_k + \frac{1}{2} a^r f_{rp} f^{ip} + \frac{1}{2} {}^G \nabla_p f^{ip} \\ &\quad + \frac{1}{2} a^i {}^G R - \frac{1}{8} a^i f^{pr} f_{pr} \end{aligned}$$

これらより、(1) を得る。(2) は簡単なので省略する。(終)