1 86 節 クリストッフェル記号と計量テンソル

11 計量テンソルの共変導関数

計量テンソルの共変導関数が 0 であることを示す。

 DA^k はベクトルであるので、

$$DA_i = g_{ik}DA^k \tag{1}$$

ここで、 $A_i = g_{ik}A^k$ を直接用いて、

$$DA_i = D(g_{ik}A^k)$$

= $A^k Dg_{ik} + g_{ik}DA^k$ (2)

式 (1) と式 (2) を比べて、 A^k は任意のベクトルなので計量テンソル g_{ik} の共変微分について:

$$Dg_{ik} = 0 (3)$$

また、 $g_{ik}g^{ik}=g_{ik}g^{ki}=\delta^i_i=4$ より、

$$0 = D(g_{ik}g^{ik}) \tag{4}$$

$$=g_{ik}Dg^{ik}+g^{ik}Dg_{ik} (5)$$

(3) より、

$$Dg^{ik} = 0 (6)$$

共変導関数についても、

$$g_{ik;l} = 0 (7)$$

$$g_{\cdot I}^{ik} = 0 (8)$$

12 クリストッフェル記号の計量テンソルによる表示

(7)をクリストッフェル記号を使って展開する。85節の共変テンソルの導関数から、

$$g_{ik;l} = \frac{\partial g_{ik}}{\partial x^l} - \Gamma_{il}^m g_{mk} - \Gamma_{kl}^m g_{im} \tag{9}$$

$$=0 (10)$$

$$\frac{\partial g_{ik}}{\partial x^l} = \Gamma_{il}^m g_{mk} + \Gamma_{kl}^m g_{im} \tag{11}$$

$$=\Gamma_{k,il} + \Gamma_{i,kl} \tag{12}$$

$$\frac{\partial g_{kl}}{\partial x^i} = \Gamma_{k,li} + \Gamma_{l,ki} \tag{13}$$

$$\frac{\partial g_{li}}{\partial x^k} = \Gamma_{l,ik} + \Gamma_{i,lk} \tag{14}$$

クリストッフェル記号の添字の先頭は、(i,k)(k,l)(l,i) であるので、(12)+(14)-(13) を計算して、

$$\Gamma_{i,kl} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial g_{ik}}{\partial x^l} + \frac{\partial g_{li}}{\partial x^k} - \frac{\partial g_{lk}}{\partial x^i} \right)$$
(15)

$$\Gamma_{kl}^i = g^{im} \Gamma_{m,kl} \tag{16}$$

$$= \frac{1}{2}g^{im}\left(\frac{\partial g_{mk}}{\partial x^l} + \frac{\partial g_{lm}}{\partial x^k} - \frac{\partial g_{lk}}{\partial x^m}\right)$$
(17)

13 縮約されたクリストッフェル記号

例えば、この章のテンソルの発散や、リッチテンソルの対称性の部分で使われる。 (17) から、

$$\Gamma_{ki}^{i} = \frac{1}{2}g^{im} \left(\frac{\partial g_{mk}}{\partial x^{i}} + \frac{\partial g_{im}}{\partial x^{k}} - \frac{\partial g_{ik}}{\partial x^{m}} \right)$$
(18)

右辺だけに注目して、(i,m) の入れ替えを考えると第 1 項と第 3 項は打ち消し合う。このとき、左辺に i があることは影響しない。

$$\Gamma_{ki}^{i} = \frac{1}{2} g^{im} \frac{\partial g_{im}}{\partial x^{k}} \tag{19}$$

ここで、行列式の微分について考える。正方行列 $A=(a_{ij})$ の逆行列を $A^{-1}=(b_{ij})$ 、余因子を $\tilde{A}=(\tilde{a}_{ij})=(\triangle_{ji})$ と書く。 $A\tilde{A}=(det A)E$ について、 $A\tilde{A}=(c_{ij})$ と書くと:

$$c_{ij} = \sum_{k} a_{ik} \tilde{A}_{kj} \tag{20}$$

$$=\sum_{k}a_{ik}\triangle_{jk}\tag{21}$$

$$= \begin{vmatrix} a_{11} & \dots & a_{1n} \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ a_{j-1,1} & \dots & a_{j-1,n} \\ a_{i1} & \dots & a_{in} \\ a_{j+1,1} & \dots & a_{j+1,n} \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ a_{n1} & \dots & a_{nn} \end{vmatrix}$$
(22)

$$= (det A)\delta_{ij} \tag{23}$$

$$\therefore A\tilde{A} = (detA)E \tag{24}$$

$$A^{-1} = \frac{\tilde{A}}{\det A} \tag{25}$$

(22) から(23) で、同じ行があると行列式が0になることを用いた。

$$|A| = \sum_{j} a_{ij} \triangle_{ji} \tag{26}$$

$$=\sum_{j}a_{ij}\tilde{a}_{ij}\tag{27}$$

$$\frac{\partial |A|}{\partial a_{ij}} = \tilde{a}_{ji} \tag{28}$$

$$= |A|b_{ji} \tag{29}$$

$$=|A|b_{ji} \tag{29}$$

$$\frac{\partial |A|}{\partial a_{ij}} \frac{\partial a_{ij}}{\partial x} = |A| b_{ji} \frac{\partial a_{ij}}{\partial x} \tag{30}$$

$$\frac{\partial |A|}{\partial x} = |A|b_{ji} \frac{\partial a_{ij}}{\partial x} \tag{31}$$

ここで A を計量テンソルにして、

$$\frac{\partial g}{\partial x} = gg^{ij}\frac{\partial g_{ij}}{\partial x} \tag{32}$$

また、 $g_{ik}g^{ik}=4$ より、 $g^{ik}dg_{ik}=-g_{ik}dg^{ik}$ であることから、

$$\frac{\partial g}{\partial x} = -gg_{ij}\frac{\partial g^{ij}}{\partial x} \tag{33}$$

(19) は書き換えることができて、

$$\Gamma_{ki}^{i} = \frac{1}{2g} \frac{\partial g}{\partial x^{k}} \tag{34}$$

$$=\frac{\partial \ln \sqrt{-g}}{\partial x^k} \tag{35}$$

となる。補足として $g^{kl}\Gamma^i_{kl}$ について、

$$g^{kl}\Gamma_{kl}^{i} = \frac{1}{2}g^{kl}g^{im}\left(\frac{\partial g_{mk}}{\partial x^{l}} + \frac{\partial g_{lm}}{\partial x^{k}} - \frac{\partial g_{lk}}{\partial x^{m}}\right)$$
(36)

$$=g^{kl}g^{im}\left(\frac{\partial g_{mk}}{\partial x^l} - \frac{1}{2}\frac{\partial g_{lk}}{\partial x^m}\right) \tag{37}$$

$$= (38)$$

曲線座標におけるベクトルの発散 1.4

$$A_{;i}^{i} = \frac{1}{\sqrt{-g}} \frac{\partial \sqrt{-g} A^{i}}{\partial x^{i}} \tag{39}$$

曲線座標におけるテンソルの発散

曲線座標におけるラプラシアン

$$\phi_{;i}^{;i} = \frac{1}{\sqrt{-g}} \frac{\partial}{\partial x^i} \left(\sqrt{-g} g^{ik} \frac{\partial \phi}{x^k} \right) \tag{40}$$

ガウスの定理

3