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 $\tilde{A}=(\tilde{a}_{ij})=(\Delta_{ji})$ 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。

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

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

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

$$= |A|b_{ji}$$
(28)

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

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

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

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。また、 $g^{kl}\Gamma^i_{kl}$ について、

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

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

$$=g^{kl}g^{im}\frac{\partial g_{ml}}{\partial x^k} - \frac{1}{2}g^{kl}g^{im}\frac{\partial g_{lk}}{\partial x^m}$$
(38)

$$=g^{kl}\left(-\frac{\partial g^{im}}{\partial x^k}g_{ml}\right) + \frac{1}{2}g^{im}g_{kl}\frac{\partial g^{kl}}{\partial x^m}$$
(39)

$$= -\delta_m^k \frac{\partial g^{im}}{\partial x^k} + \frac{1}{2} g^{ik} g_{ml} \frac{\partial g^{ml}}{\partial x^k} \quad (k \leftrightarrow m)$$
 (40)

$$= -\frac{\partial g^{ik}}{\partial x^k} - \frac{1}{2g} g^{ik} \frac{\partial g}{\partial x^k} \tag{41}$$

$$= -\frac{1}{\sqrt{-g}} \frac{\partial \sqrt{-g} g^{ik}}{\partial x^k} \tag{42}$$

(38) から (39) で、

$$g_{ik}g^{kl} = \delta_i^l \tag{43}$$

から、

$$g_{ik}\frac{\partial g^{kl}}{\partial x} = -g^{kl}\frac{\partial g_{ik}}{\partial x} \tag{44}$$

という関係を使った。

曲線座標における発散

曲線座標におけるベクトルの発散を考える。

$$A_{;i}^{i} = \frac{\partial A^{i}}{\partial x^{i}} + \Gamma_{ki}^{i} A^{k} \tag{45}$$

$$= \frac{\partial A^{i}}{\partial x^{i}} + A^{k} \frac{\partial \ln \sqrt{-g}}{\partial x^{k}}$$

$$= \frac{1}{\sqrt{-g}} \frac{\partial \sqrt{-g} A^{i}}{\partial x^{i}}$$
(46)

$$=\frac{1}{\sqrt{-g}}\frac{\partial\sqrt{-g}A^i}{\partial x^i}\tag{47}$$

曲線座標におけるテンソルの発散

 $A^{ik} = -A^{ki}$ と書かれた反対称テンソルを考える。準備として $\Gamma^i_{mk}A^{km}$ について、単に $k\leftrightarrow m$ 添字の入 れ替えを考えると、

$$\Gamma^i_{mk} A^{km} = \Gamma^i_{km} A^{mk} \tag{48}$$

 A^{km} が反対称テンソルであることに注目すると、

$$\Gamma^i_{mk} A^{km} = -\Gamma^i_{mk} A^{mk} \tag{49}$$

$$= -\Gamma_{km}^i A^{mk} \tag{50}$$

(48)(50) より、

$$\Gamma^i_{mk} A^{km} = 0 (51)$$

反対称テンソルの発散:

$$A^{ik}_{;k} = \frac{\partial A^{ik}}{\partial x^k} + \Gamma^i_{mk} A^{mk} + \Gamma^k_{mk} A^{im}$$
 (52)

$$= \frac{\partial A^{ik}}{\partial x^k} - \Gamma^i_{mk} A^{km} + \Gamma^k_{mk} A^{im}$$

$$(53)$$

$$= \frac{\partial A^{ik}}{\partial x^k} + \Gamma^k_{mk} A^{im} \tag{54}$$

$$= \frac{\partial A^{ik}}{\partial x^k} + A^{im} \frac{\partial \ln \sqrt{-g}}{\partial x^m} \tag{55}$$

$$= \frac{\partial A^{ik}}{\partial x^k} + A^{im} \frac{\partial \ln \sqrt{-g}}{\partial x^m}$$

$$= \frac{1}{\sqrt{-g}} \frac{\partial \sqrt{-g} A^{ik}}{\partial x^k}$$
(55)

を得た。

次に、対称テンソル A_{ik} をとり、混合成分の発散 $A^k_{i:k}$ を計算する。

$$A_{i;k}^{k} = \frac{\partial A_{i}^{k}}{\partial x^{k}} + \Gamma_{mk}^{k} A_{i}^{m} - \Gamma_{ik}^{m} A_{m}^{k}$$

$$\tag{57}$$

$$= \frac{\partial A_i^k}{\partial x^k} + A_i^m \frac{\partial \ln \sqrt{-g}}{\partial x^m} - \Gamma_{ik}^m A_m^k \tag{58}$$

$$=\frac{1}{\sqrt{-g}}\frac{\partial\sqrt{-g}A_i^k}{\partial x^k} - \Gamma_{ik}^m A_m^k \tag{59}$$

$$= \frac{1}{\sqrt{-g}} \frac{\partial \sqrt{-g} A_i^k}{\partial x^k} - \frac{1}{2} g^{ml} \left(\frac{\partial g_{lk}}{\partial x^i} + \frac{\partial g_{il}}{\partial x^k} - \frac{\partial g_{ik}}{\partial x^l} \right) A_m^k$$
 (60)

$$= \frac{1}{\sqrt{-g}} \frac{\partial \sqrt{-g} A_i^k}{\partial x^k} - \frac{1}{2} \left(\frac{\partial g_{lk}}{\partial x^i} + \frac{\partial g_{il}}{\partial x^k} - \frac{\partial g_{ik}}{\partial x^l} \right) A^{kl}$$
 (61)

(62)

 A^{kl} が対称であるから、第二項で $k \leftrightarrow l$ の入れ替えを考えると、

$$A_{i;k}^{k} = \frac{1}{\sqrt{-g}} \frac{\partial \sqrt{-g} A_{i}^{k}}{\partial x^{k}} - \frac{1}{2} \frac{\partial g_{lk}}{\partial x^{i}} A^{kl}$$

$$(63)$$

を得る。

曲線座標におけるラプラシアンについて、スカラー ϕ を考える。

$$\phi_{,i} = \frac{\partial \phi}{\partial x^i} \tag{64}$$

添字を上げて、

$$\phi^{;i} = g^{ik} \frac{\partial \phi}{\partial x^k} \tag{65}$$

(47) を使って発散を取ると、

$$\phi_{;i}^{;i} = \frac{1}{\sqrt{-g}} \frac{\partial}{\partial x^i} \left(\sqrt{-g} g^{ik} \frac{\partial \phi}{x^k} \right) \tag{66}$$

1.6 ガウスの定理

ベクトルの発散 (47) を使って、曲線座標のガウスの定理は以下のようになる。

$$\int A_{;i}^{i} \sqrt{-g} d\Omega = \int \frac{\partial \sqrt{-g} A^{i}}{\partial x^{i}} d\Omega \tag{67}$$

$$= \oint \sqrt{-g} A^i dS_i \tag{68}$$