

Tenzory křivosti a křivost ve třech dimenzích

NTMF059 – Zápočtový problém 2020

Weylův, Schoutenův a Cottonův tenzor

Weylův tenzor je v obecné dimenzi d definován

$$\mathbf{C}_{abcd} = \mathbf{R}_{abcd} - \frac{4}{d-2} \mathbf{Ric}_{[a|[c} \mathbf{g}_{d]|b]} + \frac{2}{(d-1)(d-2)} \mathcal{R} \mathbf{g}_{[a|[c} \mathbf{g}_{d]|b]} .$$

Jedná se o bezstopou část Riemannova tenzoru se stejnými symetriemi vůči záměně indexů. Schoutenův tenzor \mathbf{Sch}_{ab} je definován

$$\mathbf{Sch}_{ab} = \frac{1}{d-2} \left(\mathbf{Ric}_{ab} - \frac{1}{2(d-1)} \mathcal{R} \mathbf{g}_{ab} \right)$$

a pomocí něj definujeme Cottonův tenzor \mathbf{Cot}_{akl}

$$\mathbf{Cot}_{akl} = \nabla_k \mathbf{Sch}_{la} - \nabla_l \mathbf{Sch}_{ka} .$$

(i) Dokažte, že platí

$$\mathbf{Cot}_{akl} = \mathbf{Cot}_{a[kl]} , \quad \mathbf{Cot}_{[abc]} = 0 , \quad \mathbf{Cot}^n{}_{nl} = 0 ,$$

(ii) a že divergence Weylova tenzoru je

$$\nabla_k \mathbf{C}^k{}_{abc} = (d-3) \mathbf{Cot}_{abc} .$$

Křivost ve třech dimenzích

Zkoumejme metriku \mathbf{g}_{ab} ve třech dimenzích se signaturou $(+++)$ nebo $(-++)$, pro kterou zavedeme znaménko $\pm \equiv \text{sign } \mathbf{g}$.

Pro Levi-Civitův tenzor ε_{abc} tak máme

$$\varepsilon_{abc} \varepsilon^{klm} = \pm 6 \delta_{[a}^k \delta_b^l \delta_c^m] .$$

Hodgeův duál transformuje 2-formy na 1-formy a naopak

$$(*\omega)_a = \frac{1}{2} \varepsilon_a{}^{kl} \omega_{kl} , \quad (*(* \omega))_{ab} = \varepsilon_{ab}{}^k (*\omega)_k = \pm \omega_{ab} .$$

(iii) Ukaŕte

$$\pm \varepsilon_{abm} \varepsilon_{cdn} \mathbf{g}^{mn} = 2 \mathbf{g}_{[a|[c} \mathbf{g}_{d]|b]} .$$

Pro tenzor \mathbf{A}_{abcd} antisymetrický v prvním i druhém páru indexů můžeme zavést levý a pravý Hodgův duál

$$*\mathbf{A}_{kcd} = \frac{1}{2} \varepsilon_k{}^{ab} \mathbf{A}_{abcd} , \quad \mathbf{A}^*{}_{abl} = \frac{1}{2} \varepsilon_l{}^{cd} \mathbf{A}_{abcd} , \quad *\mathbf{A}^*{}_{kl} = \frac{1}{4} \varepsilon_k{}^{ab} \varepsilon_l{}^{cd} \mathbf{A}_{abcd} .$$

(iv) Ukaŕte, ŕe pro duály Riemannova tenzoru \mathbf{R}_{abcd} platí

$$*\mathbf{R}^k{}_{ka} = 0 , \quad \mathbf{R}^*{}_{ak}{}^k = 0 , \quad \mathbf{Ein}_{ab} = \mp *\mathbf{R}^*{}_{ab} , \quad \mathcal{R} = \pm 2 \mathbf{g}^{ab} *\mathbf{R}^*{}_{ab} .$$

(v) S vyuŕitím těchto výsledků dokaŕte, ŕe ve třech dimenzích Weylův tenzor vymizí

$$\mathbf{C}_{abcd} = 0 .$$

Poznámka k Schoutenovu tenzoru:

S uŕitím notace dvojtého wedge zavedeného na doplňkové přednášce lze zapsat Riemannův tenzor následovně:

$$\begin{aligned} \mathbf{R} &= \mathbf{C} - \frac{1}{d-2} \mathbf{S} \wedge \mathbf{g} - \frac{1}{2d(d-1)} \mathcal{R} \mathbf{g} \wedge \mathbf{g} \\ &= \mathbf{C} - \frac{1}{d-2} \mathbf{Ric} \wedge \mathbf{g} + \frac{1}{2(d-1)(d-2)} \mathcal{R} \mathbf{g} \wedge \mathbf{g} \\ &= \mathbf{C} + \mathbf{Sch} \wedge \mathbf{g} , \end{aligned}$$

kde $\mathbf{S} = \mathbf{Ric} - \frac{1}{d} \mathcal{R} \mathbf{g}$ je bezestopá část Ricciho tenzoru.

Poznámka k Weylovu a Cottonovu tenzoru:

O metrice \mathbf{g} řekneme, ŕe je konformně plochá, pokud lze zapsat

$$\mathbf{g} = \Omega^2 \mathbf{g}_0 ,$$

kde \mathbf{g}_0 je plochá metrika, tj. metrika s nulovým Riemannovým tenzorem.

V dimenzi $d > 4$ se ukazuje, ŕe metrika je konformně plochá pokud je její Weylův tenzor nulový.

V dimenzi $d = 3$ tuto roli přebírá Cottonův tenzor: metrika je konformně plochá, pokud $\mathbf{Cot} = 0$.

V dimenzi $d = 2$ je každá metrika konformně plochá.

Konečně, pro $d = 1$ je každá metrika plochá, jelikoŕ Riemannův tenzor je triviálně nulový.