

יש לנו יריעה ב- \mathbb{R}^3 ומפה r , וע"י העקוביאן dr יש לנו מיפוי לוקטורים המשיקים. המטריצה $g = dr^t dr$ מאפשרת לנו להכפיל שני וקטורים על המפה במקום תרגם אותם ליריעת. יש גם את מיפוי הנורמל מהיריעה למספרת היחידה, ומיפוי משעון לתוך המפה שנותן לנו מסילה γ .

גילינו שגם אנחנו מסתכלים על r_{ij} (הנגזרת לפי הכיוון האמתי), אז מתקיים $r_{ij} = \Gamma_{ij}^k r_k + b_{ij}$, כאשר (b_{ij}) היא התבנית היסודית השניה ו- Γ_{ij}^k הם סמלי קריסטופל. זה אומר לנו איך היריעה משתנה לפי תנועה עליה.

מכפלה פנימית: $\langle u, v \rangle = g_{ij} u^i v^j$.

ניתן לחשב את סימני קריסטופל ישירות:

$$\Gamma_{jk}^i = \frac{1}{2} g^{il} (g_{lj}{}'k + g_{kl}{}'j - g_{jk}{}'l)$$

. $K = \kappa_1 \kappa_2 = \det S = \frac{\det b}{\det g}$. עקמומיות גאוס: $S = g^{-1}b$ אופטור הצורה:

עקמומיות גאוס, על פניה, נראה מאד תלוה בכך העקומה הוכנסה ל- \mathbb{R}^3 , אבל גאוס גילה שלמעשה כל מה שצריך לדעת כדי לחשב את עקמומיות גאוס זה את המטריקה. ככלומר גם ממדידות על פני השטח של כדור הארץ אפשר להסיק שכדור הארץ הוא כדור(כלומר בעל עקמומיות קבועה), ולא צריך להסתכל מבחו. גאוס מאד הופתע מהתגלית זו, וקרא לה "theorema egregium" - התגלית המפתיעה. בעצם זה אומר שעקמומיות גאוס היא תכונה פנימית - בנגד לעקמומיות הראשיות ולעקמומיות המומוצעת.

משפט

עקמומיות גאוס ניתנת לביטוי בעזרת רכיבי התבנית היסודית ראשונה בלבד.

הוכחה

$$K = \frac{\det B}{\det G} = \frac{b_{11}b_{22} - b_{12}^2}{\det g}$$

$$b_{ij} = \frac{\det ((r_i) (r_j) (r_{ij}))}{\sqrt{\det g}}$$

$$K = \frac{1}{\det(g)^2} \left((r_{11}, r_{22}, r_2) (r_{22}, r_1, r_2) - (r_{12}, r_1, r_2)^2 \right) = \dots$$

(כל שלשה צאת (u, v, w) היא דטרמיננטה - $\begin{vmatrix} | & | & | \\ u & v & w \\ | & | & | \end{vmatrix}$)

$$\dots = \frac{1}{\det(g)^2} \left(\det \begin{pmatrix} r_{11} \\ r_1 \\ r_2 \end{pmatrix} \det \begin{pmatrix} r_{22} \\ r_1 \\ r_2 \end{pmatrix} - \det \begin{pmatrix} r_{12} \\ r_1 \\ r_2 \end{pmatrix}^2 \right) =$$

$$\begin{aligned}
&= \frac{1}{(\det g)^2} \left(\det \begin{pmatrix} r_{11} \\ r_1 \\ r_2 \end{pmatrix} \det \begin{pmatrix} r_{22} \\ r_1 \\ r_2 \end{pmatrix}^t - \det \begin{pmatrix} r_{12} \\ r_1 \\ r_2 \end{pmatrix} \det \begin{pmatrix} r_{12} \\ r_1 \\ r_2 \end{pmatrix}^t \right) = \\
&= \frac{1}{(\det g)^2} \left(\det \left(\begin{pmatrix} r_{11} \\ r_1 \\ r_2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} r_{22} \\ r_1 \\ r_2 \end{pmatrix}^t \right) - \det \left(\begin{pmatrix} r_{12} \\ r_1 \\ r_2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} r_{12} \\ r_1 \\ r_2 \end{pmatrix}^t \right) \right) = \\
&= \frac{1}{(\det g)^2} \left(\det \begin{bmatrix} \langle r_{11}, r_{22} \rangle & \langle r_{11}, r_1 \rangle & \langle r_{11}, r_2 \rangle \\ \langle r_1, r_{22} \rangle & \langle r_1, r_1 \rangle & \langle r_1, r_2 \rangle \\ \langle r_2, r_{22} \rangle & \langle r_2, r_1 \rangle & \langle r_2, r_2 \rangle \end{bmatrix} - \det \begin{bmatrix} \langle r_{12}, r_{12} \rangle & \langle r_{12}, r_1 \rangle & \langle r_{12}, r_2 \rangle \\ \langle r_1, r_{12} \rangle & \langle r_1, r_1 \rangle & \langle r_1, r_2 \rangle \\ \langle r_2, r_{12} \rangle & \langle r_2, r_1 \rangle & \langle r_2, r_2 \rangle \end{bmatrix} \right) = \dots
\end{aligned}$$

דטרמיננה היא לינארית בכל עמודה, ולכן ניתן לפרך:

$$\begin{aligned}
&\dots = \frac{1}{(\det g)^2} \left(\det \begin{pmatrix} \langle r_{11}, r_{22} \rangle & \langle r_{11}, r_1 \rangle & \langle r_{11}, r_2 \rangle \\ 0 & g_{11} & g_{12} \\ 0 & g_{12} & g_{22} \end{pmatrix} + \det \begin{pmatrix} 0 & \langle r_{11}, r_1 \rangle & \langle r_{11}, r_2 \rangle \\ \langle r_1, r_{22} \rangle & g_{11} & g_{12} \\ \langle r_2, r_{22} \rangle & g_{12} & g_{22} \end{pmatrix} \right. \\
&\quad \left. - \det \begin{pmatrix} \langle r_{12}, r_{12} \rangle & \langle r_{12}, r_1 \rangle & \langle r_{12}, r_2 \rangle \\ 0 & g_{11} & g_{12} \\ 0 & g_{12} & g_{22} \end{pmatrix} - \det \begin{pmatrix} 0 & \langle r_{12}, r_1 \rangle & \langle r_{12}, r_2 \rangle \\ \langle r_1, r_{12} \rangle & g_{11} & g_{12} \\ \langle r_2, r_{12} \rangle & g_{12} & g_{22} \end{pmatrix} \right) = \\
&= \frac{1}{\det g} (\langle r_{11}, r_{22} \rangle) + \frac{1}{(\det g)^2} \left(\det \begin{bmatrix} 0 & \langle r_{11}, r_1 \rangle & \langle r_{11}, r_2 \rangle \\ \langle r_1, r_{22} \rangle & g_{11} & g_{12} \\ \langle r_2, r_{22} \rangle & g_{12} & g_{22} \end{bmatrix} - \det \begin{bmatrix} 0 & \langle r_{12}, r_1 \rangle & \langle r_{12}, r_2 \rangle \\ \langle r_1, r_{12} \rangle & g_{11} & g_{12} \\ \langle r_2, r_{12} \rangle & g_{12} & g_{22} \end{bmatrix} \right)
\end{aligned}$$

נגיד נשים לב ש $\Gamma_{ij\ell k} = \langle r_{ij}, r_k \rangle$

$$I) \quad \frac{\partial g_{ij}}{\partial u^k} = \frac{\partial}{\partial u_k} \langle r_i, r_j \rangle = \langle r_{ik}, r_j \rangle + \langle r_i, r_{jk} \rangle$$

$$II) \quad \frac{\partial g_{jk}}{\partial u^i} = \frac{\partial}{\partial u^i} \langle r_j, r_k \rangle = \langle r_{ji}, r_k \rangle + \langle r_j, r_{ki} \rangle$$

$$III) \quad \frac{\partial g_{ki}}{\partial u^j} = \frac{\partial}{\partial u^j} \langle r_k, r_i \rangle = \langle r_{kj}, r_i \rangle + \langle r_k, r_{ij} \rangle$$

נחבר: $I + II + III$:

$$\partial \langle r_{ij}, r_k \rangle = \frac{\partial g_{ki}}{\partial u_j} + \frac{\partial g_{ik}}{\partial u_i} - \frac{\partial g_{ij}}{\partial u^k}$$

$$\Gamma_{ij\ell k} = \frac{1}{2} (g_{ki\ell j} + g_{jk\ell i} - g_{ij\ell k})$$

$$\frac{\partial}{\partial u^2} \Gamma_{11\ell 2} = \frac{\partial}{\partial u^2} \langle r_{11}, r_2 \rangle = \langle r_{121}, r_2 \rangle + \langle r_{12}, r_{12} \rangle$$

$$\langle r_{12}, r_{22} \rangle - \langle r_{12}, r_{12} \rangle = \frac{\partial}{\partial u^2} \Gamma_{11\ell 2} - \frac{\partial}{\partial u^1} \Gamma_{12\ell 2}$$

$$K = \frac{1}{\det g} \left(\frac{\partial}{\partial u^2} \Gamma_{11/2} - \frac{\partial}{\partial u^1} \Gamma_{12/2} \right) + \frac{1}{(\det g)^2} \left(\det \begin{bmatrix} 0 & \Gamma_{11/1} & \Gamma_{11/2} \\ \Gamma_{22/1} & g_{11} & g_{12} \\ \Gamma_{22/2} & g_{12} & g_{22} \end{bmatrix} - \det \begin{bmatrix} 0 & \Gamma_{12/1} & \Gamma_{12/2} \\ \Gamma_{12/1} & g_{11} & g_{12} \\ \Gamma_{12/2} & g_{12} & g_{22} \end{bmatrix} \right)$$

■

מסקנה

אופרטור הצורה הוא תכונה חיצונית, אבל עקומות גaus, למרות שהיא מחושבת מאופרטור הצורה, היא תכונה פנימית.

מערכת קוודינטות גאודזיות מקבילות

כזכור, יש שתי הגדרות שקולות לקיים הגאודזים שמהן מגיעים לאotta משווה $\dot{\gamma}^k + \Gamma_{ij}^k \dot{\gamma}^i \dot{\gamma}^j = 0$.

נסמן u^2 את הפרמטר הטבעי לאורך קו גאודי כך $u^2 = a$. נסמן u^1 את הפרמטרים (u^1, u^2) נבעת את הפעולה הבאה על מנת למצוא את (u^1, u^2) : בהנתן 2 פרמטרים (u^1, u^2) נמצא את הנקודה על העוקום γ המורחkat מרחק u^2 מנקודה a ולאחר מכן נוציא ממנה קו גאודי המאונך לג ונטקדם לאורכו מרחק (u^1) . הכוון יוגדר ע"י הסימן של u^1 . מובן ש $\langle r_1, r_2 \rangle|_{u_1=0} = \left\| \frac{\partial r}{\partial u_1} \right\| = \|r_1\|$. כמו כן r_1, r_2 מאונכים על γ - כלומר $\langle r_1, r_2 \rangle|_{u_1=0} = 0$. נגזר לפי u_1 לקבל:

$$\frac{\partial}{\partial u_1} \langle r_1, r_2 \rangle = \langle r_{11}, r_2 \rangle + \langle r_1, r_{21} \rangle$$

r_{11} הוא התואוצה של קו גאודי ולכן הוא מאונך למישור המשיק ולכן

$$\langle r_{11}, r_2 \rangle = 0$$

כלומר המחבר הראשון מתאפס. $g_{11} = 1$ כי מכפילים וקטוריים לאורך עוקמה גיאויזית בפרמטריזציה טבעית.

$$0 = \frac{\partial g_{11}}{\partial u^2} = \frac{\partial}{\partial u^2} \langle r_1, r_2 \rangle = 2 \langle r_{12}, r_1 \rangle \implies \langle r_{12}, r_1 \rangle$$

כלומר גם המחבר השני מתאפס.

$$\implies \frac{\partial}{\partial u^1} \langle r_1, r_2 \rangle = 0 \implies \langle r_1, r_2 \rangle = 0$$

לכל נקודה - כלומר הרכיבים הלא אלכסוניים של המטריקה מתאפסים - $g_{12} = g_{21} = 0$. נשאר לנו רק איבר אחד - g_{22} . אם הוא היה 1 היה לנו מישור - אבל זה לא תמיד מישור. כלומר יש לנו איבר אחד לא טריויאלי שנסמנו בה: h :

$$g = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & h \end{pmatrix}$$

זה אומר ש

$$\det g = h$$

כמו כן, על העקומה המקורי γ היא מטריצת היחידה:

$$\det g|_{u^1=0} = 1$$

שכן

$$\frac{\partial \det g}{\partial u^1} \Big|_{u_1=0} = \frac{\partial g_{22}}{\partial u^1} \Big|_{u^1=0} = 2 \langle r_{12}, r_2 \rangle|_{u^1} = 0$$

משפט גאוס בונה Gauss Bonnet

הגדרה - זוית סיבוב מעודנת ביחס למישטח

נגידר 2 שדות וקטוריים על המישטח(או סביבה של נקודה במישטח) w, v , כך ש(w, v) מהו
בסיס אורתונורמלי עם אוריננטציה קבועה בכל נקודה בסביבה.
כלל שדה וקטורי x ניתן להגידר זוית ($0, 2\pi$) כך ש:

$$x(P) = v \cos \alpha(P) + w \sin \alpha(P)$$

כעת ניתן לדבר על שינוי זווית של עוקמה:

$$\alpha(b) - \alpha(a) \int \frac{d\alpha}{ds} ds$$

משפט

יהי $M \subset \mathbb{R}^3$ מישטח רגולרי קומפקטי אוריינטבילי. נניח שהשפה M אינה ריקה ומורכבת
מעוקמים חלקיים למקוטעין. אז זוית הסיבוב המעודנת מיחס M שווה לאינטגרל על
עוקומות גאוס:

$$\theta(M) = \iint_M K dS$$

הוכחה

נניח שהיריעת מכוסה ע"י מידת בודדת וכן שהמטריקה נתונה ע"י
נדירים:

$$v = r_1 \quad w = \frac{r_2}{h}$$

יהי שדה משיק M . אזי:

$$x_i(t) = \cos \alpha_i(t) v(\gamma_i(t)) + \sin \alpha_i(t) w(\gamma_i(t)) = \cos \alpha_i(t) r_1 + \frac{\sin \alpha_i(t)}{h} r_2$$

נניח γ_i חלק:

$$\Gamma_{11}^1 = 0 \quad \Gamma_{12}^1 = 0 \quad \Gamma_{22}^1 = \frac{1}{2} (h^2)_1$$

מקבלים:

$$-\sin \alpha_i \cdot \alpha'_i(t) - \frac{1}{2} (h^2)_1 u'_2 \cdot \frac{1}{h} \sin \alpha_i(t) = 0$$

כלומר:

$$\alpha'_i(t) = -\frac{\partial}{\partial u_1} h u'_2(t)$$

ומכאן

$$\theta_i = \alpha(b) - \alpha(a) = \int_a^b \alpha'_i(t) dt = \int_{\partial_i v} \frac{\partial h}{\partial u_1} du_2$$

כאשר v הוא רכיב הקשרות ה- i של השפה.

$$\theta(M) = \sum_{i=1}^2 \theta_i = - \int_{\partial U} \frac{\partial 2h}{\partial u_1} du_2$$

נשתמש במשפט סטוקס/גרין:

$$\int_{\partial U} (P du_1 + Q du_2) = \iint_U \left(\frac{\partial Q}{\partial u_1} - \frac{\partial P}{\partial u_2} \right) du_1 du_2$$

במקרה שלנו $P = 0$ ושים לב $h = \sqrt{g}$. נקבל:

$$\theta = - \iint_U \frac{\partial^2}{\partial u_1^2} h du_1 du_2$$

ידוע $\frac{\partial^2}{\partial u_1^2} h = -K\sqrt{g}$, ולכן

$$\theta(M) = \iint_U K \sqrt{g} du_1 du_2 = \iint_M K dS$$

מסקנה 1

במשולש גאודזי סכום הזווית הוא $\pi + \iint_{\Delta} K dS$

משפט גאוס בונה

עבור יריעה קומפקטיבית ללא גבול,

$$\iint_M K \, dS = 2\pi\chi(M)$$

כאשר χ הוא מאפיין אוילר-פונקראה - מחלקים משטח למשולשים וסופרים את מספר הצלעות פחות מספר הצלעות ועוד מספר הקודקודים ($V - E + F$). עבור כדור זה נטון 2, עבור טורוס זה נتون 0 - זהה תכונה הקשורה לטופולוגיה בלבד, לא לבנייה הגיאומטרי, ותמיד $\chi \leq 2$.
בעצם זה אומר ששה"כ העקומות על גוף היא מוגבלת.