

# 1 Векторска функција једне променљиве

## 1.1 Главна нормала и ректификациона раван

Уколико је једначина криве у функцији природног параметра, векторска једначина главне нормале гласи

$$(\mathbf{R} - \mathbf{r}) \times \mathbf{N} = \mathbf{0} \quad \Leftrightarrow \quad (\mathbf{R} - \mathbf{r}) \times \frac{1}{\varkappa} \frac{d^2 \mathbf{r}}{ds^2} = \mathbf{0} \quad \Leftrightarrow \quad (\mathbf{R} - \mathbf{r}) \times \frac{d^2 \mathbf{r}}{ds^2} = \mathbf{0}.$$

Ако је крива задата у функцији произвољног параметра  $u$ , полазећи од

$$\mathbf{K} = \frac{s' \mathbf{r}'' - s'' \mathbf{r}'}{s'^3}, \quad (1)$$

с обзиром на то да је  $\mathbf{K} = \varkappa \mathbf{N}$ , орт главне нормале записујемо у облику

$$\mathbf{N} = \frac{1}{s'^3 \varkappa} (s' \mathbf{r}'' - s'' \mathbf{r}') = \frac{1}{s'^4 \varkappa} (s'^2 \mathbf{r}'' - s' s'' \mathbf{r}'),$$

па **једначина главне нормале** постаје

$$(\mathbf{R} - \mathbf{r}) \times (s'^2 \mathbf{r}'' - s' s'' \mathbf{r}') = \mathbf{0}.$$

Како из  $s' = \sqrt{x'^2 + y'^2 + z'^2}$ , следи  $s' s'' = x' x'' + y' y'' + z' z''$ , добија се

$$s'^2 \mathbf{r}'' - s' s'' \mathbf{r}' = \left( \begin{array}{c} \left| \begin{array}{cc} x'' & y' y'' + z' z'' \\ x' & y'^2 + z'^2 \end{array} \right|, \left| \begin{array}{cc} y'' & z' z'' + x' x'' \\ y' & z'^2 + x'^2 \end{array} \right|, \left| \begin{array}{cc} z'' & x' x'' + y' y'' \\ z' & x'^2 + y'^2 \end{array} \right| \end{array} \right).$$

Стога, једначина главне нормале у симетричном облику гласи

$$\frac{X - x}{\left| \begin{array}{cc} x'' & y' y'' + z' z'' \\ x' & y'^2 + z'^2 \end{array} \right|} = \frac{Y - y}{\left| \begin{array}{cc} y'' & z' z'' + x' x'' \\ y' & z'^2 + x'^2 \end{array} \right|} = \frac{Z - z}{\left| \begin{array}{cc} z'' & x' x'' + y' y'' \\ z' & x'^2 + y'^2 \end{array} \right|}.$$

Раван ортогонална са вектором главне нормале назива се **ректификационом равни**. Њена векторска једначина је

$$(\mathbf{R} - \mathbf{r}) \cdot (s'^2 \mathbf{r}'' - s' s'' \mathbf{r}') = 0.$$

У скаларном облику једначина ректификационе равни гласи

$$\left| \begin{array}{cc} x'' & y' y'' + z' z'' \\ x' & y'^2 + z'^2 \end{array} \right| (X - x) + \left| \begin{array}{cc} y'' & z' z'' + x' x'' \\ y' & z'^2 + x'^2 \end{array} \right| (Y - y) + \left| \begin{array}{cc} z'' & x' x'' + y' y'' \\ z' & x'^2 + y'^2 \end{array} \right| (Z - z) = 0.$$

## 1.2 Бинормала и оскулаторна равна

Векторским множењем  $\mathbf{T}$  и  $\mathbf{N}$  добијамо **орт бинормале**, који означавамо са  $\mathbf{B}$ . Дакле  $\mathbf{B} = \mathbf{T} \times \mathbf{N}$ . Ортови  $\mathbf{T}, \mathbf{N}, \mathbf{B}$  чине **природни триједар** десне оријентације.

Равна одређена векторима  $\mathbf{T}$  и  $\mathbf{N}$  је **оскулаторна равна**. Ако је  $\mathbf{R}$  вектор положаја произвољне тачке ове равни, вектори  $\mathbf{R} - \mathbf{r}, \mathbf{T}, \mathbf{N}$  су компланарни, па се добија

$$[\mathbf{R} - \mathbf{r}, \mathbf{T}, \mathbf{N}] = 0, \quad (2)$$

што представља **једначину оскулаторне равни**, а како су оскулаторна равна и орт бинормале међусобно ортогоналани, векторска **једначина бинормале** гласи

$$(\mathbf{R} - \mathbf{r}) \times \mathbf{B} = \mathbf{0}.$$

У случају да је крива задата у функцији произвољног параметра  $u$ , из

$$\begin{aligned} \mathbf{r}' \times \mathbf{r}'' &= \mathbf{r}' \times (s''\mathbf{T} + s'^2\kappa\mathbf{N}) = \mathbf{r}' \times (s'^2\kappa\mathbf{N}) \\ &= s'^3\kappa \left( \frac{\mathbf{r}'}{s'} \times \mathbf{N} \right) = s'^3\kappa(\mathbf{T} \times \mathbf{N}) \end{aligned} \quad (3)$$

налазимо

$$\mathbf{B} = \mathbf{T} \times \mathbf{N} = \frac{1}{s'^3\kappa}(\mathbf{r}' \times \mathbf{r}''), \quad (4)$$

па једначина (2), на основу (1), постаје

$$[\mathbf{R} - \mathbf{r}, \mathbf{T}, \mathbf{N}] = \left[ \mathbf{R} - \mathbf{r}, \frac{\mathbf{r}'}{s'}, \frac{s'\mathbf{r}'' - s''\mathbf{r}'}{s'^3\kappa} \right] = \left[ \mathbf{R} - \mathbf{r}, \frac{\mathbf{r}'}{s'}, \frac{\mathbf{r}''}{s'^2\kappa} \right] = 0,$$

одакле добијамо

$$[\mathbf{R} - \mathbf{r}, \mathbf{r}', \mathbf{r}''] = 0,$$

тако да је за налажење њеног скаларног облика довољно наћи само први и други извод векторске функције  $\mathbf{r}$ . На тај начин, једначина оскулаторне равни, у случају произвољног параметра  $u$ , постаје

$$\begin{vmatrix} X - x & Y - y & Z - z \\ x' & y' & z' \\ x'' & y'' & z'' \end{vmatrix} = 0,$$

а једначина бинормале је

$$\frac{X - x}{\begin{vmatrix} y' & z' \\ y'' & z'' \end{vmatrix}} = \frac{Y - y}{\begin{vmatrix} z' & x' \\ z'' & x'' \end{vmatrix}} = \frac{Z - z}{\begin{vmatrix} x' & y' \\ x'' & y'' \end{vmatrix}}.$$

**Пример 1.1** Дата је крива  $\mathbf{r}(u) = (2 \cos^2 u, \sin 2u, 2 \sin u)$ . Показати да крива лежи у пресеку сфере и цилиндра, чија је генератриса паралелна оси  $z$ , и одредити њихове једначине. Наћи једначину оскулаторне равни криве у тачки која се добија за  $u = \frac{\pi}{2}$ .

Како је  $x^2 + y^2 + z^2 = 4 \cos^4 u + 4 \sin^2 u \cos^2 u + 4 \sin^2 u = 4$ , добија се једначина сфере  $x^2 + y^2 + z^2 = 4$ . Из  $x^2 + y^2 = 4 \cos^4 u + 4 \sin^2 u \cos^2 u = 4 \cos^2 u = 2x$  налазимо да је  $x^2 + y^2 = 2x$  једначина цилиндра.

Једначина оскулаторне равни у тачки која се добија за  $u = \frac{\pi}{2}$  гласи

$$\begin{vmatrix} X & Y & Z - 2 \\ 0 & -2 & 0 \\ 4 & 0 & -2 \end{vmatrix} = 0 \Rightarrow X + 2Z - 4 = 0.$$

**Пример 1.2** За криву  $\mathbf{r} = (\cos^2 u, \sin u \cos u, \sin u)$  одредићемо ортове природног триједра у тачки која се добија за  $u = 0$ . Најпре налазимо

$$\mathbf{r}' = (-2 \cos u \sin u, \cos 2u, \cos u), \quad \mathbf{r}'' = (-2 \cos 2u, -2 \sin 2u, -\sin u)$$

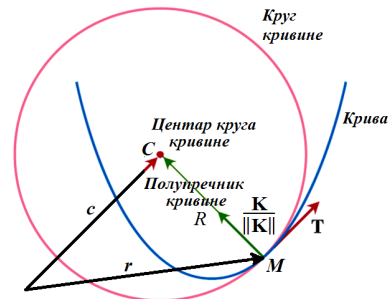
и  $s' = \sqrt{1 + \cos^2 u}$ ,  $s'' = \frac{-\cos u \sin u}{s'}$ . За  $u = 0$  је  $s' = \sqrt{2}$ ,  $s'' = 0$  и  $\mathbf{r}' = (0, 1, 1)$ ,  $\mathbf{r}'' = (-2, 0, 0)$ , одакле је  $\mathbf{K} = (-1, 0, 0)$  и  $|\mathbf{K}| = 1$ , па је орт главне нормале  $\mathbf{N} = (-1, 0, 0)$ . С обзиром да је  $\mathbf{T} = \frac{\mathbf{r}'}{\sqrt{2}}$ , за орт бинормале добијамо  $\mathbf{B} = \mathbf{T} \times \mathbf{N} = \left(0, -\frac{1}{\sqrt{2}}, \frac{1}{\sqrt{2}}\right)$ .

### 1.3 Круг кривине

*Кругом кривине (или оскулаторном кружницом) у тачки  $M$  криве назива се кружница која пролази кроз тачку  $M$  криве, има са кривом у тачки  $M$  заједничку тангенту, налази се са оне стране тангенте на коју је усмерен вектор кривине  $\mathbf{K}$  и има закривљеност једнаку закривљености криве у тачки  $M$ . Полупречник  $R$  круга кривине назива се такође *полупречником кривине криве у тачки  $M$* . Вредност полупречника круга кривине једнака је реципрочној вредности интезитета вектора кривине. Зато је *вредност полупречника кривине  $R$  криве у датој тачки једнака реципрочној вредности апсолутне вредности закривљености у тој тачки*, то јест,  $R = 1/\kappa$ .*

Центар  $C$  круга кривине назива се *центром кривине криве*. С обзиром да се круг кривине налази са оне стране тангенте на коју је усмерен вектор кривине  $\mathbf{K}$ , центар круга кривине у тачки  $M$  је крајња тачка вектора  $\overrightarrow{MC}$  чији се смер поклапа са смером вектора кривине. Тако вектор положаја  $\mathbf{c}$  центра кривине добијамо сабирањем вектора  $\mathbf{r}$  положаја такче  $M$  и орта вектора кривине  $\frac{\mathbf{K}}{\|\mathbf{K}\|}$  помноженог полупречником кривине  $R$ . Другим речима,

$$\mathbf{c} = \mathbf{r} + R \frac{\mathbf{K}}{\|\mathbf{K}\|} = \mathbf{r} + \frac{1}{\kappa} \frac{\mathbf{K}}{\kappa} = \mathbf{r} + \frac{1}{\kappa^2} \mathbf{K}. \quad (5)$$



Ако је познат вектор кривине, позната је и закривљеност криве (као његов интезитет), и може се одредити центар круга кривине.

**Пример 1.3** Одредити центар круга кривине криве  $\mathbf{r} = (\cos u, \sin u, u)$  у тачки за коју је  $u = \frac{\pi}{4}$ , као и једначину одговарајуће оскулаторне кружнице.

Како је  $\mathbf{r}' = (-\sin u, \cos u, 1)$  и  $\mathbf{r}'' = (-\cos u, -\sin u, 0)$ , то је  $s' = \sqrt{2}$  и  $s'' = 0$ , па је у тачки  $(\frac{1}{\sqrt{2}}, \frac{1}{\sqrt{2}}, \frac{\pi}{4})$ , према (1), вектор кривине једнак  $\mathbf{K} = \frac{1}{2\sqrt{2}}(\sqrt{2} \cdot (-\frac{1}{\sqrt{2}}, -\frac{1}{\sqrt{2}}, 0) - 0 \cdot (-\frac{1}{\sqrt{2}}, -\frac{1}{\sqrt{2}}, 1)) = (-\frac{1}{2\sqrt{2}}, -\frac{1}{2\sqrt{2}}, 0)$ , одакле је  $\varkappa = \|\mathbf{K}\| = \frac{1}{2}$ . На основу (5), закључујемо да је вектор положаја центра круга кривине  $(\frac{1}{\sqrt{2}}, \frac{1}{\sqrt{2}}, \frac{\pi}{4}) + 4(-\frac{1}{2\sqrt{2}}, -\frac{1}{2\sqrt{2}}, 0) = (-\frac{1}{\sqrt{2}}, -\frac{1}{\sqrt{2}}, \frac{\pi}{4})$ , а сама оскулаторна кружница добија се као пресек сфере  $(x + \frac{1}{\sqrt{2}})^2 + (y + \frac{1}{\sqrt{2}})^2 + (z - \frac{\pi}{4})^2 = 4$  и равни  $x - y + \sqrt{2}(z - \frac{\pi}{4}) = 0$ .

Означимо са  $\mathbf{v}$  вектор  $\mathbf{r}'$  тренутне брзине тела, чији је вектор положаја  $\mathbf{r}$  зависи од протока времена, а тренутну брзину са  $v = s'$ , једанкост  $\mathbf{r}' = s'\mathbf{T}$  записујемо у облику  $\mathbf{v} = v\mathbf{T}$ .

Убрзање представља промену брзине у односу на проток времена, то јест  $\frac{\Delta v}{\Delta t}$ , а **тренутно убрзање** је  $\lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta v}{\Delta t} = v' = (s')' = s''$ . У складу с тим, вектор тренутног убрзања  $\mathbf{a}$  је  $\lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \mathbf{v}}{\Delta t} = \mathbf{r}''$ . Формулу

$$\mathbf{r}'' = s''\mathbf{T} + s' \frac{d\mathbf{T}}{ds} s' = s'' \frac{\mathbf{r}'}{s'} + s'^2 \mathbf{K} = s''\mathbf{T} + s'^2 \varkappa \mathbf{N} \quad (6)$$

записујемо у облику

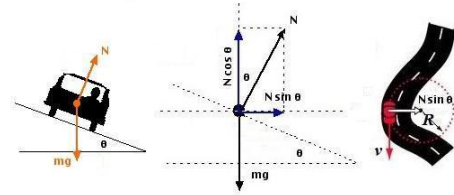
$$\mathbf{a} = \mathbf{r}'' = s''\mathbf{T} + s'^2 \varkappa \mathbf{N} = v'\mathbf{T} + \frac{v^2}{R} \mathbf{N},$$

где је  $R = \frac{1}{\varkappa}$  полупречник кривине. Дакле, вектор тренутног убрзања разлаже се на збир вектора убрзања, тангенцијалног и центрипеталног. Тангенцијално убрзање је  $a_t = v'$ , док је центрипетално  $a_c = \frac{v^2}{R}$ . На тај начин, центрипетална сила која делује на тело масе  $m$  једнака  $m \cdot a_c = \frac{mv^2}{R}$ .

Размотримо кретање аутомобила дуж пута који је под углом  $\theta$  у односу на раван основе. На слици уочавамо силе које делују на ауто. Једна је тежина  $mg$ , где је  $m$  маса аута, а  $g$  гравитационо убрзање, друга је нормална сила  $N$ , која делује навише и ортогонална је на површину пута. Центрипетална сила  $\frac{mv^2}{R}$ , која омогућава да ауто остане на путу, резултанта је нормалне силе и тежине.

Хоризонтална компонента нормалне силе  $N \sin \theta$  дејствује као центрипетална сила, па је  $N \sin \theta = \frac{mv^2}{R}$ . Како се вертикална компонента нормалне силе  $N \cos \theta$  супротставља гравитационој сили  $mg$ , то је  $N \cos \theta = mg$ .

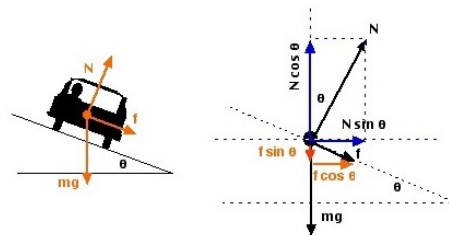
Брзина  $v$  за коју ауто остаје на путу, чак и да је прекривен глатким слојем леда је "идеална" брзина,  $v_{ideal}$ . Уколико би ишао пребрзо, излетео би с пута, а у случају да се не креће довољно брзо, склизнуо би ка центру. На основу ових једначина, налазимо



$$\operatorname{tg} \theta = \frac{v^2}{gR} \Leftrightarrow v = \sqrt{gR \operatorname{tg} \theta}.$$

Дакле, уколико желимо да у датој кривини возимо брже, пут мора бити нагнут под већим углом! С друге стране, ако је кривина оштрија, полупречник  $R$  је мањи, па нагиб мора да буде већи. Ако угао  $\theta$  не испуни овај услов, хоризонтална компонента неће обезбедити довољну центрипеталну силу, па је неопходна додатна бочна сила трења  $f$  (friction),  $f = \mu N$  ( $\mu$  је коефицијент трења), настала у контакту аутомобилских гума и површине пута, да би се спречило проклизавање аутомобила како навише, тако и наниже.

$v > v_{ideal}$ : Ако је брзина аутомобила  $v$ , већа од идеалне брзине  $v_{ideal}$ , хоризонтална компонента нормалне силе биће мања од потребне центрипеталне силе, и ауто ће, удаљавајући се од центра кривине, излетети с пута. Бочна сила трења између аутомобилских гума и површине пута супротставља се оваквом кретању и дејствује тако да усмерава ауто ка центру кривине. Да би се успоставила равнотежа с центрипеталном силом, хоризонталној компоненти нормалне силе додајемо хоризонталну компоненту силе трења



$$\frac{mv^2}{R} = N \sin \theta + f \cos \theta = N \sin \theta + \mu N \cos \theta.$$

Насупрот томе, интезитети супротних вертикалних сила, које представљају, на једној страни вертикалну компоненту нормалне силе усмерену навише, а на другој тежину аута и вертикалну компоненту силе трења усмерене наниже, међусобно су једнаки. Стога је

$$N \cos \theta = mg + f \sin \theta = mg + \mu N \sin \theta \Rightarrow mg = N \cos \theta - \mu N \sin \theta.$$

Делећи прву једначну другом, добијамо

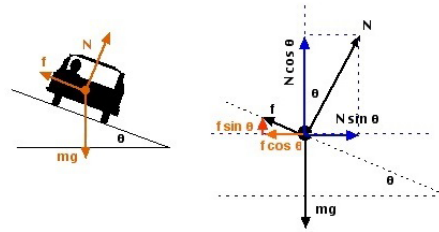
$$\frac{v^2}{gR} = \frac{N \sin \theta + \mu N \cos \theta}{N \cos \theta - \mu N \sin \theta} \Rightarrow v = \sqrt{gR \frac{\operatorname{tg} \theta + \mu}{1 - \mu \operatorname{tg} \theta}}.$$

Ова једначина обезбеђује **максималну брзину** аутомобила за дати угао нагиба, коефицијент трења и полупречник кривине.

$v < v_{ideal}$ : Ако је брзина аутомобила  $v$ , мања од идеалне брзине  $v_{ideal}$ , хоризонтална омпонента нормалне силе биће већа од захтеване центрипеталне силе и аутомобил ће склизнути низ нагиб, у смеру центра кривине. Бочна сила трења између аутомобилских гума и површине пута супротставља се овом кретању и повлачи ауто уз нагиб. Да би се успоставила равнотежа с хоризонталном компонентом нормалне силе, центрипеталној сили додаје се хоризонтална компонента трења

$$N \sin \theta = \frac{mv^2}{R} + f \cos \theta = \frac{mv^2}{R} + \mu N \cos \theta \Rightarrow \frac{mv^2}{R} = N \sin \theta - \mu N \cos \theta.$$

Интезитети супротних вертикалних сила, које представљају, с једне стране, вертикалну компоненту нормалне силе и силе трења, које су усмерене навише, с друге, тежину аута усмерену наниже, једнаки су. То значи да је



$$mg = N \cos \theta + f \sin \theta = N \cos \theta + \mu N \sin \theta.$$

Делећи прву једначну другом, добијамо

$$\frac{v^2}{gR} = \frac{N \sin \theta - \mu N \cos \theta}{N \cos \theta + \mu N \sin \theta} \Rightarrow v = \sqrt{gR \frac{\operatorname{tg} \theta - \mu}{1 + \mu \operatorname{tg} \theta}}.$$

Ова једначина обезбеђује **минималну брзину** аутомобила за дати угао нагиба, коефицијент трења и полупречник кривине.

## 1.4 Торзија

Извод вектора бинормале

$$\mathbf{B}' = \frac{d\mathbf{B}}{ds} = \lim_{\Delta s \rightarrow 0} \frac{\Delta \mathbf{B}}{\Delta s} = \lim_{\Delta s \rightarrow 0} \frac{\mathbf{B}(s + \Delta s) - \mathbf{B}(s)}{\Delta s}$$

указује на промену правца вектора бинормале по луку  $s$ , а како је орт  $\mathbf{B}$  управан на оскулаторну раван, вектор  $\mathbf{B}'$  описује извијање криве из оскулаторне равни. Стога се степен тог извијања мери се интезитетом  $\|\mathbf{B}'\|$ .

Диференцирањем једнакости  $\mathbf{B} = \mathbf{T} \times \mathbf{N}$ , узимајући у обзир да је  $\mathbf{T}' \times \mathbf{N} = \mathbf{0}$  (јер су вектори  $\mathbf{N}$  и  $\mathbf{T}' = \mathbf{K} = \kappa \mathbf{N}$  колинеарни), добијамо

$$\mathbf{B}' = \mathbf{T}' \times \mathbf{N} + \mathbf{T} \times \mathbf{N}' = \mathbf{T} \times \mathbf{N}' \quad (7)$$

Одавде следи, да су вектори  $\mathbf{T}$  и  $\mathbf{B}'$  су ортогонални, а на основу Теореме о ортогоналности вектора и његовог изводног вектора, ортогонални су и вектори  $\mathbf{B}$

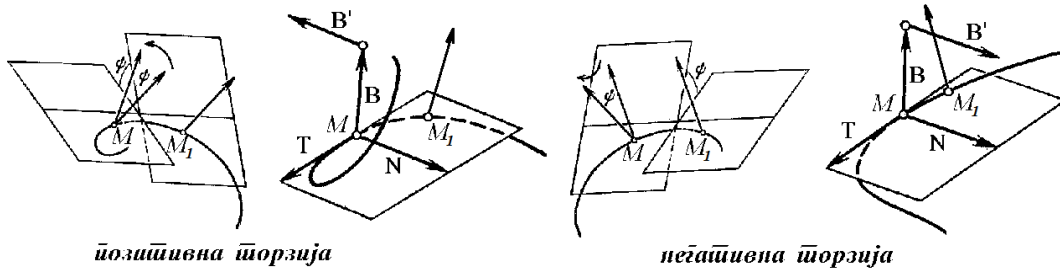
и  $\mathbf{B}'$ , па се  $\mathbf{B}'$  налази у оскулаторној равни. Значи, вектори  $\mathbf{B}'$  и  $\mathbf{N}$  су колинеарни, то јест  $\mathbf{B}' = \lambda \mathbf{N}$ . Скаларним множењем ове једнакости са  $\mathbf{N}$ , налазимо  $\mathbf{B}' \cdot \mathbf{N} = \lambda \mathbf{N} \cdot \mathbf{N} = \lambda$ . Користећи (7), добија се  $\lambda = (\mathbf{T} \times \mathbf{N}') \cdot \mathbf{N} = [\mathbf{T}, \mathbf{N}', \mathbf{N}]$ , односно  $\lambda = -[\mathbf{T}, \mathbf{N}, \mathbf{N}']$ , одакле је

$$\mathbf{B}' = -[\mathbf{T}, \mathbf{N}, \mathbf{N}'] \mathbf{N}, \quad \|\mathbf{B}'\| = |[\mathbf{T}, \mathbf{N}, \mathbf{N}']|.$$

Израз  $[\mathbf{T}, \mathbf{N}, \mathbf{N}']$  представља **торзију** коју означавамо са  $\tau$ . Вектори  $\mathbf{T}, \mathbf{N}, \mathbf{B}$  чине систем десне оријентације, а вектор  $\mathbf{N}'$  налази се на истој страни оскулаторне равни као и вектор  $\mathbf{B}$ , само ако вектори  $\mathbf{T}, \mathbf{N}, \mathbf{N}'$  такође чине систем десне оријентације, односно ако је  $[\mathbf{T}, \mathbf{N}, \mathbf{N}'] > 0$ , и тада је **торзија позитивна**, а вектори  $\mathbf{B}'$  и  $\mathbf{N}$  су у том случају супротних смерова.

Ако је  $[\mathbf{T}, \mathbf{N}, \mathbf{N}'] < 0$ , вектори  $\mathbf{T}, \mathbf{N}, \mathbf{N}'$  чине систем леве оријентације, па се вектори  $\mathbf{N}'$  и  $\mathbf{B}$  налазе на супротним странама оскулаторне равни и тада је **торзија негативна**. У том случају, вектори  $\mathbf{B}'$  и  $\mathbf{N}$  су истог смера.

Приликом преласка из тачке  $M_1$  у тачку  $M$  криве, вектор бинормале, односно оскулаторна раван, изврши ротацију за угао  $\psi$ . Уколико је та ротација удесно, торзија је позитивна, а уколико је она улево, торзија је негативна.



*позитивна торзија*

*негативна торзија*

Практично, у случају да је крива задата преко природног параметра  $s$ , торзија се израчунава на следећи начин

$$\begin{aligned} \tau = [\mathbf{T}, \mathbf{N}, \mathbf{N}'] &= \left( \frac{d\mathbf{r}}{ds} \times \left( \frac{1}{\kappa} \frac{d^2\mathbf{r}}{ds^2} \right) \right) \cdot \frac{d}{ds} \left( \frac{1}{\kappa} \frac{d^2\mathbf{r}}{ds^2} \right) \\ &= \frac{1}{\kappa} \left( \frac{d\mathbf{r}}{ds} \times \frac{d^2\mathbf{r}}{ds^2} \right) \cdot \left( -\frac{\kappa'}{\kappa^2} \frac{d^2\mathbf{r}}{ds^2} + \frac{1}{\kappa} \frac{d^3\mathbf{r}}{ds^3} \right) \\ &= \frac{1}{\kappa^2} \left[ \frac{d\mathbf{r}}{ds}, \frac{d^2\mathbf{r}}{ds^2}, \frac{d^3\mathbf{r}}{ds^3} \right] = \frac{\left[ \frac{d\mathbf{r}}{ds}, \frac{d^2\mathbf{r}}{ds^2}, \frac{d^3\mathbf{r}}{ds^3} \right]}{\left\| \frac{d^2\mathbf{r}}{ds^2} \right\|^2}. \end{aligned}$$

Извод од  $\mathbf{N}$  можемо изразити преко  $\mathbf{T}$  и  $\mathbf{B}$ , јер је

$$\mathbf{N}' = (\mathbf{B} \times \mathbf{T})' = \mathbf{B}' \times \mathbf{T} + \mathbf{B} \times \mathbf{T}' = -\tau \mathbf{N} \times \mathbf{T} + \mathbf{B} \times (\kappa \mathbf{N}) = \tau \mathbf{B} - \kappa \mathbf{T}. \quad (8)$$

Формула (8) једна је од три формуле којима се успостављају везе ортова природног триједра и њихових извода, а називају се **Френеовим формулама** (Frederic Jean Frenét (1816-1900), француски математичар). Две смо већ извели у поступку налажења флексије и торзије. На тај начин, Френеове формуле гласе

$$\mathbf{T}' = \varkappa \mathbf{N}, \quad \mathbf{N}' = -\varkappa \mathbf{T} + \tau \mathbf{B}, \quad \mathbf{B}' = -\tau \mathbf{N}.$$

У случају произвољног параметра  $u$ , вектор  $\mathbf{r}'''$  можемо изразити преко ортова  $\mathbf{T}, \mathbf{N}, \mathbf{B}$ . Диференцирајући једнакост

$$\mathbf{r}'' = s'' \mathbf{T} + s' \frac{d\mathbf{T}}{ds} s' = s'' \frac{\mathbf{r}'}{s'} + s'^2 \mathbf{K} = s'' \mathbf{T} + s'^2 \varkappa \mathbf{N},$$

најпре налазимо

$$\mathbf{r}''' = s''' \mathbf{T} + (3s' s'' \varkappa + s'^2 \varkappa') \mathbf{N} + s'^3 \varkappa \mathbf{N}'.$$

Затим, примењујући (8), добијамо

$$\mathbf{r}''' = (s''' - s'^3 \varkappa^2) \mathbf{T} + (3s' s'' \varkappa + s'^2 \varkappa') \mathbf{N} + s'^3 \varkappa \tau \mathbf{B}.$$

Множећи (3) скаларно са  $\mathbf{r}'''$  и користећи

$$\varkappa = \frac{\|\mathbf{r}' \times \mathbf{r}''\|}{s'^3} = \frac{\sqrt{\begin{vmatrix} y' & z' \\ y'' & z'' \end{vmatrix}^2 + \begin{vmatrix} z' & x' \\ z'' & x'' \end{vmatrix}^2 + \begin{vmatrix} x' & y' \\ x'' & y'' \end{vmatrix}^2}}{(x'^2 + y'^2 + z'^2)^{3/2}}, \quad (9)$$

добијамо

$$\tau = \frac{[\mathbf{r}', \mathbf{r}'', \mathbf{r}''']}{\|\mathbf{r}' \times \mathbf{r}''\|^2} = \frac{\begin{vmatrix} x' & y' & z' \\ x'' & y'' & z'' \\ x''' & y''' & z''' \end{vmatrix}}{\begin{vmatrix} y' & z' \\ y'' & z'' \end{vmatrix}^2 + \begin{vmatrix} z' & x' \\ z'' & x'' \end{vmatrix}^2 + \begin{vmatrix} x' & y' \\ x'' & y'' \end{vmatrix}^2}, \quad (10)$$

чиме смо торзију израчунали када је крива задата преко произвољног параметра.

**Пример 1.4** Наћи ћемо торзију за хелису  $\mathbf{r}(u) = (a \cos u, a \sin u, bu)$ ,  $a > 0$ . Тамо смо одредили

$$\frac{d\mathbf{r}}{ds} = \left( -\frac{a}{c} \sin \frac{s}{c}, \frac{a}{c} \cos \frac{s}{c}, \frac{b}{c} \right), \quad \frac{d^2\mathbf{r}}{ds^2} = \left( -\frac{a}{c^2} \cos \frac{s}{c}, -\frac{a}{c^2} \sin \frac{s}{c}, 0 \right), \quad \varkappa = \frac{a}{c^2},$$

при чему смо означили  $c = \sqrt{a^2 + b^2}$ . Сада налазимо

$$\frac{d^3\mathbf{r}}{ds^3} = \left( \frac{a}{c^3} \sin \frac{s}{c}, -\frac{a}{c^3} \cos \frac{s}{c}, 0 \right),$$



тако да је торзија једнака

$$\tau = \frac{1}{\kappa^2} \left[ \frac{d\mathbf{r}}{ds}, \frac{d^2\mathbf{r}}{ds^2}, \frac{d^3\mathbf{r}}{ds^3} \right] = \begin{vmatrix} -\frac{a}{c} \sin \frac{s}{c} & \frac{a}{c} \cos \frac{s}{c} & \frac{b}{c} \\ -\frac{a}{c^2} \cos \frac{s}{c} & -\frac{a}{c^2} \sin \frac{s}{c} & 0 \\ \frac{a}{c^3} \sin \frac{s}{c} & -\frac{a}{c^3} \cos \frac{s}{c} & 0 \end{vmatrix} = \frac{1}{a^2} \cdot \frac{b}{c} \cdot \frac{a^2}{c^5} = \frac{b}{c^2} = \frac{b}{a^2 + b^2}.$$

Одавде непосредно уочавамо да је, као и флексија, торзија константна, али је за десно-оријентисану хелису ( $b > 0$ ) торзија позитивна, док је за лево-оријентисану ( $b < 0$ ) торзија негативна.

**Пример 1.5** За криву ( $l$ ) :  $y = \frac{x^2}{2}$ ,  $z = \frac{x^3}{6}$  одредићемо торзију у тачки за коју је  $x = 2$ . С обзиром да је  $\mathbf{r}' = (1, 2, 2)$ ,  $\mathbf{r}'' = (0, 1, 2)$  и следи да је  $\|\mathbf{r}' \times \mathbf{r}''\| = 3$  и  $\mathbf{r}''' = (0, 0, 1)$ , примењујући затим формулу (10), третирајући  $x$  као параметар, налазимо да је торзија једнака

$$\tau = \frac{[\mathbf{r}', \mathbf{r}'', \mathbf{r}''']}{\|\mathbf{r}' \times \mathbf{r}''\|^2} = \frac{1}{9}.$$