

EÖTVÖS LORÁND TUDOMÁNYEGYETEM
TERMÉSZETTUDOMÁNYI KAR

Matematika BSc

Szakdolgozat



Kabai Eszter

A Delaunay-felület

Témavezető:

Dr. Moussong Gábor
Egyetemi adjunktus
Geometria tanszék

Budapest, 2016

Tartalom

Bevezetés	3
1. Görbék a felületen	5
2. Főgörbületek forgásfelületen	8
3. Főgörbületek kiszámolása	10
3.1. Az alkotó görbülete	10
3.1.1. Görbe és simulókör görgetése	11
3.1.2. A tétel bizonyítása	12
3.2. A paralelkör érintőjéhez tartozó normálgörbület	19
4. Az összeggörbület képlete	21
5. Az ellipszis görgetése	22
6. Parabola görgetése	28
6.1. Következtetés, magyarázat	32
7. További kúpszeletek	34
Felhasznált irodalom és ábrák	37

Bevezetés

Témavezetőm, Moussong Gábor egy számomra igazán érdekes témakört ajánlott kidolgozásra, mikor említettem, hogy szívesen foglalkoznék differenciálgeometriával. Mivel matematika-kémia tanári szakos hallgató vagyok, a cikk egyéb természettudományos vonatkozása még inkább motiváltta tett.

Dolgozatom ötlete a KöMaL-folyóirat egyik megjelent cikkéből származik. A lapban szereplő írás eredeti címe 'Forgásfelületek szappanhártyából'. Bizonyos típusú szappanhártyák felületeinek tanulmányozásáról szól, bemutatja, hogy milyen matematikai szabályok érvényesülnek e természeti jelenségekre. A cikk tartalmát kezdetben hasonlóan írom le, és később is felhasználok belőle bizonyos elemeket, viszont más matematikai bizonyításokat fogok adni a kimondott állításokra.

A dolgozat témája egy megfigyelésből indul ki. Azt vizsgáljuk, milyen felületeket formálhat meg egy szappanhártya úgy, hogy a külső és belső oldalán bizonyos nyomásokat generálunk. Laplace tétele megadja azt a fizikai összefüggést, mely érvényesül ilyen felületekre, e tétel alapján fogjuk elkezdni további számolásainkat.

0.1. Tétel. Egy egyensúlyi helyzetben levő szappanhártya esetében a felület minden pontjában teljesül, hogy

$$p_+ - p_- = \alpha \cdot (\kappa_1 + \kappa_2)$$

ahol

- p_+ és p_- : a hártya pozitív illetve negatív oldalán mért gáznyomás
- $\alpha > 0$: a folyadékhártya felületi feszültsége
- $\kappa_1 + \kappa_2$: a felület összeggörbülete (*Minkowski-görbülete*) az adott pontban

A későbbiekben bővebben is leírjuk, mit jelöl pontosan κ_1 és κ_2 , de egyelőre csak fogadjuk el, hogy ezek a felületre jellemző adatok egy adott pontban. Először vizsgáljuk meg azt, hogy milyen feltételnek kell az összegükre teljesülnie az egyenlet alapján.

Mivel a külső és belső nyomás különbsége, valamint α értéke is állandó, szükségszerű, hogy a szóban forgó szappanhártyákra teljesül, hogy felületük minden pontjában $(\kappa_1 + \kappa_2)$ értéke is állandó kell, hogy legyen.

Charles Delaunay tételében leírta, hogy, ha az előző tulajdonsággal rendelkező felületek forgásfelületek, azok mindegyikére teljesül, hogy az alábbi módon állnak elő:

0.2. Tétel. Az állandó összeggörbületű forgásfelületek úgy származtathatók, hogy egy sík egyenesén kúpszeletet gördítünk, és a kúpszelet fókusza által söpört görbét az egyenes körül megforgatjuk. Az így kapott felületek a keresett forgásfelületek.

Megjegyzés. Ahhoz, hogy ezek a forgásfelületek szappanhártyából meg is valósulhassanak, speciális körülmények lennének szükségesek. A szappanhártya-modellre majd csak a 7. fejezetben fogunk szemléletes példát mutatni.

A fent megfogalmazott állítások pontosabb megértéséhez, és hogy a tételt be tudjuk bizonyítani, szükséges meghatároznunk, hogy mit nevezünk egy felületen összeggörbületnek. Miután ezt megtettük, bebizonyítom két kúpszeletre – ellipszisre és parabolára – hogy a *Delaunay-tétel* teljesül rájuk.

1. Görbék a felületen

Ahhoz, hogy megértsük, mi az az összeggörbület, annak a vizsgálatával szükséges kezdenünk, hogy egy adott felületre illeszkedő görbék görbületei között milyen összefüggések érvényesülnek.

A következőekben fölteszük, hogy akárhányszor – legalább annyiszor, ahányszor szükséges – differenciálható görbékkel dolgozunk. A későbbi konkrét görbéinkre ez a feltétel szintén teljesülni fog.

Vegyünk egy általános felületet, mely egy adott M pontjában rendelkezik érintősíkkal (ez akkor teljesül, ha ebben a pontban a felület reguláris). Ha a felületet az érintősíktól különböző, M ponton áthaladó síkokkal metsszük, a kapott síkmetszetek a ponton áthaladó felületi görbéket fognak adni. Ezen görbék görbületeit szeretnénk a közös pontban minél egyszerűbb módon meghatározni. Egy felület adott pontján áthaladó ilyen felületi görbék görbületét bizonyos síkmetszetek jól leírják.

Érdeemes leszükítenünk a metszősíkok halmazát egy részhalmazra, és először azok viszonyát vizsgálni. Belátható, hogy egy érintősíktól különböző metszősík az érintősíkkal mindig egy M pontra illeszkedő egyenesben metszi egymást, és az is egyértelmű, hogy a metszévonal a síkkal kimetszett görbének az M pontba húzott érintő-egyenesével lesz azonos. Nézzük meg, hogyan viszonyulnak egymáshoz az azonos érintővel rendelkező síkmetszetek.

Az őket kimetsző metszősíkok az érintősíkkal különböző szögeket zárnak közre. A síkok különböző görbéket metszenek ki a felületből, mely görbék rendelkeznek egy-egy számszerű görbülettel az M pontban. Az első tétel, mely közelebb vezet minket ahhoz, hogy egyszerű adatok ismeretében meghatározhassuk a síkmetszetek görbületét, a következő:

1.1. Tétel. Az azonos érintőjű görbéket kimetsző síkok közül ahhoz tartozik az adott pontban minimális görbületű görbe, amelyet az érintősíkra merőleges sík metsz ki. Ezt a síkot *normálsík*nak nevezzük. A sík által kimetszett görbe a *normálmetszet*, a

normálmetszet görbülete pedig a *normálgörbület*. Az érintőhöz tartozó többi, érintősíkra nem merőleges metszetet *ferde metszetnek* nevezzük.

A következő tétel adja meg az azonos érintőjű síkmetszetek görbületei közötti pontos összefüggést, bármely ferde metszet κ görbülete kifejezhető ugyanis a megfelelő érintőhöz tartozó normálgörbület segítségével, ha ismert a normálsík és a ferde metszetet kimetsző sík által közre zárt szög.

Az összefüggés, melyet a későbbiekben fel is használunk a dolgozatban, *Meusnier tétele*:

$$\kappa = \frac{\kappa_n}{\cos \alpha}, \text{ azaz } \kappa_n = \kappa \cdot \cos \alpha$$

ahol κ_n a normálgörbület, α a két metszősík által közre zárt szög.

Megjegyzés. A normálgörbülethez előjelet is rendelünk. Az érintősík által meghatározott két féltér közül az egyiket kitüntetjük, és ha görbénk érintési pontbeli főnormális egységvektora ebbe a féltérbe mutat, a görbület pozitív. Amennyiben a másik féltérbe mutat, a görbület negatív lesz.

Látható, hogy az azonos érintőhöz tartozó metszősíkok közül a normálsíkok kiemelkedő szereppel rendelkeznek, a ferde metszetek segítségével könnyen kifejezhetők. Ezek után adódik a következő kérdés, hogy van-e a normálmetszetek között is olyan, melyből ki tudjuk fejezni a többi normálmetszetet. Hogyha találunk ilyen normálmetszetet, az azt jelenti, hogy görbületének ismeretében a felület egy adott pontjában az összes síkmetszet görbülete kifejezhető.

Ezzel a tulajdonsággal az ún. főgörbületeket adó metszetek rendelkeznek, melyeket az alábbi tétel definiál:

1.2. Tétel. Az azonos ponton átmenő normálmetszetek által meghatározott normálgörbületek, ha nem egyenlők, akkor a pontban egyértelműen létezik egy maximális és egy minimális görbületű normálmetszet. Ez esetben az őket kimetsző normálsíkok mindig merőlegesek egymásra. κ_1 és κ_2 tehát a ponthoz tartozó normálgörbületek szélsőértékei, melyeket *főnormálgörbületeknek* (*főgörbületeknek*) nevezünk. A hozzájuk tartozó irányok a *főgörbületi irányok* (*főirányok*), melyek, mint említettük merőlegesek egymásra.

A két főgörbület adja meg nekünk azokat a görbületeket, melyekből a többi normálgörbület meghatározható egy adott pontban. Az összefüggést *Euler tétele* írja le, aminek pontos ismeretére a későbbiekben nem lesz szükségünk, viszont látható, hogy így *Meusnier* és *Euler* tételének segítségével egy felületi ponton áthaladó összes síkmetszet görbülete kifejezhető a főgörbületek, és a két metszősík viszonyának ismeretében.

A főgörbületek ismeretében már módunkban áll meghatározni, mit értünk egy felületi ponthoz tartozó összeggörbület alatt, az ugyanis nem más, mint a pontbeli két főgörbület összege, tehát $\kappa_1 + \kappa_2$.

2. Főgörbületek forgásfelületen

Alapvetően nem egyszerű meghatározni, hogy egy pontban melyik két síkmetszet adja a két főgörbületet. Esetünkben viszont, szimmetriájuk miatt segítségünkre lesz, hogy forgásfelületekkel dolgozunk.

A forgásfelületek szimmetrikusak minden síkra, mely tartalmazza a forgástengelyüket. Bármely felületi ponthoz tartozik ilyen tükörsík, az a sík, melyet egyértelműen meghatároz a pont és a forgástengely.

Tekintsük egy adott pont normálmetszeteit. Azt a két normálmetszetet keressük, melyek a maximális és minimális görbületet adják, merőlegesek egymásra és egyértelműek. Az egyértelműség miatt tudunk a szimmetriára hivatkozva kizárni bizonyos normálmetszeteket a főgörbületek keresésekor.

A forgásfelület normálmetszeteire teljesül, hogy a szimmetriasíkra őket tükrözve szintén felületi görbét/normálmetszetet kapunk. Mivel ezek tükörképei egymásnak, a két normálmetszet egybevágó, melyből pedig következik, hogy tükörsíkon levő pontjukban megegyező a görbületük. Így ha tekintünk egy normálmetszetet, melynek tükörképe egy tőle különböző normálmetszet, az adott pontban egy másik metszet is az ő görbületét adja. A főgörbületek egyértelműsége miatt tehát ezek nem lehetnek a főgörbületet adó metszetek.

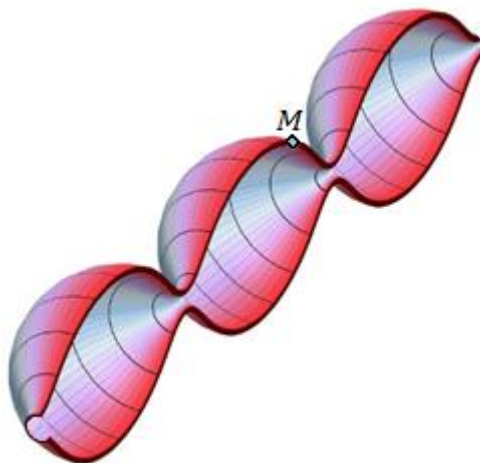
Az a két metszet nem rendelkezik tőle különböző tükörképpel, mely a tükörsíkon helyezkedik el, illetve amelyik metszősíkja erre merőleges. Ezek tükörképei ugyanis saját maguk – a tükörsík pontjaikat helyben hagyja vagy önmagukba viszi.

Megállapítható:

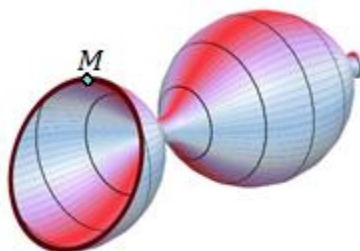
- A tükörsíkra illeszkedő normálmetszet a forgásfelület alkotója
- A tükörsíkra merőleges irányú normálmetszet érintője pont az ahhoz a ponthoz tartozó paralelkör érintője is. A második főirányt ezért tulajdonképpen a paralelkör iránya adja meg.

Összegezve, a két főgörbület egy forgásfelület bármely pontjában:

- κ_1 : az alkotó görbülete abban a pontban



- κ_2 : a ponton átmenő paralelkör érintőjéhez tartozó normálmetszet görbülete



3. Főgörbületek kiszámolása

Most, hogy tudjuk, mely két síkmetszet adja a főgörbületeket, a következő lépés a tétel bizonyításához értelemszerűen az, hogy e két síkmetszetre felírjuk, mely képletek adják meg bizonyos pontjaikban a görbületek értékét.

3.1. Az alkotó görbülete

Az alkotó görbületének meghatározása hosszabb levezetést igényel, de praktikusabb, hogyha ennek kiszámolását végezzük el előbb.

A forgásfelületek, melyeket a bevezetésben meghatároztunk, úgy álltak elő, hogy a görgetett kúpszeletek (egyik) fókusza által kirajzolt síkgörbét megforgattuk a görgetés tengelye körül. Értelemszerű, hogy a keletkezett felületnek az alkotója ekkor maga a forgatott görbe lesz.

Adódik ezért, hogy bármely felületi pontban az egyik főgörbület a görgetéssel előállított görbének, mint alkotónak a görbülete abban a pontban. Egy görbe görbületét ki tudjuk számolni, ha annak ismerjük a paraméterezését. Kérdés, hogy meg tudjuk-e adni az ellipszis és parabola görgetésével származtatott görbék paraméterezését zárt alakban. Fogalmazzuk meg a görgetés definícióját:

3.1. Definíció. Adott γ_1 görbe és e egyenes. Mozgassuk a γ_1 görbét a rögzített e egyenes mentén úgy, hogy azok folyamatosan érintkezzenek a mozgás során. Ha a γ_1 görbe bármely P_1 és P_2 pontja közötti ívhossz megegyezik az e -beli, megfelelő \hat{P}_1 és \hat{P}_2 pontok közötti ívhosszal, akkor azt mondjuk, hogy a γ_1 görbe csúszásmentesen gördül az e egyenesen.

Ez a definíció rámutat, hogy a görbe előrehaladása az egyenesen söpört távolsággal adható meg. Az általános módon való paraméterezéshez szükséges, hogy az előrehaladást meg tudjuk adni. Az egyenesen söpört távolság kifejezéséhez a görgetett görbe ívhosszát megadó formulára van szükségünk. Az ellipsziszre viszont ismeretes, hogy ez a formula nem adható meg zárt alakban, ezért ha görgetjük, nem tudjuk megadni a paraméterezést ezzel a módszerrel.

Emiatt más megoldáshoz kell folyamodnunk, segítségünkre egy tétel fog szolgálni, melyet a következő fejezetben vezetünk fel és bizonyítunk be.

Megjegyzés. A parabola ívhossza megadható zárt alakban. Viszont mivel az ellipszisre felírt megoldásunk alkalmazható lesz parabolára is, mindkét forgásfelületre a következőekben bemutatott levezetést fogjuk alkalmazni.

3.1.1. Görbe és simulókör görgetése

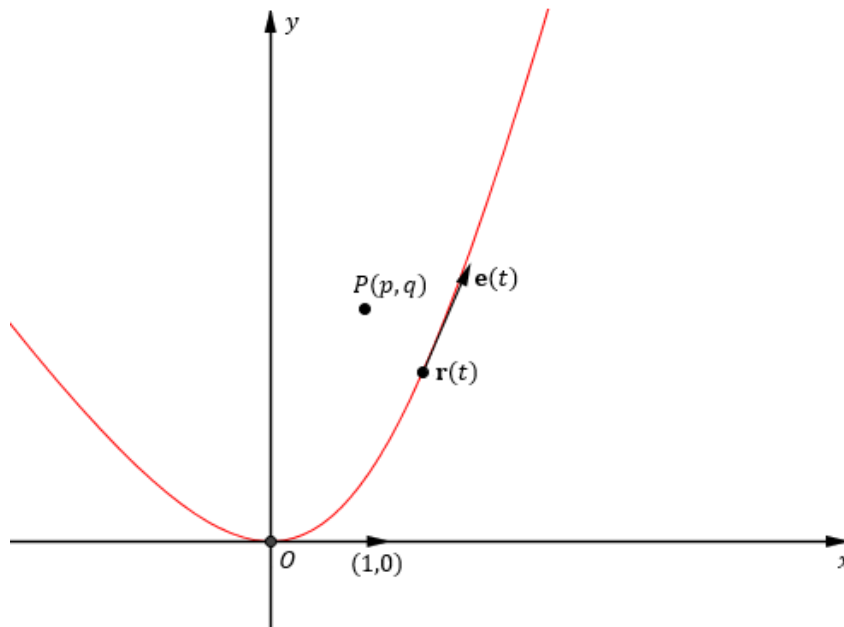
Adott ξ , egy differenciálható, reguláris síkgörbe – vagy annak egy íve – azt gördítjük egy e egyenes mentén. Nyomon követünk egy, a mozgó görbe síkjához rögzített P pontot, az általa leírt görbe $\mathbf{q}(t)$. Kíváncsiak vagyunk $\mathbf{q}(t)$ görbületére a görgetés egy adott pillanatában.

Ebben a kimerevített időpillanatban cseréljük le ξ -t az e -vel való érintkezési pontjához tartozó simulókörére. Rendeljük hozzá a simulókörhöz P -nek azt a helyzetét, ahol ebben a pillanatban elhelyezkedik a körhöz képest. Görgessük a kört az e egyenesen, P -t vele együtt, a síkjához rögzítve mozgatva. Így P ismét egy görbét ír le, melyet jelöljünk $\mathbf{q}_x(t)$ -vel.

3.1. Tétel. Abban a pontban ahol a kimerevített időpillanatban P elhelyezkedik, $\mathbf{q}(t)$ és $\mathbf{q}_x(t)$ görbék görbülete egyenlő.

3.1.2. A tétel bizonyítása

Vázoljuk fel egy általános síkgörbe görgetésének egy kiragadott időpillanatát az alábbi ábrán látható módon:



A pillanathoz hozzárendeltünk egy derékszögű segédkoordináta-rendszert úgy, hogy az x tengely azonos a gördeítés tengelyével, az origó pedig a görbe és az egyenes aktuális érintkezési pontja.

Azt fogjuk vizsgálni, hogy bármely ilyen időpillanathoz képest mi történik, ha ebből a helyzetből továbbgördeítjük a görbénket. A kiragadott pillanatot ezért jelöljük a $t = 0$ pillanattal.

Mivel minden reguláris görbének létezik természetes paraméterezése, vegyük úgy, hogy a görbének ebben a koordináta-rendszerben szintén adott $\mathbf{r}(t) = (x(t), y(t))$ alakban.

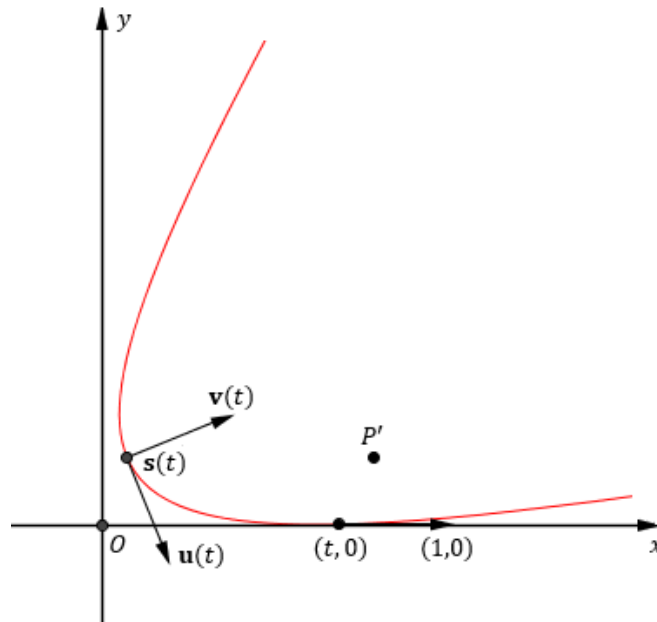
Az ábrán látható, és a továbbiakban használt jelölések:

- \mathbf{i}, \mathbf{j} : a segéd-koordináta-rendszer tengelyeinek irányait megadó egységvektorok
- $\mathbf{r}(0) = (0,0)$: az érintési pont helyvektora
- $\mathbf{e}(0) = (1,0)$: az érintési pontba húzott érintő irányát megadó egységvektor
- $P(p, q)$: a tételben szereplő, görbe síkjához rögzített, szintén gördeülő pont

Megállapítható továbbá:

- Az ívhossz szerinti paraméterezés miatt ebben a koordinátarendszerben bármely $\mathbf{r}(t)$ pont azt a pontot jelöli, melyben a görbe az elgörgetés után érintkezni fog a tengellyel, ha a görgetés közben a tengelyen söpört szakasz hossza t
- Fel tudjuk írni bármely $\mathbf{r}(t)$ pont érintőjét megadó $\mathbf{e}(t) = (x'(t), y'(t))$ egységvektort. Ez az érintő lesz az, amelynek iránya megadja ebben a koordinátarendszerben a kimerevített időpillanathoz képest a tengely irányát, ha bármely $\mathbf{r}(t)$ pontig görgetjük a görbét

Következő lépésben tetszőleges $\mathbf{r}(t)$ pontig gördítsük a görbénket az x tengelyen, P pontot vele együtt, a síkjához rögzítve mozdítva.



Határozzuk meg, hová mozdultak el az előbbi pontjaink, vektorjaink. Bizonyos vektorok új irányait meg tudjuk adni számszerűen, valamely vektorokat viszont ezekből kell majd kifejeznünk.

Tudhatjuk:

- mivel ívhossz szerint paramétereztük a görbét, az x tengelyen levő régi és új érintési pont között söpört úthossz t , tehát az eredeti $\mathbf{r}(t)$ pont átkerült a $(t, 0)$ pontba

- a görgetés után $\mathbf{r}(t)$ érintője is átkerül másik vektorba, de mivel pont $\mathbf{r}(t)$ -ig görgettük a görbét, az érintő maga lett a tengely. És mivel $\mathbf{e}(t)$ egységvektor volt, a tengellyel azonos irányú, $(1,0)$ vektor lesz az érintő új irányát megadó egységvektor

Amely adatokat nem tudjuk, ezért az előbbi és az eredeti vektorok segítségével szükséges őket kifejeznünk:

- A görgetés során az előbbi segéd-koordinátarendszerünket nem mozdítottuk, jelöljük viszont, hová kerülne, hogyha a görbével együtt mozgattuk volna. Mivel a tengelyek eredeti irányát \mathbf{i} és \mathbf{j} egységvektorok adták meg, azt kell kifejeznünk, hogy e két vektor mely vektorokba kerülne át a mozgás során. Elmozdulás utáni irányait jelölje $\mathbf{u}(t) = (u_1, u_2)$ és $\mathbf{v}(t) = (v_1, v_2)$ vektor
- az eredeti érintési pont, $(0,0)$ hová mozdult, ez lesz az \mathbf{u}, \mathbf{v} koordinátarendszer origója, melyet jelöljünk $\mathbf{s}(t) = (s_1(t), s_2(t))$ vektorral
- P új koordinátái

Hogyha sikerül felírunk paraméterekkel P elmozdulását t függvényében, akkor pontosan $\mathbf{Q}(t)$ paraméterezését fogjuk ezzel együtt megadni, mely görbét P söpör a görgetés során. Ha megkapjuk ezt a paraméterezést, már ki tudjuk fejezni $\mathbf{Q}(t)$ görbületét is, melyre kíváncsiak vagyunk.

Foglaljuk össze táblázatban az előbbi megállapításokat, jelöléseket:

Hely a kiindulási időpontban	Görgetés utáni hely
$\mathbf{i} = (1,0)$	$\mathbf{u}(t) = (u_1(t), u_2(t))$
$\mathbf{j} = (0,1)$	$\mathbf{v}(t) = (v_1(t), v_2(t))$
$\mathbf{r}(t) = (x(t), y(t))$	$(t, 0)$
$\mathbf{e}(t) = \mathbf{r}'(t) = (x'(t), y'(t))$	$(1,0)$
$(0,0)$	$\mathbf{s}(t) = (s_1(t), s_2(t))$
$P(p, q)$	$\mathbf{Q}(t)$

Tudjuk, hogy P pont görgetés előtt \mathbf{i} és \mathbf{j} lineáris kombinációjaként p és q együtthatókkal állt elő. Az elmozdulás után ezért P ugyanúgy p , q együtthatókkal áll elő, csak \mathbf{i} és \mathbf{j} vektorok helyett \mathbf{u} és \mathbf{v} lineáris kombinációjaként.

Határozzuk meg először $\mathbf{u}(t)$ és $\mathbf{v}(t)$ vektorokat. Teljesül az alábbi összefüggés:

$$(1,0) = x'(t) \cdot \mathbf{u}(t) + y'(t) \cdot \mathbf{v}(t)$$

Ezt kapjuk ugyanis, hogyha az $\mathbf{e}(t) = x'(t) \cdot \mathbf{i} + y'(t) \cdot \mathbf{j}$ egyenletben szereplő \mathbf{e} , \mathbf{i} , \mathbf{j} vektorokat átírjuk az $(1,0)$, \mathbf{u} , \mathbf{v} vektorokra, melyekbe átkerültek.

Az előbbi egyenletet írjuk ki koordinátáinként:

$$1 = x'(t) \cdot u_1(t) + y'(t) \cdot v_1(t)$$

$$0 = x'(t) \cdot u_2(t) + y'(t) \cdot v_2(t)$$

Látható, hogy az egyenletek teljesülnek, ha az

$$\mathbf{u}(t) = (x'(t), -y'(t))$$

$$\mathbf{v}(t) = (y'(t), x'(t))$$

vektorokat helyettesítjük be.

Az első egyenletnél felhasználtuk, hogy ívhossz szerint paramétereztünk, mert ekkor $v = 1 = |\mathbf{r}'(t)| = \sqrt{(x'(t))^2 + (y'(t))^2}$, vagyis $(x'(t))^2 + (y'(t))^2 = 1$, ami pont az az egyenlet, amit $u_1(t) = x'(t)$ és $v_1(t) = y'(t)$ behelyettesítésekor kapunk a korábbi egyenletben.

Most, hogy kifejeztük, hová mozdult el a kiindulási pontban fölvetett koordinátarendszer, az új vektorokat és P előállításának régi lineáris kombinációját felhasználva írjuk fel, mely lineáris kombináció adja meg a pont új helyét.

A kiindulási időpontban teljesült:

$$P = \mathbf{0} + p \cdot \mathbf{i} + q \cdot \mathbf{j}$$

Hogyha a régi vektorokat átírjuk az újakra, az új egyenlet:

$$\mathbf{q}(t) = \mathbf{s}(t) + p \cdot \mathbf{u}(t) + q \cdot \mathbf{v}(t)$$

Ebből, amit ismerünk: $p, q, \mathbf{u}(t), \mathbf{v}(t)$. Az $\mathbf{s}(t)$ vektort még nem ismerjük, szükségünk lesz egy újabb összefüggésre, melyből kifejezhetjük. Ez az összefüggés:

$$(t, 0) = \mathbf{s}(t) + \mathbf{u}(t) \cdot x + \mathbf{v}(t) \cdot y$$

melyet az eredeti

$$\mathbf{r}(t) = \mathbf{0} + \mathbf{i} \cdot x + \mathbf{j} \cdot y$$

egyenletből kapunk, szintén az új vektorokra írva át a megfelelő tagokat.

Ebből az egyenletből kifejezhetjük $\mathbf{s}(t)$ koordinátáit:

$$\mathbf{s}(t) = (t - x'(t) \cdot x(t) - y'(t) \cdot y(t), y'(t) \cdot x(t) - x'(t) \cdot y(t))$$

Mivel már $\mathbf{s}(t)$ -t is ismerjük, meg tudjuk adni $\mathbf{q}(t)$ paraméterezését.

Azért, hogy átláthatóbbá tegyük az egyenleteket, $x(t)$ és $y(t)$, valamint deriváltjaik esetében a továbbiakban elhagyjuk annak jelölését, hogy ezek t -től függő paraméterek.

A \mathbf{q} -t megadó paraméterezés tehát:

$$\mathbf{q} = (t - x'x - y'y + px' + qy', y'x - x'y - py' + qx')$$

Ebből már fel tudjuk írni a görbületet megadó képletet. A görbület kiszámításához szükségünk van \mathbf{q}' és \mathbf{q}'' koordinátáira:

$$\mathbf{q}' = (1 - x'^2 - xx'' - y'^2 - yy'' + px'' + qy'',$$

$$x'y' + xy'' - y'x' - yx'' - py'' + qx'')$$

$$\mathbf{q}'' = (-2x'x'' - x'x''' - xx'''' - 2y'y'' - y'y''' - yy'''' + px'''' + qy''',$$

$$x'y'' + xy''' - y'x'' - yx''' - py''' + qx''')$$

Mivel $t = 0$ -ra számoljuk ki a görbületet, a t -től függő tagoknak írjuk be a 0-hoz tartozó helyettesítési értékeiket, melyek:

$$1) \mathbf{r}'(0) = (x'(0), y'(0)) = (1, 0)$$

$$2) y'' = \kappa(0), \text{ mert } v = 1, \text{ tehát } \kappa(0) = \det(\mathbf{r}', \mathbf{r}'') = 1 \cdot y'' - 0 \cdot x'' = y''$$

$$3) x'' = 0, \text{ mivel } |\mathbf{r}''(0)| = \kappa(0), \text{ azaz } \sqrt{y''(t)^2 + x''(t)^2} = \kappa(0). \text{ Az előző pont szerint } y''(0) = \kappa(0), \text{ így adódik, hogy } x''(0) \text{ értéke valóban } 0.$$

Megjegyzés. $\kappa(0)$ a görgetett ξ görbe görbületét jelenti $t = 0$ -ban (az illesztett koordináta-rendszer origójában).

Ezek alapján:

$$\mathbf{e}'(0) = (1 - 1 - 0 - 0 - 0 + 0 + q\kappa(0), 0 - 0 - p\kappa(0) + 0) = \kappa(0)(q, -p)$$

$$\mathbf{e}''(0) = (0 - 0 - 0 - 0 - 0 - 0 + px''' + qy''',$$

$$1 \cdot \kappa(0) + 0 - 0 - 0 - p y''' + q x''') =$$

$$= (p x''' + q y''', \kappa(0) - p y''' + q x''')$$

Kifejeztük \mathbf{e}' és \mathbf{e}'' -t, vagyis felírhatjuk \mathbf{e} görbületét $t = 0$ -ban

$$\kappa_{\mathbf{e}}(0) = \frac{\det \begin{pmatrix} \kappa(0)q & -\kappa(0)p \\ px'''(0) + qy'''(0) & \kappa(0) - py'''(0) + qx'''(0) \end{pmatrix}}{(\kappa(0)\sqrt{p^2 + q^2})^3}$$

Kiírva a determinánst:

$$\begin{aligned} \kappa_{\mathbf{e}}(0) &= \frac{\kappa(0)^2 q - pqy'''(0)\kappa(0) + q^2 x'''(0)\kappa(0)}{\kappa(0)^3 (p^2 + q^2)^{3/2}} + \\ &+ \frac{p^2 x'''(0)\kappa(0) + pqy'''(0)\kappa(0)}{\kappa(0)^3 (p^2 + q^2)^{3/2}} = \\ &= \frac{\kappa(0)x'''(0)(p^2 + q^2)}{\kappa(0)^3 (p^2 + q^2)^{3/2}} + \frac{q\kappa(0)^2}{\kappa(0)^3 (p^2 + q^2)^{3/2}} = \\ &= \frac{x'''(0)}{\kappa(0)^2 (p^2 + q^2)^{1/2}} + \frac{q}{\kappa(0)(p^2 + q^2)^{3/2}} \end{aligned}$$

Szükségünk van még $x'''(0)$ meghatározására. Ez a *Frenet-képletek* segítségével megtehető, melyek szerint

$$\mathbf{e}' = \kappa \mathbf{n} \quad \text{és} \quad \mathbf{n}' = -\kappa \mathbf{e}$$

A harmadik deriváltra ezért általánosan felírható

$$\mathbf{r}''' = \mathbf{e}'' = \kappa' \mathbf{n} + \kappa \mathbf{n}' = \kappa' \mathbf{n} - \kappa^2 \mathbf{e}$$

Hogyha $t = 0$, akkor $\mathbf{e}(0) = \mathbf{i}$ és $\mathbf{n}(0) = \mathbf{j}$. Emiatt az előbbi egyenlet $t = 0$ -ban:

$$\mathbf{r}'''(0) = (x'''(0), y'''(0)) = -\kappa(0)^2 \mathbf{i} + \kappa(0)' \mathbf{j}$$

A koordináta definíciójából következik, hogy $x'''(0)$ -t az előbbi lineáris kombináció \mathbf{i} vektoros tagjának együtthatója adja, tehát $x'''(0) = -\kappa(0)^2$.

Ezt behelyettesítjük a $\kappa_q(0)$ -t megadó egyenletbe, melyre végül azt kapjuk, hogy

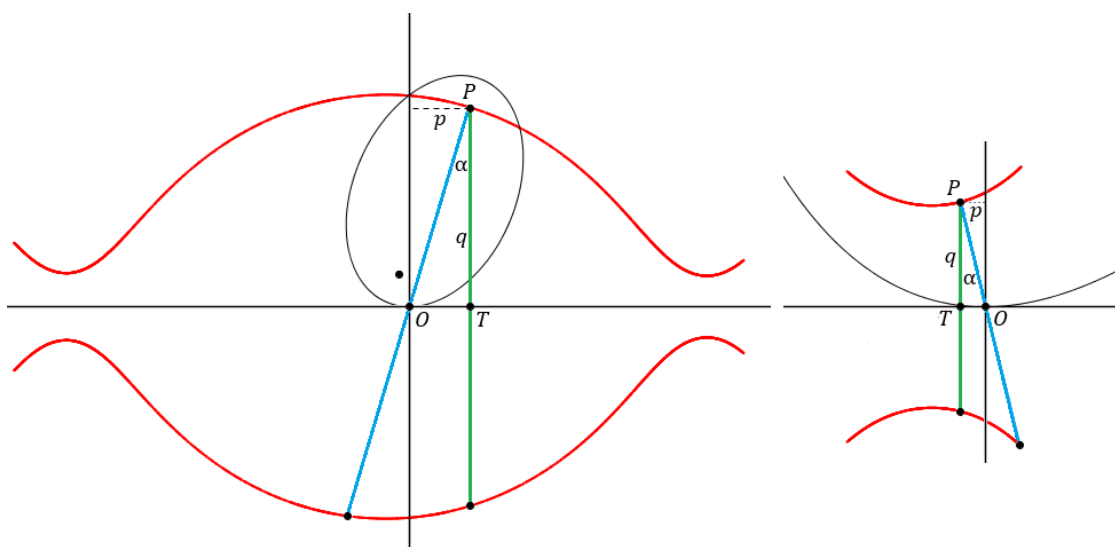
$$\kappa_q(0) = -\frac{1}{\sqrt{p^2 + q^2}} + \frac{q}{\kappa(0) \cdot (p^2 + q^2)^{3/2}}$$

A kapott kifejezés azt mutatja, hogy a görbület csak az adott pillanatban levő érintési pontbeli görbülettől, és az abban a pillanatban az illesztett koordinátarendszerben P helyétől (p és q koordinátáktól) függ.

Tehát a görbénk helyett, ha bármilyen másik olyan görbét gördítünk, melynek a tengellyel való érintkezési pontjában ugyanakkora a görbülete, a figyelt P pontban a két keletkező görbének ugyanakkora lesz a görbülete. Ilyen görbe például az eredeti görbe simulóköre (a tengelyen levő pontjában). Ezért tételünket ezzel az eredménnyel sikerült bebizonyítanunk.

3.2. A paralelkör érintőjéhez tartozó normálgörbület

Hogyha a paralelkör érintőjéhez tartozó normálmetszet nem maga a kör, akkor a paralelkör az ehhez a főirányhoz tartozó egyik ferde metszet. Az ábrákon látható, hogy a görgetések során P pont helyzete hasonlóan határozza meg a számunkra fontos távolságokat. Kék színnel jelöltük a normálmetszet vonalát, zölddel a paralelkörét.



Felhasználtuk, hogy a normálmetszet vonalát az aktuális érintési pont és a fókuszpont által meghatározott egyenes adja meg, az úgynevezett gördülési elvre hivatkozva. E szerint az elv szerint gördítés során a fókuszpont mindig az éppen aktuális érintkezési pont körüli forgómozgást végez. Mivel az O középpontú, OP sugarú kör érintője megfelel a görbe érintőjének, és tudjuk, hogy a kör érintője merőleges a sugárra, ezért a P -beli érintőre valóban merőleges lesz az OP szakasz.

Ferde metszet és normálmetszet görbülete közötti összefüggést a *Meusnier-tétel* mondott ki:

$$\kappa_n = \kappa \cdot \cos \alpha$$

Fontos megállapítanunk, hogy ez a görbület milyen előjellel fog rendelkezni. Az előző fejezetben úgy vezettük le a görbületet, hogy a pozitív irányt a görgetés tengelyétől a felület irányába mutató vektor adta meg. A paralelkör valamint a normálmetszet viszont a tengely felé görbül, ennek az irányvektornak ellentétes irányába, tehát ez a főgörbületünk negatív előjelet fog fölvenni.

A képlet jelöléseit használva tehát

- κ : a paralelkör görbülete. Az ábrán látható, hogy a kör sugara a PT szakasz, mely hossza q . Így a paralelkör, azaz a ferde metszet görbülete ennek a reciproka, negatív előjellel:

$$\kappa = -\frac{1}{q}$$

- $\cos \alpha$: a két metszet síkja által közre zárt szög koszinusza. Ennek értéke az ábrán jelölt OPT háromszög megfelelő befogójának és átfogójának hányadosa:

$$\cos \alpha = \frac{q}{\sqrt{p^2 + q^2}}$$

Ezek alapján megkapjuk, hogy a másik keresett főgörbületet a

$$\kappa_n = \kappa_2 = -\frac{1}{q} \frac{q}{\sqrt{p^2 + q^2}} = -\frac{1}{\sqrt{p^2 + q^2}}$$

képlet adja meg. Látható, hogy ez a képlet nem tartalmaz új paramétereket a másik főgörbülethez képest, ugyan azt a p -t és q -t kell kifejezni, mint ami κ_1 kiszámolásához szükséges.

4. Az összeggörbület képlete

Ismerve a két főgörbületet, fel tudjuk írni az összeggörbületet. Az összeggörbület a két főgörbület összege, vagyis:

$$\begin{aligned}\kappa_1 + \kappa_2 &= -\frac{1}{\sqrt{p^2 + q^2}} + \frac{q}{\kappa(0)(p^2 + q^2)^{3/2}} - \frac{1}{\sqrt{p^2 + q^2}} = \\ &= \frac{q}{\kappa(0)(p^2 + q^2)^{3/2}} - \frac{2}{\sqrt{p^2 + q^2}}\end{aligned}$$

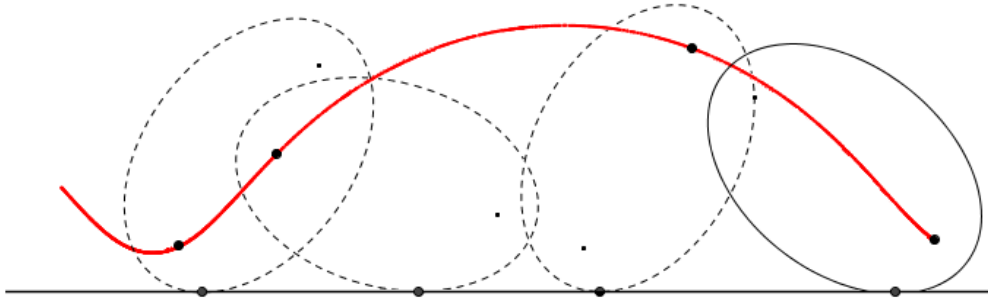
Mivel az összefüggéseket általánosan vezettük le síkgörbékre, az ellipszis és parabola görgetésével származtatott mindkét forgásfelületre használhatjuk ezt a képletet az összeggörbület kiszámolásához.

Feladatunk tehát az, hogy kifejezzük általánosan $\kappa(0)$ -t valamint p -t és q -t megadó képleteket, mert ezek értéke függ attól, hogy a gördítés melyik időpillanatát választottuk a kimerevített időpillanatnak.

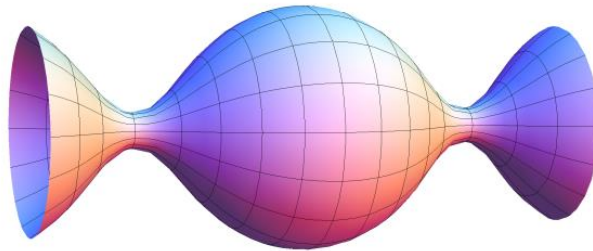
Ha ismerjük a görbe egy μ szerinti paraméterezését, természetesen meg tudjuk adni, hogy melyik a kiragadott pillanat, attól függően, hogy a tengely abban a pillanatban melyik $\mathbf{r}(\mu)$ pontban az érinti a görbét (a görgetés tekinthető úgy is, hogy a görbe rögzített, és annak mentén gördítjük a minden pillanatban érintőként funkcionáló egyenest).

5. Az ellipszis görgetése

Az ellipszis fókuszpontja egy periodikusan hullámzó vonalat ír le az ellipszis görgetése során.



Hogyha ezt a görbét a térben megforgatjuk a görgetés tengelye körül, az ún. unduloidot kapjuk. Először erről a felületről bizonyítjuk be, hogy teljesül rá a *Delaunay-tétel*.



Az unduloid modellje

Mint említettük, p , q és $\kappa(0)$ kifejezéséhez szükség van a görbe egy paraméterezésére. Az a illetve b nagy- és kistengely hosszúságú ellipszis ismeretes paraméterezése, ha középpontja az origóban van:

$$\mathbf{r}(\alpha) = (a \cos \alpha, b \sin \alpha)$$

Az összeggörbületben szereplő ismeretlenek közül fejezzük ki először $\kappa(0)$ értékét, vagyis a görbe görbületét, ha az a görgetés tengelyével egy $\mathbf{r}(\alpha)$ pontjában érintkezik. Ez a már korábban is használt képlet alapján megtehető.

Ellipszisre:

$$\mathbf{r}'(\alpha) = (-a \sin \alpha, b \cos \alpha)$$

$$\mathbf{r}''(\alpha) = (-a \cos \alpha, -b \sin \alpha)$$

$$v(\alpha) = |\mathbf{r}'(\alpha)| = \sqrt{a^2 \sin^2 \alpha + b^2 \cos^2 \alpha} = \sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha}$$

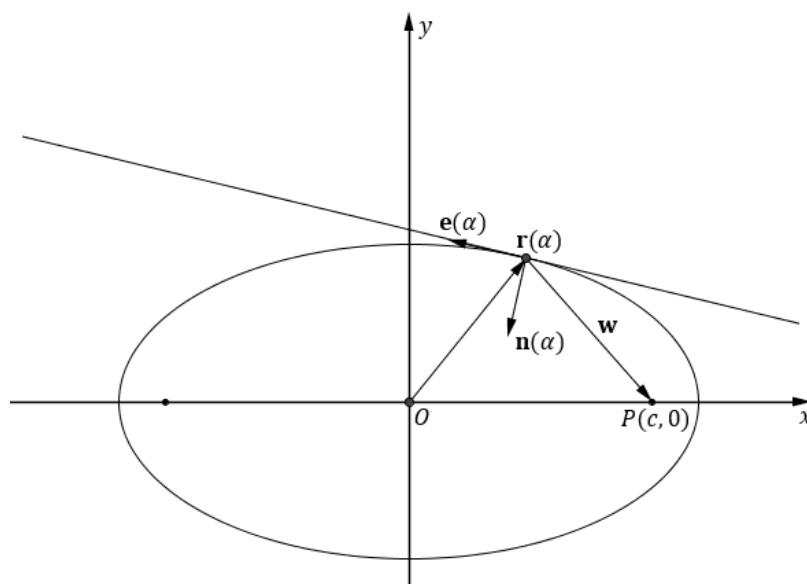
Az utolsó egyenletben felhasználtuk, hogy az ellipszisre jellemző távolságokra teljesül a $b^2 = a^2 - c^2$ összefüggés, ahol (a és b a nagy- és kisméretű tengely hossza, valamint) c a középpont és fókuszpont távolsága.

A görbület egyenletébe beírva ezeket:

$$\kappa(\alpha) = \frac{\det(\mathbf{r}'(\alpha), \mathbf{r}''(\alpha))}{v(\alpha)^3} = \frac{ab \sin^2 \alpha + ab \cos^2 \alpha}{(a^2 - c^2 \cos^2 \alpha)^{3/2}} = \frac{ab}{(a^2 - c^2 \cos^2 \alpha)^{3/2}}$$

A képletben szereplő p és q kifejezése is megtehető α függvényében. Ez a két paraméter, mint említettük, a fókuszpont koordinátája abban a derékszögű koordinátarendszerben, melynek a görgetés tengelye az x tengely, és origója az érintési pont. Hogy megkapjuk e két paramétert, szükséges felírunk az érintési ponttól függően ennek a koordinátarendszernek az egységvektorait (az ellipszis koordinátarendszerében).

Ismét felhasználjuk, hogy a görgetést szemléltethetjük úgy, hogy a tengely vándorol végig a görgetett görbe ívén. Ennek ismeretében rajzoljuk fel az ábrát, ha a tengely egy $\mathbf{r}(\alpha)$ pontban érinti az ellipszist:



Az illesztett koordináta-rendszer egységvektorait jelölje most \mathbf{e} és \mathbf{n} vektor (\mathbf{n} egységvektor az ellipszis belseje felé mutat, \mathbf{e} pedig az \mathbf{n} vektor 90° -os elforgatottja).

Az ellipszis koordináta-rendszerében $\mathbf{r}(\alpha)$ -ból levezethetjük $\mathbf{e}(\alpha)$ vektort úgy, mint $\mathbf{r}(\alpha)$ -ba húzott érintő-egységvektort:

$$\mathbf{e}(\alpha) = \frac{(-a \sin \alpha, b \cos \alpha)}{\sqrt{a^2 \sin^2 \alpha + b^2 \cos^2 \alpha}} = \left(\frac{-a \sin \alpha}{\sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha}}, \frac{b \cos \alpha}{\sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha}} \right)$$

Megkapjuk az erre merőleges $\mathbf{n}(\alpha)$ vektort is -90° -os forgatással:

$$\mathbf{n}(\alpha) = \left(\frac{-b \cos \alpha}{\sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha}}, \frac{-a \sin \alpha}{\sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha}} \right)$$

Az ábrán látható, hogy az $\mathbf{r}(\alpha)$ és \mathbf{w} vektorok összege a $(c, 0)$ vektor. A \mathbf{w} vektor viszont p és q együtthatókkal előáll \mathbf{e} és \mathbf{n} lineáris kombinációjaként (mint P helye az illesztett koordináta-rendszerben), így felírható:

$$(c, 0) = \mathbf{r}(\alpha) + \mathbf{e}(\alpha) \cdot p(\alpha) + \mathbf{n}(\alpha) \cdot q(\alpha)$$

Ez az összefüggés két egyenletet ad, melyben két ismeretlenünk van, következésképpen p és q kifejezhető. Írjuk fel a két egyenletet, a jelölésben most p és q -nak az α -tól való függését hagyjuk el:

$$c = a \cos \alpha + p \frac{-a \sin \alpha}{\sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha}} + q \frac{-b \cos \alpha}{\sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha}}$$

$$0 = b \sin \alpha + p \frac{b \cos \alpha}{\sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha}} + q \frac{-a \sin \alpha}{\sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha}}$$

Az első egyenletből fejezzük ki p -t:

$$p = q \frac{-b \cos \alpha}{\sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha}} \frac{\sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha}}{a \sin \alpha} + a \cos \alpha \frac{\sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha}}{a \sin \alpha} - c \frac{\sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha}}{a \sin \alpha}$$

Elvégezve az egyszerűsítéseket, megkapjuk, hogy

$$p = q \frac{-b \cos \alpha}{a \sin \alpha} + \frac{a \cos \alpha \sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha} - c \sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha}}{a \sin \alpha}$$

Ezt behelyettesítjük a második egyenletbe, elvégezve az alapvető egyszerűsítéseket

$$\begin{aligned}
 0 &= b \sin \alpha + q \frac{-a \sin \alpha}{\sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha}} + \\
 &+ \frac{-qb \cos \alpha + a \cos \alpha \sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha} - c \sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha}}{a \sin \alpha} \frac{b \cos \alpha}{\sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha}} = \\
 &= b \sin \alpha - q \frac{a \sin \alpha}{\sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha}} - q \frac{b^2 \cos^2 \alpha}{a \sin \alpha \sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha}} + \frac{b \cos^2 \alpha}{\sin \alpha} - \frac{bc \cos \alpha}{a \sin \alpha}
 \end{aligned}$$

Összevonjuk q együtthatóit, átvisszük baloldalra, a jobb oldalt pedig közös nevezőre hozzuk, és elvégzünk további egyszerűsítéseket

$$q \frac{\sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha}}{a \sin \alpha} = \frac{a b - b c \cos \alpha}{a \sin \alpha}$$

Kifejezzük q -t:

$$q = \frac{b(a - c \cos \alpha)}{\sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha}}$$

Mivel tudjuk, hogy, $a^2 - c^2 \cos^2 \alpha = (a + c \cos \alpha)(a - c \cos \alpha)$, ismét lehet egyszerűsíteni, és megkapjuk, hogy

$$q = b \sqrt{\frac{a - c \cos \alpha}{a + c \cos \alpha}}$$

Ezt visszahelyettesítjük a p -t megadó egyenletbe, hogy kifejezhessük p -t is:

$$\begin{aligned}
 p &= \frac{b \sqrt{a - c \cos \alpha}}{\sqrt{a + c \cos \alpha}} \frac{-b \cos \alpha}{a \sin \alpha} + \frac{a \cos \alpha \sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha} - c \sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha}}{a \sin \alpha} = \\
 &= \frac{-b^2 \cos \alpha \sqrt{a - c \cos \alpha}}{a \sin \alpha \sqrt{a + c \cos \alpha}} + \\
 &+ \frac{a \cos \alpha \sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha} \sqrt{a + c \cos \alpha} - c \sqrt{a^2 - c^2 \cos^2 \alpha} \sqrt{a + c \cos \alpha}}{a \sin \alpha \sqrt{a + c \cos \alpha}} = \\
 &= \frac{\sqrt{a - c \cos \alpha}}{\sqrt{a + c \cos \alpha}} \frac{-b^2 \cos \alpha + a \cos \alpha (a + c \cos \alpha) - c(a + c \cos \alpha)}{a \sin \alpha} =
 \end{aligned}$$

$$= \frac{\sqrt{a - c \cos \alpha}}{\sqrt{a + c \cos \alpha}} \frac{\cos \alpha (-b^2 + a^2 + a c \cos \alpha - c^2) - ac}{a \sin \alpha}$$

Ismételten felhasználjuk, hogy $b^2 = a^2 - c^2$, mert ekkor

$$\begin{aligned} p &= \frac{\sqrt{a - c \cos \alpha}}{\sqrt{a + c \cos \alpha}} \frac{ac(\cos^2 \alpha - 1)}{a \sin \alpha} = \\ &= -c \sin \alpha \sqrt{\frac{a - c \cos \alpha}{a + c \cos \alpha}} \end{aligned}$$

Megkaptuk ezzel, hogy mik $\kappa(0)$, p és q -nak az α -tól függő képletei. Ezeket fogjuk behelyettesíteni az összeggörbületet megadó egyenletbe, amely ekkor:

$$\begin{aligned} \kappa_1 + \kappa_2 &= \frac{b \sqrt{\frac{a - c \cos \alpha}{a + c \cos \alpha}}}{\frac{ab}{(a^2 - c^2 \cos^2 \alpha)^{3/2}} \left(c^2 \sin^2 \alpha \frac{a - c \cos \alpha}{a + c \cos \alpha} + b^2 \frac{a - c \cos \alpha}{a + c \cos \alpha} \right)^{3/2}} - \\ &= \frac{2}{\sqrt{c^2 \sin^2 \alpha \left(\frac{a - c \cos \alpha}{a + c \cos \alpha} \right) + b^2 \left(\frac{a - c \cos \alpha}{a + c \cos \alpha} \right)}} \end{aligned}$$

A nevezőkben ismét felhasználjuk a $c^2 \sin^2 \alpha + b^2 = a^2 - c^2 \cos^2 \alpha$ összefüggést, hogy tudjunk egyszerűsíteni:

$$\begin{aligned} \kappa_1 + \kappa_2 &= \frac{\left(\frac{a - c \cos \alpha}{a + c \cos \alpha} \right)^{1/2}}{a \left(\frac{a - c \cos \alpha}{a + c \cos \alpha} \right)^{3/2}} - \frac{2}{\left(\frac{a - c \cos \alpha}{a + c \cos \alpha} \right)^{1/2} (a^2 - c^2 \cos^2 \alpha)^{3/2}} = \\ &= \frac{1}{a \frac{a - c \cos \alpha}{a + c \cos \alpha}} - \frac{2}{a - c \cos \alpha} \end{aligned}$$

Közös nevezőre hozzuk a tagokat:

$$\kappa_1 + \kappa_2 = \frac{a + c \cos \alpha - 2a}{a(a - c \cos \alpha)}$$

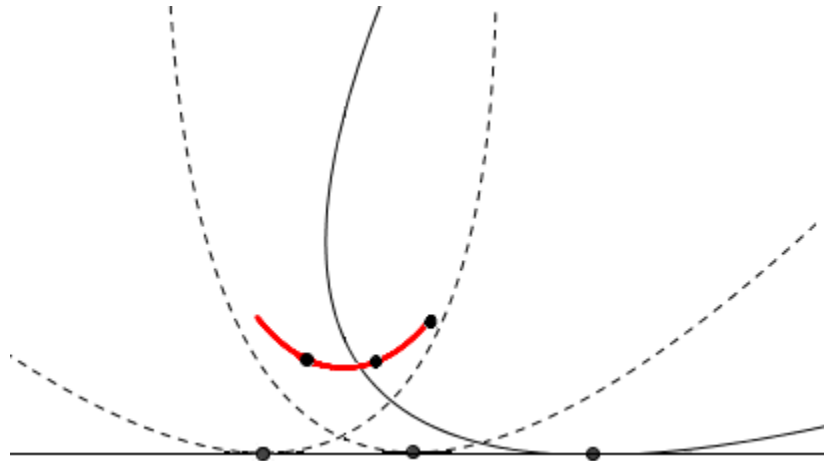
Látszik, hogy a felső tag $-(a - c \cos \alpha)$ -val azonos, melyet kiejt a nevező, tehát az eredmény:

$$\kappa_1 + \kappa_2 = -\frac{1}{a}$$

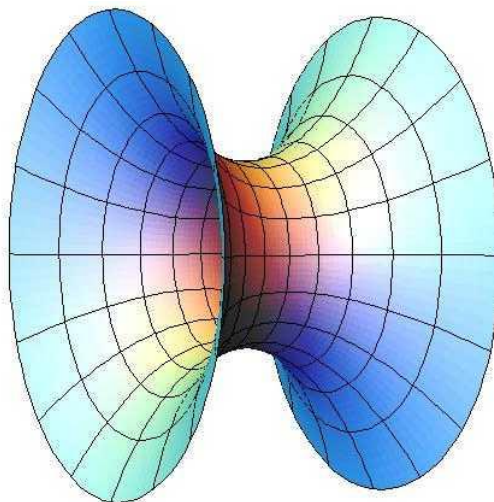
Ezzel sikerült bizonyítatnunk, hogy az összeggörbület nem függ α -tól, vagyis attól, hogy melyik pontjában vagyunk a felületnek. Az összeggörbület valóban minden felületi pontban konstans, a felület alkotóját előállító görgetett ellipszis nagyfő tengelyének a reciproka. Sikerült bebizonyítanunk tehát a *Delaunay-tételnek* azon részét, miszerint, ha a kúpszeletünk ellipszis, a görgetéssel valóban állandó összeggörbületű felületet származtathatunk.

6. Parabola görgetése

A parabola fókuszpontja nem periodikus görbét rajzol ki, ez esetben egy íves vonalat kapunk:



Ezt az ívet megforgatva kapjuk másik vizsgálandó felületünket, a katenoidot:



Katenoid

Erre a felületre szintén érdemes elvégeznünk az előbbi számolást, ugyanis ahogy a későbbiekben látjuk, a témakörünknek egy speciális esetét adja az eredmény. Számoljuk ki tehát, mit kapunk ez esetben az összeggörbület értékére.

Mint említettük, a korábban levezetett összeggörbület képlete általánosan használható görbék gördítésére, így ez esetben is csak $\kappa(0)$, p és q kifejezése lesz a feladatunk.

A $(0, c)$ fókuszpontú parabola paraméteres megadása, ha talppontja az origóban van:

$$\mathbf{r}(\theta) = (2c\theta, c\theta^2)$$

Ismét $\kappa(0)$ kiszámolását végezzük el előbb. A szükséges deriváltak, valamint a sebesség:

$$\mathbf{r}'(\theta) = (2c, 2c\theta)$$

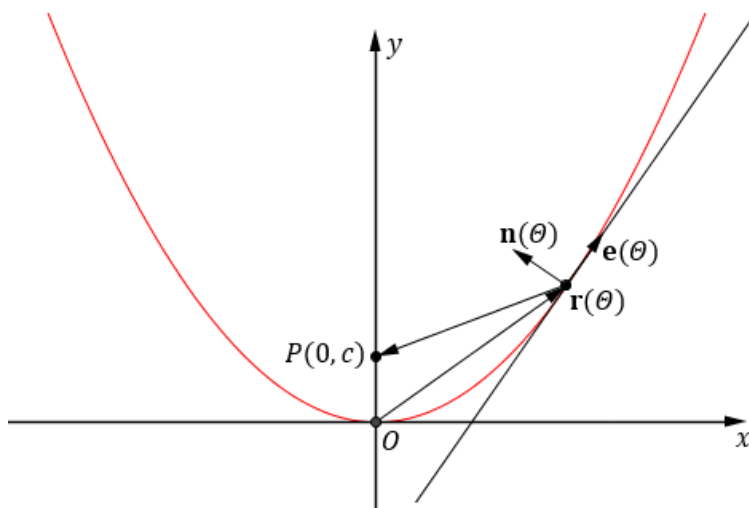
$$\mathbf{r}''(\theta) = (0, 2c)$$

$$v(\theta) = \sqrt{(2c)^2 + (2c\theta)^2} = \sqrt{4c^2 + 4c^2\theta^2}$$

A görbület így:

$$\kappa(0) = \frac{4c^2}{(4c^2 + 4c^2\theta^2)^{3/2}} = \frac{1}{2c(1 + \theta^2)^{3/2}}$$

A p és q meghatározásához szükséges összefüggés hasonlóan leolvasható, ha bármely pontba berajzoljuk az érintőt, mint a gördítés tengelyét:



Ismét az $\mathbf{r}(\theta)$ -be és az $\mathbf{r}(\theta)$ -ből a fókuszba mutató vektorok összegeként adódik a számoláshoz kiindulásként szolgáló egyenlet:

$$(0, c) = \mathbf{r}(\theta) + \mathbf{e}(\theta) \cdot p(\theta) + \mathbf{n}(\theta) \cdot q(\theta)$$

A két merőleges egységvektor:

$$\mathbf{e}(\theta) = \frac{(2c, 2c\theta)}{\sqrt{4c^2 + 4c^2\theta^2}} = \left(\frac{1}{\sqrt{1 + \theta^2}}, \frac{\theta}{\sqrt{1 + \theta^2}} \right)$$

$$\mathbf{n}(\theta) = \left(\frac{-\theta}{\sqrt{1 + \theta^2}}, \frac{1}{\sqrt{1 + \theta^2}} \right)$$

Tehát felírható koordinátáinként (θ -tól való függés jelölését elhagyva):

$$0 = 2c\theta + \frac{p}{\sqrt{1 + \theta^2}} - \frac{q\theta}{\sqrt{1 + \theta^2}}$$

$$c = c\theta^2 + \frac{p\theta}{\sqrt{1 + \theta^2}} + \frac{q}{\sqrt{1 + \theta^2}}$$

Most p paramétert fejezzük ki először, az első egyenletből:

$$p = \frac{q\theta}{\sqrt{1 + \theta^2}} \sqrt{1 + \theta^2} - 2c\theta \sqrt{1 + \theta^2} = q\theta - 2c\theta \sqrt{1 + \theta^2}$$

Melyet behelyettesítünk a második egyenletbe:

$$c = \frac{q\theta^2 - 2c\theta^2 \sqrt{1 + \theta^2} + q}{\sqrt{1 + \theta^2}} + c\theta^2$$

$$c\sqrt{1 + \theta^2} = q\theta^2 - c\theta^2 \sqrt{1 + \theta^2} + q$$

$$c\sqrt{1 + \theta^2}(1 + \theta^2) = q(1 + \theta^2)$$

Megkaptuk q -nak a θ -tól függő alakját:

$$q = c\sqrt{1 + \theta^2}$$

Ezt a kifejezést visszahelyettesítjük a korábban felírt, p -t kifejező egyenletbe, hogy annak képletéhez is eljussunk:

$$p = c\theta \sqrt{1 + \theta^2} - 2c\theta \sqrt{1 + \theta^2} = -c\theta \sqrt{1 + \theta^2}$$

Megkaptuk a keresett paramétereket:

$$\kappa(0) = \frac{1}{2c(1 + \theta^2)^{3/2}}$$

$$q = c\sqrt{1 + \theta^2}$$

$$p = -c\theta\sqrt{1 + \theta^2}$$

Ezeket helyettesítjük be az összeggörbület képletébe. Az egyenlet:

$$\begin{aligned} \kappa_1 + \kappa_2 = & \frac{c\sqrt{1 + \theta^2}}{\frac{1}{2c(1 + \theta^2)^{3/2}} (c^2\theta^2(1 + \theta^2) + c^2(1 + \theta^2))^{3/2}} - \\ & - \frac{2}{\sqrt{c^2\theta^2(1 + \theta^2) + c^2(1 + \theta^2)}} \end{aligned}$$

Ahol megtehetjük, a tagokat összevonjuk, egyszerűsítünk, így eljutunk az eredményhez:

$$\kappa_1 + \kappa_2 = \frac{2c^2(1 + \theta^2)^2}{c^3(1 + \theta^2)^3} - \frac{2}{\sqrt{c^2(1 + \theta^2)^2}} = \frac{2}{c(1 + \theta^2)} - \frac{2}{c(1 + \theta^2)} = 0$$

Az összeggörbületre tehát ebben az esetben is konstans számot kaptunk, $\kappa_1 + \kappa_2$ értéke a származtatott felület minden pontjában nulla lesz. Érdekes megjegyeznünk, hogy ez az ellipszis esetétől nem teljesen független eredmény, látható az az összefüggés, hogy ha az ellipszis nagyfőtengelyének hossza végtelenhez tart, az $1/a$ összeggörbület határértéke éppen a parabolára kapott értéket adja.

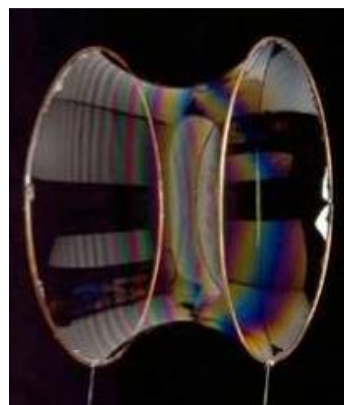
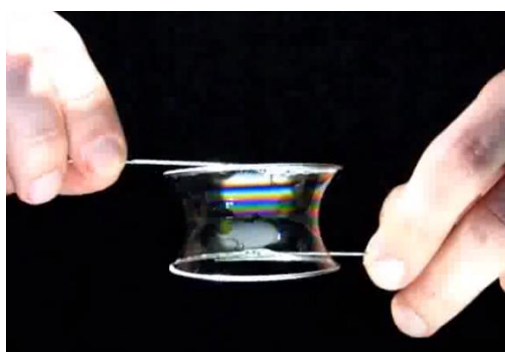
6.1. Következtetések, magyarázat

Emlékezzünk vissza a dolgozat elején említett összefüggésre, mely a szappanhártyákra teljesül:

$$p_+ - p_- = \alpha \cdot (\kappa_1 + \kappa_2)$$

Hogyha az összeggörbület nulla, adódik, hogy a jobb oldali szorzat egésze az lesz, tehát a baloldali $(p_+ - p_-)$ -ra, a külső és belső nyomás közötti különbségre is nullát kapunk.

Ebben az esetben ez a kapott felület megvalósítható szappanhártyaként. Megkapjuk a katenoid alakját, hogyha két kör alakú drótot szorosan egymás mellett szappanos oldatba mártunk, majd onnan kiemelve lassan távolítani kezdjük egymástól őket. A külső és belső nyomás ekkor értelemszerűen valóban megegyezik.



A keletkező hártya felületi energiája ebben a formájában lesz a legkisebb, a hártyt a felületi feszültség húzza össze a lehető legkisebbre az adott körülmények között. Ilyen felületekről kapták a nevüket az ún. minimálfelületek. Minimálfelületeknek matematikában azokat a felületeket nevezik, melyek Minkowski-görbülete minden pontjukban nulla, mely, mint ahogy bizonyítottuk, a katenoidra is teljesül.

További érdekességek közé tartozik, hogy a görgetés által leírt görbe tulajdonképpen a láncgörbét adja, a koszinusz hiperbolikus függvényt kapnánk, ha paramétereznénk az ívet.

A láncgörbe elnevezése onnan származik, hogy a két pont között függő, (homogén tömegeloszlású) lánc ennek a görbének alakját veszi fel. Megkaptuk, hogy térben forgatva a görbe szintén egy olyan felületet rajzol ki, mely a fizikában egyensúlyi helyzetét mutatja egy anyagi halmaznak. Az alapján, hogy milyen erők érvényesülnek bármilyen kifesztés során, valószínűleg be lehet bizonyítani, hogy az erők eredője – síkban és térben egyaránt – miért egy koszinusz hiperbolikus függvényhez vezetnek el minket.

7. További kúpszeletek

A dolgozat végén pár szóban még említsük meg, mi történik a többi kúpszelet gördítése esetében. Ezek eredményeit nem bizonyítjuk, egyes esetekben ráadásul könnyen látszódik majd mit kapunk, ha elvégezzük az eddigi eljárásokat.

Hiperbola

Hiperbola gördítése során a kiválasztott fókuszpont egy periodikus, hurkolt görbét ír le (amikor a gördítés tengelye éppen egybeesik az aszimptotával a gördítést úgy kell folytatni, hogy áttérünk a hiperbola másik ágára – közben a fókuszpont ugyan az marad). A fókusz leírta görbét a tengely körül megforgatva konstans $1/a$ Minkowski-görbületű forgásfelületet fogunk kapni, ezt a dolgozatban most nem bizonyítjuk.

Kör

A kör középpontja egy egyenes mentén halad a görgetés során, melyet megforgatva a hengerfelületet kapjuk. Az összeggörbületre a nulla görbületű egyenes (alkotó) és a minden pontban normálmetszetként adódó parallelkörök görbületéből adódik, hogy $1/r$. Ez szintén következik az ellipszis esetéből, hogyha csak egy fókuszunk van és $a = r$.

Egyenes szakasz

Hogyha a görgetett ellipszis kisértengelyének hosszát nullának vesszük, felírhatjuk még azt a speciális esetet, mikor szakaszt gördítünk az egyenesen (a szakasz két végpontja az elfajult ellipszis két fókusz). A kiválasztott végpont egymást érintő félköröket ír le, miközben a szakasz a tengelyen halad. Ennek forgatásával a kapott felület a szakasz hosszával megegyező sugarú gömböknek egy végtelen füzére lesz. Bármely pontban mindkét normálmetszet a szakasz hosszával megegyező sugarú kör, így az összeggörbület a körök görbületének kétszerese, a konstans $2/r$.

Érdekesség

További bizonyításokkal el lehet jutni ahhoz az eredményhez is, hogy a forgásfelületek közül csak és kizárólag ezek, a kúpszelet görgetéssel származtatott felületek rendelkeznek konstans összeggörbülettel minden pontjukban. Olyan felület létezik, mely nem forgásfelület, és teljesül rá a feltétel, de forgásfelületek közül csak az ilyen módon előállított felületek adják a keresett felületeket.

Köszönetnyilvánítás

Szeretném megköszönni konzulensemnek, Moussong Gábornak lelkiismeretes munkáját, melyet évfolyamom geometriai tanulmányaira fordított, azt, hogy elvállalta témavezetésemet, valamint a sok segítséget és magyarázatot, melyek lehetővé tették a dolgozat elkészítésének megvalósítását.

Felhasznált irodalom

- [1] Gnädig Péter, Simányi Nándor: Forgásfelületek szappanhártyából (Charles Delaunay tételéről), KöMaL, 1998. március, 173-181. oldal
- [2] Szőkefalvi-Nagy Gyula, Gehér László, Nagy Péter: Differenciálgeometria, Budapest: Műszaki Könyvkiadó, 1979.
- [3] Juhász András: Fizikai kísérletek gyűjteménye I., Budapest: Arkhimédész Bt.-Typotex Kiadó, 1994.
- [4] <https://hu.wikipedia.org/wiki/Minimalfelület>
- [5] <https://hu.wikipedia.org/wiki/Katenoid>

Weboldalakról felhasznált ábrák

<http://www.experiminta.de/riesen-seifenhaut.html>

<http://homepages.math.uic.edu/~ddumas/teaching/2010/fall/math442/>

<https://www.youtube.com/watch?v=NWCP9HgKoiU>

<http://arkadiusz.jadczyk.salon24.pl/66757,obracanie-kota-ogonem>