

# Relation d'Euler entre cercles circonscrit et inscrit par calcul barycentrique et points de Feuerbach par affixes complexes

Jean-François Burnol

17 et 18 mars 2019

Je prie le lecteur d'excuser l'absence de figures dans ce texte, c'est juste que je ne suis pas très habile à les faire rapidement par logiciel, mais je les ajouterai peut-être plus tard si ce texte a du succès.<sup>1</sup> Évidemment je me suis aidé de nombreuses figures pour le rédiger.

## 1 Relations entre le rayon du cercle inscrit et celui du cercle circonscrit

Faites une figure avec un triangle ABC non plat (angles aux sommets  $\alpha$ ,  $\beta$ ,  $\gamma$ ), parcouru dans le sens direct, avec I l'intersection des bissectrices intérieures,  $T_1$  (sur BC),  $T_2$  (sur CA),  $T_3$  (sur AB) les points de tangences du cercle inscrit avec les côtés. On note  $r$  le rayon du cercle inscrit.

On note  $a = BC$ ,  $b = CA$ ,  $c = AB$ ,  $S$  l'aire du triangle et  $R$  le rayon du cercle circonscrit.

En considérant l'aire des triangles ABI, BCI, CAI on obtient la relation  $S = pr$  avec  $S$  l'aire de ABC et  $p = \frac{a+b+c}{2}$  le demi-périmètre.

On connaît par ailleurs la *loi des sinus*  $\frac{a}{\sin \alpha} = \frac{b}{\sin \beta} = \frac{c}{\sin \gamma} = 2R$ . On en déduit la formule  $S = \frac{abc}{4R}$ .

D'où cette formule exprimant le produit  $rR$  :

$$2Rr = \frac{abc}{a + b + c} \quad (1)$$

Euler (1767) et avant lui Chappie (1746) ont obtenu une relation plus cachée entre  $R$ ,  $r$  et la distance  $d$  entre les centres des deux cercles :

$$d^2 = R^2 - 2Rr \quad (2)$$

---

1. Contactez l'auteur pour son compte PayPal.

Autrement dit  $-2Rr$  est la puissance du centre du cercle inscrit par rapport au cercle circonscrit.

Nous allons démontrer la relation de Chappie-Euler (2) par le calcul.

## 2 Coordonnées barycentriques du centre du cercle inscrit

On peut obtenir l'écriture barycentrique  $P = tA + uB + vC$  d'un point  $P$  en passant par les aires :  $\vec{AP} = u\vec{AB} + v\vec{AC}$ , donc  $\vec{AP} \times \vec{AC} = u\vec{AB} \times \vec{AC}$ , et  $u = \mathcal{A}(A, P, C)/\mathcal{A}(A, B, C)$ . Pour le point  $I$  cela donne immédiatement  $u = \frac{1}{2}br/S$ , et  $t : u : v = a : b : c$ . Mais nous préférons faire un petit détour par la trigonométrie pour voir certaines formules aux passages.

Cette section est rédigée sous forme d'un exercice :

- Tracez la parallèle à  $AC$  passant par  $I$  et notez  $W$  son point d'intersection avec le segment  $AB$ , de même tracez la parallèle à  $AB$  passant par  $I$  et notez  $V$  son intersection avec  $AC$ . Ainsi

$$\vec{AI} = \vec{AW} + \vec{AV} \quad (3)$$

- En notant  $u = AW/AB$  et  $v = AV/AC$  expliquez pourquoi  $I$  est le barycentre de  $A, B, C$  avec les coefficients  $t = 1 - u - v, u, v$ .
- Justifiez  $AW = r(\text{ctg } \frac{\alpha}{2} - \text{ctg } \alpha)$ . Cela se simplifie en  $AW = r/\sin \alpha$  et peut aussi se voir géométriquement par  $AW = WI = IV = VA$  (justifier).
- Justifiez  $c = AB = r(\text{ctg } \frac{\alpha}{2} + \text{ctg } \frac{\beta}{2})$ . Cela s'écrit aussi  $c = r \cos \frac{\gamma}{2} / (\sin \frac{\alpha}{2} \sin \frac{\beta}{2})$ .
- Par des calculs trigonométriques, en utilisant  $\beta = \pi - \alpha - \gamma$ , justifiez :

$$u = \frac{AW}{AB} = \frac{1}{2}(1 - \text{tg } \frac{\alpha}{2} \text{tg } \frac{\gamma}{2}) = \frac{\sin \beta}{4 \cos \frac{\alpha}{2} \cos \frac{\beta}{2} \cos \frac{\gamma}{2}} = \frac{b}{8R \cos \frac{\alpha}{2} \cos \frac{\beta}{2} \cos \frac{\gamma}{2}} \quad (4)$$

- Par permutation cyclique donnez les expressions pour  $t$  et  $v$  et déduisez-en au passage ces formules (dont nous n'avons pas besoin d'ailleurs) :

$$1 = \text{tg } \frac{\alpha}{2} \text{tg } \frac{\gamma}{2} + \text{tg } \frac{\beta}{2} \text{tg } \frac{\alpha}{2} + \text{tg } \frac{\gamma}{2} \text{tg } \frac{\beta}{2} \quad (5)$$

$$\sin \alpha + \sin \beta + \sin \gamma = 4 \cos \frac{\alpha}{2} \cos \frac{\beta}{2} \cos \frac{\gamma}{2} \quad (6)$$

$$p = \frac{a + b + c}{2} = 4R \cos \frac{\alpha}{2} \cos \frac{\beta}{2} \cos \frac{\gamma}{2} \quad (7)$$

- Conclure que le point  $I$  est donné par la formule barycentrique :

$$I = \frac{a}{a+b+c}A + \frac{b}{a+b+c}B + \frac{c}{a+b+c}C \quad (8)$$

Il est amusant de comparer la formule (7) pour  $p/R$  à celle-ci pour  $r/R$  !

$$\frac{r}{R} = 4 \sin \frac{\alpha}{2} \sin \frac{\beta}{2} \sin \frac{\gamma}{2} \quad (9)$$

*Démonstration.* En considérant  $AB = AT_3 + T_3B$  on obtient

$$c = r(\operatorname{ctg} \frac{\alpha}{2} + \operatorname{ctg} \frac{\beta}{2}) = r \frac{\sin \frac{\alpha+\beta}{2}}{\sin \frac{\alpha}{2} \sin \frac{\beta}{2}} = r \frac{\cos \frac{\gamma}{2}}{\sin \frac{\alpha}{2} \sin \frac{\beta}{2}} = \frac{r \sin \gamma}{2 \sin \frac{\alpha}{2} \sin \frac{\beta}{2} \sin \frac{\gamma}{2}} \quad (10)$$

Or par ailleurs  $c = 2R \sin \gamma$  par la *loi des sinus*. D'où le résultat.  $\square$

### 3 Le théorème d'Euler

Ici encore cette section est rédigée sous forme d'un exercice. On note  $O$  le centre du cercle circonscrit et  $d$  la norme de  $\vec{OI}$ . Justifiez chaque ligne du calcul qui suit :

$$d^2 = \frac{R^2}{(a+b+c)^2} (a^2 + b^2 + c^2 + 2ab \cos 2\gamma + 2bc \cos 2\alpha + 2ca \cos 2\beta) \quad (11)$$

$$= \frac{R^2}{(a+b+c)^2} ((a+b+c)^2 - 4ab \sin^2 \gamma - 4bc \sin^2 \alpha - 4ca \sin^2 \beta) \quad (12)$$

$$= \frac{R^2}{(a+b+c)^2} ((a+b+c)^2 - 8S(\frac{c}{2R} + \frac{a}{2R} + \frac{b}{2R})) \quad (13)$$

$$= \frac{R^2}{(a+b+c)^2} ((a+b+c)^2 - 4 \frac{pr}{R} (a+b+c)) \quad (14)$$

$$= R^2 - 2Rr \quad (15)$$

C'était suffisamment pas évident pour qu'on récapitule :

**Théorème 1.** Les rayons  $r$  et  $R$  des cercles inscrit et circonscrit et la distance  $d$  entre les centres des cercles vérifient la relation  $d^2 = R^2 - 2Rr$ .

On note au passage comme corollaire l'inégalité d'Euler  $r \leq \frac{1}{2}R$ .

Vous trouverez de nombreuses autres démonstrations dans la littérature...

Je laisse en exercice de déterminer les coordonnées barycentriques du centre  $I_a$  du cercle ex-inscrit, opposé au sommet  $A$  et de prouver alors la formule  $d_a^2 = R^2 + 2Rr_a$ . De même pour  $I_b$ ,  $d_b$ ,  $r_b$ , et  $I_c$ ,  $d_c$ ,  $r_c$ .

### 4 Le point de Feuerbach sur le cercle d'Euler

Prenons des affixes complexes avec origine en  $O$ , et notons  $w$  l'affixe du point  $I$ . On va exprimer que  $w$  est sur les bissectrices par le fait que  $(w-z_1)^2 / ((z_2-z_1)(z_3-z_1))$  est un nombre réel, et de même par permutation cyclique. On a noté  $z_1, z_2, z_3$  les affixes de  $A, B, C$ . Les conditions obtenues sont aussi vérifiées par les centres des 3 cercles ex-inscrits (puisque'on ne distingue pas ici bissectrice intérieure et bissectrice extérieure - il faudrait regarder le signe du nombre réel égal au quotient considéré), on s'attend donc à une condition polynomiale de degré 4 au final sur  $w$ .

Ainsi :

$$\frac{(w - z_1)^2}{(z_2 - z_1)(z_3 - z_1)} = \frac{(\bar{w} - R^2/z_1)^2}{(R^2/z_2 - R^2/z_1)(R^2/z_3 - R^2/z_1)} \quad (16)$$

$$= \frac{z_1 z_2 z_3}{z_1^2} \frac{(\frac{\bar{w} z_1}{R^2} - 1)^2}{(z_1 - z_2)(z_1 - z_3)} \quad (17)$$

ce qui donne

$$(w - z_1)^2 = z_2 z_3 \left( \frac{\bar{w} z_1}{R^2} - 1 \right)^2 = \frac{z_1 z_2 z_3}{R^4} z_1 \bar{w}^2 - 2 \frac{z_1 z_2 z_3}{R^2} \bar{w} + z_2 z_3 \quad (18)$$

puis par permutation cyclique

$$(w - z_2)^2 = \frac{z_1 z_2 z_3}{R^4} z_2 \bar{w}^2 - 2 \frac{z_1 z_2 z_3}{R^2} \bar{w} + z_1 z_3 \quad (19)$$

et différence

$$(z_1 - z_2)(2w - z_1 - z_2) = \frac{z_1 z_2 z_3}{R^4} (z_2 - z_1) \bar{w}^2 + (z_1 - z_2) z_3 \quad (20)$$

et finalement

$$w = \frac{z_1 + z_2 + z_3}{2} - \frac{z_1 z_2 z_3}{2R^4} \bar{w}^2 \quad (21)$$

Si l'on prend le conjugué complexe et qu'ensuite on élimine  $\bar{w}$  on obtient la relation de degré 4 annoncée, mais nous n'écrivons pas cette relation car elle ne nous est pas utile.

Nous voyons apparaître l'affixe  $(z_1 + z_2 + z_3)/2$  du centre du cercle d'Euler. Et

**Théorème 2.** La distance  $\delta$  entre  $l$  et le centre du cercle d'Euler vaut  $\delta = \frac{d^2}{2R} = \frac{R}{2} - r$ .

*Démonstration.* Il suffit de prendre le module complexe de  $\frac{z_1 z_2 z_3}{2R^4} \bar{w}^2$  qui vaut  $\frac{1}{2R} d^2$ .  
Puis on utilise le Théorème 1.  $\square$

Ce qui nous donne :

**Théorème 3.** Le point  $F$  dont l'affixe complexe vérifie l'une ou l'autre des relations équivalentes

$$f = w - \frac{r}{\delta} \frac{z_1 z_2 z_3}{2R^4} \bar{w}^2 \quad (22)$$

$$f = \frac{z_1 + z_2 + z_3}{2} - \frac{R}{2\delta} \frac{z_1 z_2 z_3}{2R^4} \bar{w}^2 \quad (23)$$

est à distance  $r$  de  $w$  et  $\frac{R}{2}$  de  $\frac{z_1 + z_2 + z_3}{2}$  et le cercle inscrit est tangent intérieurement au cercle d'Euler en ce point de Feuerbach  $F$ .

*Démonstration.* Il est clair par (21) et la formule  $\delta + r = \frac{R}{2}$  que les deux définitions sont équivalentes et donc que les cercles ont ce point commun. Deux cercles  $C_1$  et  $C_2$  sont tangents intérieurement avec  $C_2$  à l'intérieur de  $C_1$  lorsque leurs rayons  $R_1$  et  $R_2$  et la distance  $\delta$  de leurs centres vérifient  $\delta + R_2 = R_1$ , c'est le cas ici avec  $R_2 = r$  et  $R_1 = \frac{R}{2}$ .  $\square$

Je rappelle que  $w$  désigne l'affixe du centre  $I$  du cercle inscrit dans un système avec l'origine en le centre  $O$  du cercle circonscrit et donc par notre relation barycentrique on a en fait :

$$w = \frac{az_1 + bz_2 + cz_3}{a + b + c} \quad (24)$$

avec  $a = |z_2 - z_3|$ ,  $b = |z_3 - z_1|$ ,  $c = |z_1 - z_2|$ ,  $|z_1| = |z_2| = |z_3| = R$ . Et  $|w| = d = \sqrt{R^2 - 2Rr} = \sqrt{2R\delta}$ . On peut donc considérer  $w$  connu et que la formule ci-dessus donne explicitement l'affixe complexe du point de Feuerbach  $F$ .

Je laisse en exercice par quasiment la même démonstration de prouver l'existence des points de Feuerbach  $F_a, F_b, F_c$  points de tangences extérieures des cercles ex-inscrits opposés aux sommets  $A, B, C$ , avec le cercle d'Euler, via leurs affixes complexes  $f_1, f_2, f_3$ .

On voit que le plus dur pour les points de Feuerbach était sans doute la relation d'Euler.

## 5 Coordonnées barycentriques et puissance de l'orthocentre

Faites un dessin avec un triangle acutangle  $ABC$  d'orthocentre  $H$ . On trace la parallèle à  $AC$  passant par  $H$  (qui est donc perpendiculaire à  $HB$ ) et  $W$  le point d'intersection avec  $AB$ .

Il n'est pas difficile de voir que  $WB = HB/\sin \alpha$  et par ailleurs on sait de

<http://jf.burnol.free.fr/agreg190312puissanceorthocentre2.pdf> que  $HB = 2R|\cos \beta|$ , ce qui donne la formule (ici on a donc supposé  $\beta < \frac{\pi}{2}$ , mais la formule est valable aussi si l'angle en  $B$  est obtus)

$$\frac{AW}{AB} = 1 - \frac{2R \cos \beta}{c \sin \alpha} \quad (25)$$

Après simplification cela donne, sauf erreur la valeur

$$u = \operatorname{ctg} \alpha \operatorname{ctg} \gamma = \frac{\operatorname{tg} \beta}{\operatorname{tg} \alpha \operatorname{tg} \beta \operatorname{tg} \gamma} \quad (26)$$

et on en déduit la relation barycentrique (avec au passage  $\operatorname{tg} \alpha + \operatorname{tg} \beta + \operatorname{tg} \gamma = \operatorname{tg} \alpha \operatorname{tg} \beta \operatorname{tg} \gamma$ ) :

**Théorème 4.** *L'orthocentre  $H$  est*

$$H = \operatorname{ctg} \beta \operatorname{ctg} \gamma A + \operatorname{ctg} \alpha \operatorname{ctg} \gamma B + \operatorname{ctg} \alpha \operatorname{ctg} \beta C \quad (27)$$

La formule reste valable pour les triangles non-acutangles.

On va s'assurer qu'elle est compatible avec la formule connue

$$z_H = z_1 + z_2 + z_3 \quad (28)$$

pour les affixes complexes ayant pour origine le centre  $O$  du cercle circonscrit.

Il s'agit donc de vérifier

$$(1 - \operatorname{ctg} \beta \operatorname{ctg} \gamma)z_1 + (1 - \operatorname{ctg} \alpha \operatorname{ctg} \gamma)z_2 + (1 - \operatorname{ctg} \alpha \operatorname{ctg} \beta)z_3 = 0 \quad (29)$$

ou encore

$$\sin \alpha (\sin \beta \sin \gamma - \cos \beta \cos \gamma) \operatorname{Re}^{i\theta_1} + \dots = 0 \quad (30)$$

soit

$$-\sin \alpha \cos(\beta + \gamma) e^{i\theta_1} + \dots = 0 \quad (31)$$

$$\sin \alpha \cos(\alpha) e^{i\theta_1} + \dots = 0 \quad (32)$$

$$\sin(2\alpha) \cdot e^{i\theta_1} + \dots = 0 \quad (33)$$

Mais en effet par le théorème de l'angle inscrit  $2\alpha$  est modulo  $2\pi$  égal à  $\theta_3 - \theta_2$  et on est ramené à vérifier

$$e^{i(\theta_3 + \theta_1 - \theta_2)} + \operatorname{perm.cycl.} = e^{i(\theta_2 + \theta_1 - \theta_3)} + \operatorname{perm.cycl.} \quad (34)$$

ce qui est vrai.

On peut alors calculer (à nouveau !) la puissance de l'orthocentre par rapport au cercle circonscrit.

**Théorème 5.** La puissance de H par rapport au cercle circonscrit est  $-8R^2 \cos \alpha \cos \beta \cos \gamma$ .

*Démonstration.* On note D la distance OH. De  $\vec{OH} = t\vec{OA} + u\vec{OB} + v\vec{OC}$  on obtient successivement

$$D^2 = R^2(t^2 + u^2 + v^2 + 2tu \cos 2\gamma + 2uv \cos 2\alpha + 2vt \cos 2\beta) \quad (35)$$

$$= R^2(1 - 4tu \sin^2 \gamma - 4uv \sin^2 \alpha - 4vt \sin^2 \beta) \quad (36)$$

$$= R^2\left(1 - 2 \frac{\cos \alpha \cos \beta \cos \gamma}{\sin \alpha \sin \beta \sin \gamma} (\sin 2\alpha + \sin 2\beta + \sin 2\gamma)\right) \quad (37)$$

Mais on a (pour  $\alpha + \beta + \gamma = \pi$  seulement bien sûr, comme pour les autres égalités de ce type rencontrées précédemment) :

$$\sin 2\alpha + \sin 2\beta + \sin 2\gamma = 4 \sin \alpha \sin \beta \sin \gamma \quad (38)$$

et on obtient la formule finale :

$$D^2 = R^2 - 8R^2 \cos \alpha \cos \beta \cos \gamma \quad (39)$$

□

Je laisse en exercice (cf. (33) qui a déjà le résultat, ou, par exemple, calculez des aires) le fait que le centre O du cercle circonscrit a comme expression barycentrique :

$$O = \frac{\sin 2\alpha}{4 \sin \alpha \sin \beta \sin \gamma} A + \frac{\sin 2\beta}{4 \sin \alpha \sin \beta \sin \gamma} B + \frac{\sin 2\gamma}{4 \sin \alpha \sin \beta \sin \gamma} C \quad (40)$$

$$= \frac{1}{2}(1 - \operatorname{ctg} \beta \operatorname{ctg} \gamma)A + \frac{1}{2}(1 - \operatorname{ctg} \alpha \operatorname{ctg} \gamma)B + \frac{1}{2}(1 - \operatorname{ctg} \alpha \operatorname{ctg} \beta)C \quad (41)$$

L'alignement de O, H et de l'isobarycentre G est visible sur ces coordonnées :  $O = \frac{3}{2}G - \frac{1}{2}H$ ,  $G = \frac{2}{3}O + \frac{1}{3}H$ .

Lorsque l'on dit qu'un point P a coordonnées barycentriques T : U : V sans avoir de formule pour T + U + V ce n'est que moyennement utile car de toute façon il nous faut manipuler  $P = tA + uB + vC$  avec  $t + u + v = 1$ . Donc j'évite la notation du type  $O = (\sin 2\alpha : \sin 2\beta : \sin 2\gamma)$  qui n'est réellement utile que si l'on donne une formule commode pour la somme des coordonnées homogènes, ici c'est ok avec  $4 \sin \alpha \sin \beta \sin \gamma$ . De même pour l'orthocentre  $H = (\operatorname{tg} \alpha : \operatorname{tg} \beta : \operatorname{tg} \gamma)$  avec  $\operatorname{tg} \alpha + \operatorname{tg} \beta + \operatorname{tg} \gamma = \operatorname{tg} \alpha \operatorname{tg} \beta \operatorname{tg} \gamma$  ou le centre du cercle inscrit  $I = (\sin \alpha : \sin \beta : \sin \gamma)$  avec  $\sin \alpha + \sin \beta + \sin \gamma = 4 \cos \frac{\alpha}{2} \cos \frac{\beta}{2} \cos \frac{\gamma}{2}$ .