

## Sur un analogue du théorème de Gauss-Bonnet en géométrie projective différentielle.

Par Makoto KIMPARA

(Reçu Nov. 24, 1952)

1. Supposons que les coordonnées d'un point courant  $x$  d'une surface non réglée  $S$  soient exprimées en fonction de paramètres asymptotiques  $u, v$ . Les équations fondamentales pour  $x$  peuvent alors s'écrire

$$(1) \quad \begin{cases} x_{uu} = \theta_u x_u + \beta x_v + p_{11} x, \\ x_{vv} = \gamma x_u + \theta_v x_v + p_{22} x. \end{cases}$$

Attachons au point  $x$  un repère ayant pour sommets les points

$$\begin{aligned} x, \quad x_1 = x_u + \alpha_1 x, \quad x_2 = x_v + \alpha_2 x, \\ x_3 = x_{uv} + \alpha_2 x_u + \alpha_1 x_v + \rho x, \end{aligned}$$

où

$$\begin{aligned} \alpha_1 = -\frac{1}{2} \left( \frac{\gamma_u}{\gamma} + \theta_u \right), \quad \alpha_2 = -\frac{1}{2} \left( \frac{\beta_v}{\beta} + \theta_v \right), \\ \alpha_1 \alpha_2 - \rho = \frac{1}{2} (\beta \gamma + \theta_{uv}). \end{aligned}$$

Alors la droite  $xx_3$  est la directrice de la première espèce, la droite  $x_1x_2$  celle de la deuxième espèce, et le point  $x_3$  est situé sur la quadrique de Lie. D'ailleurs, le sommet du faisceau canonique de la deuxième espèce est donné par

$$(2) \quad (\log \beta^2 \gamma)_v x_1 - (\log \beta \gamma^2)_u x_2.$$

Lorsque le point  $x$  se déplace sur  $S$ , le point  $x_3$  engendre une surface que nous appellerons la *surface*  $\Sigma$ .

Si l'on désigne par  $\xi_\alpha$  ( $\alpha=0, 1, 2, 3$ ) les coordonnées homogènes d'un point par rapport au repère considéré, la quadrique de Lie est donnée par

$$(3) \quad \xi_0 \xi_3 = \xi_1 \xi_2,$$

tandis que l'équation

$$(4) \quad \xi_0 \xi_3 = \xi_1 \xi_2 - \beta \gamma \xi_3^2$$

définit l'une des quadriques de Darboux.

## 2. Posons maintenant

$$L = \theta_{uu} - \frac{1}{2} \theta_u^2 - \beta \theta_v - \beta_v - 2 p_{11},$$

$$M = \theta_{vv} - \frac{1}{2} \theta_v^2 - \gamma \theta_u - \gamma_u - 2 p_{22},$$

$$\lambda = -\frac{1}{2} L - \frac{1}{2} (\log \gamma)_{uu} - \frac{1}{4} (\log \gamma)_u^2,$$

$$\mu = -\frac{1}{2} M - \frac{1}{2} (\log \beta)_{vv} - \frac{1}{4} (\log \beta)_v^2.$$

Selon les équations fondamentales (1), nous avons pour le déplacement infinitésimal du repère mentionné au-dessus

$$(5) \quad dx_\alpha = \sum_{\beta=0}^3 \omega_{\alpha\beta} x_\beta \quad (\alpha=0, 1, 2, 3; x_0 \equiv x),$$

où

$$\omega_{00} = \frac{1}{2} \{(\log \gamma)_u + \theta_u\} du + \frac{1}{2} \{(\log \beta)_v + \theta_v\} dv,$$

$$\omega_{01} = \omega_{23} = du, \quad \omega_{02} = \omega_{13} = dv, \quad \omega_{03} = 0,$$

$$\omega_{10} = \omega_{32} = \lambda du - \frac{1}{2} \{(\log \gamma)_{uv} - \beta \gamma\} dv,$$

$$\omega_{11} = -\frac{1}{2} \{(\log \gamma)_u - \theta_u\} du + \frac{1}{2} \{(\log \beta)_v + \theta_v\} dv,$$

$$\begin{aligned}
\omega_{12} &= \beta \, du, \\
\omega_{20} = \omega_{31} &= -\frac{1}{2} \{(\log \beta)_{uv} - \beta\gamma\} du + \mu \, dv, \\
\omega_{21} &= \gamma \, dv, \\
\omega_{22} &= \frac{1}{2} \{(\log \gamma)_u + \theta_u\} du - \frac{1}{2} \{(\log \beta)_v - \theta_v\} dv, \\
\omega_{30} &= \beta\mu \, du + \gamma\lambda \, dv, \\
\omega_{33} &= -\frac{1}{2} \{(\log \gamma)_u - \theta_u\} du - \frac{1}{2} \{(\log \beta)_v - \theta_v\} dv.
\end{aligned}$$

On peut vérifier facilement que la forme de Pfaff

$$(6) \quad \sigma = \frac{\mu}{\gamma} du + \frac{\lambda}{\beta} dv$$

est invariante (pour une homographie ou pour une corrélation) et intrinsèque. La différentielle extérieure de  $\sigma$  peut s'écrire

$$(7) \quad \mathcal{Q} = \left\{ \frac{\mu}{\gamma} (\log \beta^2 \gamma)_v - \frac{\lambda}{\beta} (\log \beta \gamma^2)_u \right\} [du \, dv],$$

en vertu de la relation

$$(\gamma L)_u + L\gamma_u + \gamma_{uuu} = (\beta M)_v + M\beta_v + \beta_{vvv}$$

provenante des conditions d'intégrabilité de (1). La forme différentielle extérieure  $\mathcal{Q}$  est aussi invariante et intrinsèque. Nous avons ainsi un analogue du théorème de Gauss-Bonnet :

**THÉOREME 1.** *Considérons sur la surface  $S$  un domaine simplement connexe  $D$  limité par un contour simple fermé  $C$ . Supposons que toute ligne asymptotique n'ait pas le point d'inflexion dans  $D$  ni sur  $C$ . Nous avons alors*

$$(8) \quad \int_C \sigma = \iint_D \mathcal{Q}.$$

**3.** Nous allons considérer ce que signifient géométriquement ces

formes différentielles. Désignons par  $P$  le point  $x$  sur la surface  $S$ , par  $I$  un point sur la surface  $\Sigma$ , infiniment voisin du point  $x_3$  qui correspond à  $x$ . Un point de la droite  $PI$  est donné par

$$mx + n(x_3 + dx_3 + \dots).$$

Soient  $L$  le point d'intersection de la droite  $PI$  avec la quadrique de Lie (3) différent de  $P$ ,  $D$  l'intersection de  $PI$  avec la quadrique de Darboux (4) différent de  $P$ . Nous pouvons alors énoncer en tenant compte des équations (5), le théorème suivant :

**THÉORÈME 2.** *La forme de Pfaff  $\sigma$  est la partie principale du rapport anharmonique (PIDL).*

Se rapportant au repère considéré, quatre sommets de la quadrilatère de Demoulin sur la quadrique de Lie en le point  $x$  sont donnés par

$$(\epsilon\epsilon_1/\lambda\mu, \epsilon_1/\mu, \epsilon_1/\lambda, 1) (\epsilon, \epsilon_1 = \pm 1).$$

On en déduit la proposition suivante :

**THÉORÈME 3.** *Pour que la forme de Pfaff  $\sigma$  s'annule identiquement, il faut et il suffit que la quadrilatère de Demoulin se réduise à un seul point, c'est-à-dire les quadriques de Lie n'aient que deux points caractéristiques.*

Supposons que d'ores et déjà  $\sigma$  ne s'annule pas indentiquement. Alors  $\sigma=0$  définit une direction issue du point  $x$  et nous avons immédiatement :

**THÉORÈME 4.** *Pour qu'une direction asymptotique en le point  $x$  soit la direction définie par  $\sigma=0$ , il faut et il suffit que la quadrilatère de Demoulin se réduise à une portion de droite, c'est-à-dire les quadriques de Lie n'aient que trois points caractéristiques.*

Désignons par  $l$  la droite d'intersection du plan tangent à la surface  $\Sigma$  en le point  $x_3$  avec le plan tangent à la quadrique de Lie en le même point. C'est la droite joignant le point  $x_3$  au point donné par

$$\left[ \beta\mu^2 + \frac{1}{2} \gamma\lambda \left\{ (\log \beta)_{uv} - \beta\gamma \right\} \right] x_1 \\ - \left[ \gamma\lambda^2 + \frac{1}{2} \beta\mu \left\{ (\log \gamma)_{uv} - \beta\gamma \right\} \right] x_2.$$

Soit  $t$  la tangente à la surface  $S$  en le point  $x$ , ayant la direction définie par  $\sigma=0$ . Puisqu'on a  $\omega_{30}=0$  pour  $\sigma=0$ , la droite  $l$  issue de  $x_3$  correspond  $t$  issue de  $x$ . Pour que ces deux droites correspondantes soient situées dans un même plan, il faut et il suffit qu'on ait

$$\gamma\left(\frac{\mu}{\gamma}\right)^3 - \beta\left(\frac{\lambda}{\beta}\right)^3 + \frac{\lambda\mu}{2\beta\gamma}\left(\log\frac{\beta}{\gamma}\right)_{uv} = 0.$$

Il en résulte que :

**THÉORÈME 5.** *La tangente  $t$  à  $S$  en  $x$ , ayant la direction donnée par  $\sigma=0$ , et la tangente correspondante  $l$  à  $\Sigma$  en  $x_3$  sont situées dans un même plan, seulement si  $t$  est une tangente de Darboux, à condition que  $S$  soit une surface de Fubini.*

En tenant compte de (2), nous pouvons déduire de plus le théorème suivant :

**THÉORÈME 6.** *La condition nécessaire et suffisante pour que la forme différentielle extérieure  $\Omega$  soit identiquement nulle est que la tangente  $t$  à  $S$  en  $x$ , ayant la direction donnée par  $\sigma=0$ , passe par le sommet du faisceau canonique de la deuxième espèce.*

Faculté des Sciences de l'Ingénieur,  
Université de Kyûchû.

### Référence

- [1] G. Fubini et E. Čech, Introduction à la géométrie projective différentielle des surfaces, Paris, 1931.