

Bryant の公式 (つづき)

・ Bryant の表現公式 (Thm 3.4.4)

$$F_z = F \underbrace{\begin{bmatrix} g & -g^2 \\ 1 & -g \end{bmatrix}}_{=: d\psi} h$$

$$\Rightarrow f := FF^* : D \rightarrow \mathbb{H}^3$$

CMC-1 曲面 s.t.

$$\left\{ \begin{array}{l} I = (1 + |g|^2)^2 |h|^2 dz d\bar{z} \\ II = Q + \bar{Q} + I \\ (Q := -hg' dz^2) \quad (g' = g_z, \bar{g}' = \bar{g}_{\bar{z}}) \end{array} \right.$$

(今回)

13回では
こゝに示した

逆に与えられた \mathbb{H}^3 の CMC-1 曲面は

局所的にこの方法で与えられる。

 $II := -\langle d\nu, df \rangle$ を計算したい。

$$\nu = \frac{f_u \times f_v}{\|f_u \times f_v\|} \text{ を計算する。}$$

まずは



補題 3.5.2

$$\nu = \frac{1}{1 + |g|^2} F \beta F^* \quad \beta := \begin{bmatrix} |g|^2 - 1 & 2g \\ 2\bar{g} & 1 - |g|^2 \end{bmatrix} \quad \text{ただし}$$

証明

$$\frac{\partial}{\partial z} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial}{\partial u} - i \frac{\partial}{\partial v} \right), \quad \frac{\partial}{\partial \bar{z}} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial}{\partial u} + i \frac{\partial}{\partial v} \right) \quad \text{よって}$$

$$\frac{\partial}{\partial u} = \frac{\partial}{\partial z} + \frac{\partial}{\partial \bar{z}}$$

$$\frac{\partial}{\partial v} = i \left(\frac{\partial}{\partial z} - \frac{\partial}{\partial \bar{z}} \right)$$

である。 $\therefore f_u = f_z + f_{\bar{z}}, \quad f_v = i(f_z - f_{\bar{z}})$

一方、 $f_z = F \alpha F^*, \quad f_{\bar{z}} = F \alpha^* F^*$ である

$$\begin{aligned} \therefore f_u \times f_v &= (f_z + f_{\bar{z}}) \times \left\{ i(f_z - f_{\bar{z}}) \right\} \\ &\stackrel{* \text{ 2) }}{=} -2i f_z \times f_{\bar{z}} \quad \left(\begin{array}{l} \text{補題 3.4.3} \\ P = F F^* \\ X = f_z \\ Y = f_{\bar{z}} \end{array} \right) \\ &= F \alpha F^* (F F^*)^{-1} F \alpha^* F^* \\ &\quad - F \alpha^* F^* (F F^*)^{-1} F \alpha F^* \\ &= F (\alpha \alpha^* - \alpha^* \alpha) F^* \quad \text{よって} \end{aligned}$$

$$\alpha = h \begin{bmatrix} g & -g^2 \\ 1 & -g \end{bmatrix}, \quad \alpha^* = \bar{h} \begin{bmatrix} \bar{g} & 1 \\ -\bar{g}^2 & -\bar{g} \end{bmatrix} \quad \text{よって}$$

$$\begin{aligned} \alpha \alpha^* &= |h|^2 \begin{bmatrix} |g|^2(1+|g|^2) & g(1+|g|^2) \\ \bar{g}(1+|g|^2) & 1+|g|^2 \end{bmatrix} \\ &= (1+|g|^2) |h|^2 \begin{bmatrix} |g|^2 & g \\ \bar{g} & 1 \end{bmatrix} \end{aligned}$$

$$\alpha^* \alpha = (1+|g|^2) |h|^2 \begin{bmatrix} 1 & -g \\ -\bar{g} & |g|^2 \end{bmatrix} \quad \text{ただし} \quad \text{代入すると}$$

$$\therefore f_u \times f_v = (1+|g|^2) |h|^2 F \begin{bmatrix} |g|^2 - 1 & 2g \\ 2\bar{g} & 1 - |g|^2 \end{bmatrix} F^* \quad \text{ただし}$$

$$\begin{aligned} \therefore \nu &= \frac{f_u \times f_v}{\|f_u \times f_v\|} \quad \left(\|f_u \times f_v\| \right) \\ &= \frac{1}{1+|g|^2} F \beta F^* \quad \text{ただし} \end{aligned}$$

6

Q $\mathbb{I} = -\langle d\psi, d\psi \rangle$ の計算

$$\begin{aligned}
 &= -\langle \psi_z dz + \psi_{\bar{z}} d\bar{z}, f_z dz + f_{\bar{z}} d\bar{z} \rangle \\
 &= -\langle \psi_z, f_z \rangle dz^2 - \underbrace{\left(\langle \psi_z, f_{\bar{z}} \rangle + \langle \psi_{\bar{z}}, f_z \rangle \right)}_{2\langle \psi_z, f_{\bar{z}} \rangle} dz d\bar{z} - \langle \psi_{\bar{z}}, f_{\bar{z}} \rangle d\bar{z}^2 \\
 &\quad (\because \langle \psi_{\bar{z}}, f_z \rangle = \langle \psi_z, f_{\bar{z}} \rangle)
 \end{aligned}$$

• ψ_z を計算する

$$\begin{aligned}
 \psi_z &= \left(\frac{1}{1+|g|^2} \right)_z (F\beta F^*) = (1+|g|^2)^{-1}_z \\
 &\quad + \frac{1}{1+|g|^2} \left(\underbrace{F_z \beta F^*}_{F\alpha} + F\beta_z F^* + F\beta (F^*)_z \right) \\
 &= \underbrace{\triangle \psi}_{f_z, f_{\bar{z}} \text{ と一致}} + \frac{1}{1+|g|^2} F(\alpha\beta + \beta_z)F^*
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 \therefore \langle \psi_z, f_{\bar{z}} \rangle &= \frac{1}{1+|g|^2} \langle F(\alpha\beta + \beta_z)F^*, F\alpha F^* \rangle \\
 &= \frac{1}{1+|g|^2} \langle \alpha\beta + \beta_z, \alpha \rangle = \frac{1}{1+|g|^2} \left(\underbrace{\langle \alpha\beta, \alpha \rangle}_{\mathbb{I}_1} + \underbrace{\langle \beta_z, \alpha \rangle}_{\mathbb{I}_2} \right)
 \end{aligned}$$

Q $\langle \psi_z, f_{\bar{z}} \rangle$ も同様に,

$$\langle \psi_z, f_{\bar{z}} \rangle = \frac{1}{1+|g|^2} \left(\underbrace{\langle \alpha\beta, \alpha^* \rangle}_{\mathbb{I}_3} + \underbrace{\langle \beta_z, \alpha^* \rangle}_{\mathbb{I}_4} \right)$$

を計算すると、

$$\begin{aligned}
 \mathbb{I}_1 &= 0 \\
 \mathbb{I}_2 &= (1+|g|^2) h g_z \\
 \mathbb{I}_3 &= -\frac{1}{2} (1+|g|^2)^3 |h|^2 \\
 \mathbb{I}_4 &= 0
 \end{aligned}$$

である

$$\therefore \beta_z = g_z \begin{bmatrix} g & 2 \\ 0 & -\bar{g} \end{bmatrix} \text{ である}$$

$$\begin{aligned}
 \therefore \mathbb{I}_2 &= \langle \beta_z, \alpha \rangle \\
 &= -\frac{1}{2} \text{tr} \left(g_z \begin{pmatrix} \bar{g} & 2 \\ 0 & -\bar{g} \end{pmatrix} h \begin{pmatrix} -g & g^2 \\ -1 & g \end{pmatrix} \right) \\
 &= -\frac{1}{2} h g_z \text{tr} \begin{pmatrix} -g\bar{g}-2 & * \\ * & -g\bar{g} \end{pmatrix}
 \end{aligned}$$

\mathbb{I}_3 \mathbb{I}_4

\mathbb{I}_1 の proof

$$\begin{aligned}
 \mathbb{I}_1 &= \langle \alpha\beta, \alpha \rangle \\
 &= -\frac{1}{2} \text{tr} (\alpha\beta \tilde{\alpha}) \\
 &= -\frac{1}{2} \text{tr} (\tilde{\alpha} \alpha \beta) \\
 &= 0
 \end{aligned}$$

$$\begin{pmatrix} \alpha\tilde{\alpha} \\ (\det \alpha) e_0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

\mathbb{I}_2 について

$$\beta = \begin{bmatrix} g\bar{g}-1 & 2g \\ 2\bar{g} & 1-g\bar{g} \end{bmatrix} \text{ である}$$

$$\beta_z = \begin{bmatrix} g_z \bar{g} & 2g_z \\ 0 & -g_z \bar{g} \end{bmatrix} \text{ である}$$

($* (\bar{g})_z = 0$ を用いた)

$$\begin{aligned}
 &= -\frac{1}{2} h g_z (-2(1+|g|^2)) \\
 &= (1+|g|^2) h g_z
 \end{aligned}$$

(I₃), (I₄) は資料 p117 ~ p118 参照.

$$\therefore \langle \nu_z, f_{\bar{z}} \rangle = \frac{1}{1+|g|^2} (\textcircled{\text{I}_1} + \textcircled{\text{I}_2}) = h g_z$$

$$\langle \nu_{\bar{z}}, f_z \rangle = \frac{1}{1+|g|^2} (\textcircled{\text{I}_3} + \textcircled{\text{I}_4}) = -\frac{1}{2} |h|^2 (1+|g|^2)^2$$

である

$$\begin{aligned}
 \therefore \text{II} &= -\langle \nu_z, f_{\bar{z}} \rangle d\frac{z}{z}^2 - 2\langle \nu_z, f_{\bar{z}} \rangle dz d\bar{z} - \langle \nu_{\bar{z}}, f_z \rangle d\bar{z}^2 \\
 &= \underbrace{-h g_z dz^2}_{\text{Q}} + \underbrace{|h|^2 (1+|g|^2)^2 dz d\bar{z}}_{\text{I}} - \underbrace{(\overline{h g_z}) d\bar{z}^2}_{\overline{\text{Q}}}
 \end{aligned}$$

と求まる. また, 一般に $\text{II} = \text{Q} + \overline{\text{Q}} + H \cdot \text{I}$ より,

$$\underline{H \equiv 1 \text{ である}}$$

逆に与えられた CMC - 1 曲面

$$f: D \rightarrow \mathbb{H}^3 \quad (D \subset \mathbb{C})$$

は, この方法で与えられることを示す.

Lanson 対応より,

$$\exists! \tilde{f}: D \rightarrow \mathbb{R}^3: \text{極小曲面} (H \equiv 0)$$

(R³ の回転と平行移動を除いて一意)

Weierstrass の表現公式の証明 (付録 C) より,

$$\begin{cases} \exists g: D \rightarrow \mathbb{C}: \text{有理型関数} \\ \exists h: \quad \quad \quad \quad \quad \text{正則関数} \end{cases} \text{ s.t. }$$

$$\tilde{f} = \text{Re} \left\{ \int (1+g^2, \bar{g}(1-g^2), 2g) h dz \right\}$$

$$\begin{cases} \tilde{\text{I}} = (1+|g|^2)^2 |h|^2 dz d\bar{z} \\ \tilde{\text{II}} = \text{Q} + \overline{\text{Q}} \quad (\text{Q} = -h g_z) \end{cases}$$

Lanson 対応の関係より,

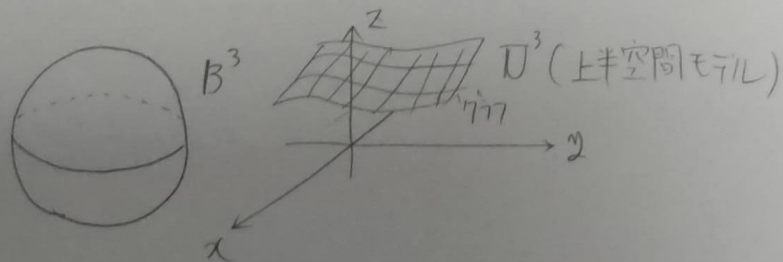
$$\begin{cases} \text{I} = \tilde{\text{I}} &= (1+|g|^2)^2 |h|^2 dz d\bar{z} \\ \text{II} = \tilde{\text{II}} + \text{I} &= \text{Q} + \overline{\text{Q}} + \text{I} \end{cases}$$

④

H^3 の曲面論の基本定理より, $f: D \rightarrow H^3$ は Bryant の表現公式で与えられるものと H^3 の向きを保つ合同変換でうつり合う。

Remark

H^3 の CMC-1 曲面は色々性質がある。



(定理) U^3 のグリッドを全平面で定義する CMC-1 曲面として

なるものは、ホロスファに限る。(双曲的拡大写像, Liouville の定理)

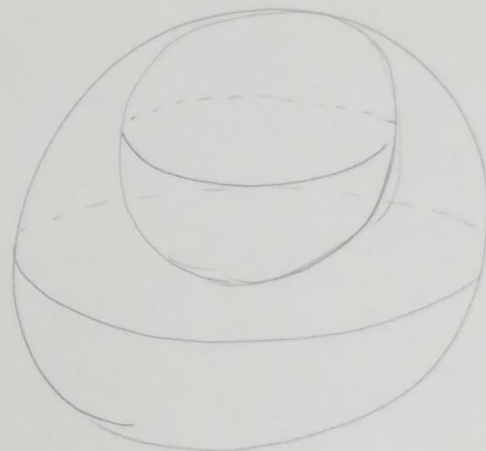
は [3]

• H^3 の $K_E \equiv 0$ (flat surface) も、複素解析的な表現公式が知られている。

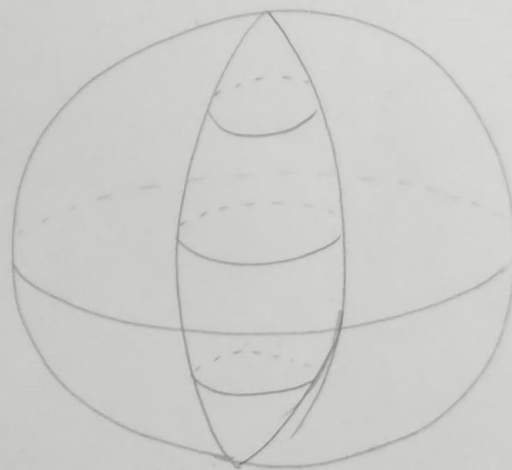
しかし、 H^3 の完備な 平坦曲面 は、

ホロスファ か 双曲円柱 に限られる。

⑤



ホロスファ (課題 11)



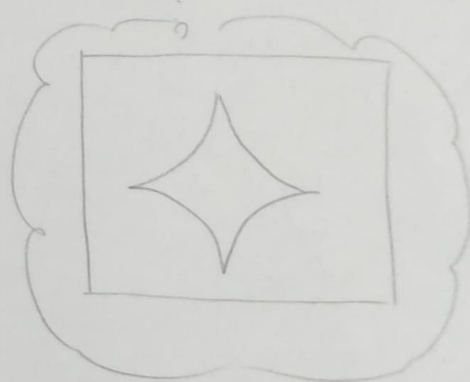
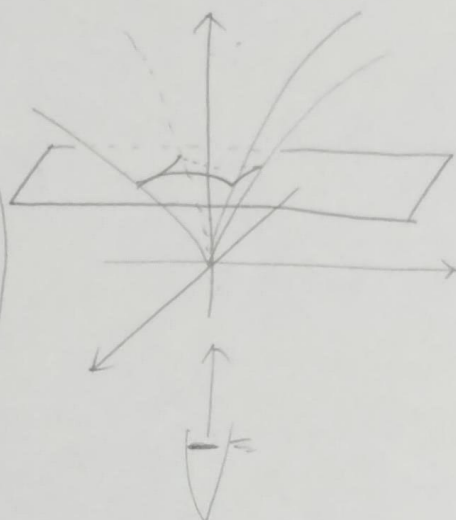
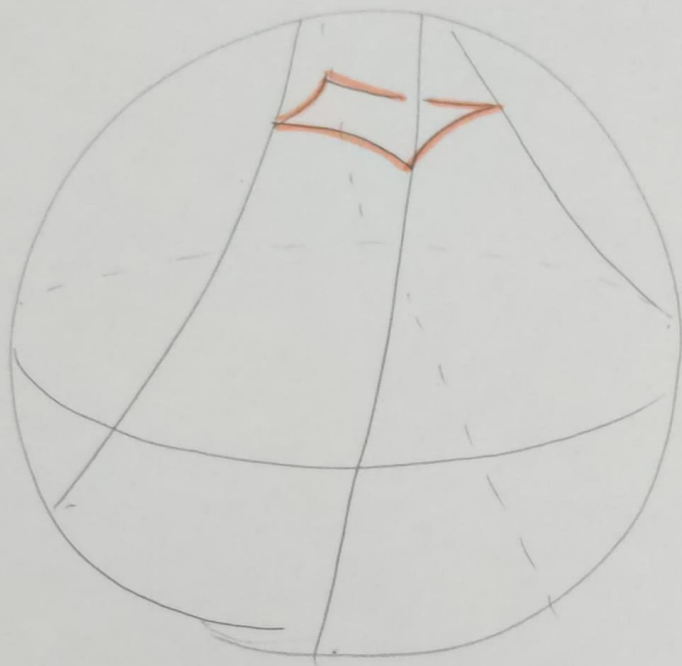
双曲円柱 (課題 12)

$\therefore H^3$ の平坦曲面は、一般に特異点をもつ。(拡大写像, Liouville の定理)

④

④ 表現公式を用いて、

"特異点を許容する平坦曲面"の大域的性質を調べる。



アステロイド

$$x^{\frac{2}{3}} + y^{\frac{2}{3}} = 1$$

④ ← ① がセホ
(解の1つ)