

И. А. ВИЛЬНЕР

ПРОБЛЕМА АНАМОРФОЗЫ

(Представлено академиком А. Н. Колмогоровым 12 I 1951)

§ 1. В настоящей работе мы используем обозначения статьи (2). Теорему § 4 работы (2) в дальнейшем будем называть основной теоремой теории номографирования систем уравнений, или, короче, — основной теоремой теории систем.

Величины $\tau, \varphi_1, \psi_1, \varphi_2, \psi_2, u, v, \Delta_1, \Delta_2$ определены в (2). Пусть

$$C = \frac{v_y u_{xx} - u_y v_{xx} + 2(v_x u_{xy} - u_x v_{xy})}{u_x v_y - u_y v_x},$$

$$D = \frac{u_x v_{yy} - v_x u_{yy} + 2(u_y v_{xy} - v_y u_{xy})}{u_x v_y - u_y v_x},$$

$$\bar{u} = \varphi'_1(\psi_1 - \psi_2) - \psi'_1(\varphi_1 - \varphi_2), \quad \bar{v} = \varphi'_2(\psi_1 - \psi_2) - \psi'_2(\varphi_1 - \varphi_2),$$

$$\xi_3 = \xi_3(z_1; z_2), \quad \eta_3 = \eta_3(z_1; z_2),$$

$$T = T(\tau) = \frac{\tau_x - \tau \tau_y}{\tau}, \quad T_i = T(\tau_i) = \frac{\tau_{ix} - \tau_i \tau_{iy}}{\tau_i} \quad (i = 1, 2),$$

где через C и D мы обозначили проективно-дифференциальные инварианты, введенные Гурса — Пенлеве.

В основе работы (2) лежат следующие леммы, которые мы приводим только потому, что в упомянутой работе они за недостатком места явно не формулированы.

Лемма 1 (2). Номограмма системы уравнений

$$f_1(x; y; z_1) = 0, \quad f_2(x; y; z_2) = 0 \quad (1,1)$$

с одноименными бинарными полями $(z_1; z_2)$ определяется с шестью произвольными функциями следующими уравнениями:

$$\begin{aligned} x_1 = \varphi_1, \quad y_1 = \psi_1, \quad x_2 = \varphi_2, \quad y_2 = \psi_2, \\ \bar{x}_{(1)} = \xi_3, \quad \bar{y}_{(1)} = \xi_3 u + v, \quad \bar{x}_{(2)} = \eta_3, \quad \bar{y}_{(2)} = \eta_3 u + v. \end{aligned} \quad (1,2)$$

Лемма 2 (2). Номограмма системы уравнений (1,1) с двумя инвариантными бинарными полями $(z_1; z_2)$ определяется уравнениями:

$$\begin{aligned} x_1 = \varphi_1 = -\frac{v_y}{u_y}, \quad y_1 = \psi_1 = -u \frac{v_y}{u_y} + v, \\ x_2 = \varphi_2 = -\frac{v_x}{u_x}, \quad y_2 = \psi_2 = -u \frac{v_x}{u_x} + v, \end{aligned} \quad (1,3)$$

$$\bar{x}_{(1)} = -\frac{v_{z_1}}{u_{z_1}}, \quad \bar{y}_{(1)} = -u \frac{v_{z_1}}{u_{z_1}} + v, \quad \bar{x}_{(2)} = -\frac{v_{z_2}}{u_{z_2}}, \quad \bar{y}_{(2)} = -u \frac{v_{z_2}}{u_{z_2}} + v$$

с четырьмя произвольными функциями*.

Лемма 3⁽²⁾. Для того чтобы система (1,1) была номографируемой, иначе говоря, для того чтобы два одноименных бинарных поля леммы 2 ($z_1; z_2$) можно было бы заменить, соответственно, шкалами z_1 и z_2 , необходимо и достаточно, чтобы удовлетворялись, соответственно, уравнения:

$$\left(\frac{v_{z_1}}{u_{z_1}}\right)_{z_1} = 0, \quad \left(\frac{v_{z_1}}{u_{z_1}}\right)_{z_1} = 0, \quad (1,4)$$

причем оба условия выражают взаимно-независимые свойства.

Из леммы 3 легко получаем, что справедлива лемма 4.

Лемма 4. Для того чтобы система (1,1) была номографируемой, необходимо и достаточно, чтобы φ_i и ψ_i ($i = 1, 2$) удовлетворяли уравнениям:

$$T_1 + \left(\ln \frac{\bar{v}^2}{u}\right)_x + \tau_1 \left(\ln \frac{\bar{u}^2}{v}\right) = 0, \quad T_2 + \left(\ln \frac{\bar{v}^2}{u}\right)_x + \tau_2 \left(\ln \frac{\bar{u}^2}{v}\right)_y = 0, \quad (1,5)$$

причем первое уравнение дает условие вырождаемости первого инвариантного поля в шкалу z_1 , а второе — второго поля в шкалу z_2 .

Из двух уравнений (1,5) находим:

$$\left(\ln \frac{\bar{u}^2}{v}\right)_y = -\frac{T_1 - T_2}{\tau_1 - \tau_2} = -\Delta_2, \quad \left(\ln \frac{\bar{v}^2}{u}\right)_x = -\frac{T_1/\tau_1 - T_2/\tau_2}{1/\tau_1 - 1/\tau_2} = \Delta_1^{**}. \quad (1,6)$$

Лемма 5. Выражения $\left(\ln \frac{\bar{v}^2}{u}\right)_y$ и $\left(\ln \frac{\bar{u}^2}{v}\right)_x$ являются проективно-дифференциальными инвариантами Гурса — Пенлеве с точностью до знака.

В самом деле, вычисляя, легко найдем

$$\begin{aligned} \left(\ln \frac{\bar{v}^2}{u}\right)_x &= \left[\ln - \frac{(u_x v_y - u_y v_x)^2}{u_x^3} \right]_x = -C, \\ \left(\ln \frac{\bar{u}^2}{v}\right)_y &= \left[\ln \frac{(u_x v_y - u_y v_x)^2}{u_y^3} \right]_y = -D; \end{aligned} \quad (1,7)$$

следовательно, имеем:

$$C = -\Delta_1, \quad D = \Delta_2. \quad (1,8)$$

Лемма 6⁽²⁾. Имеют место следующие равенства:

$$\begin{aligned} -3(\ln \bar{u})_{xy} &\equiv -3(\dot{\varphi}_1 \dot{\psi}_1'' - \varphi_1'' \dot{\psi}_1) \frac{\bar{v}}{\bar{u}^2} = 2\Delta_{2x} - \Delta_{1y}, \\ -3(\ln \bar{v})_{xy} &\equiv -3(\dot{\varphi}_2 \dot{\psi}_2'' - \varphi_2'' \dot{\psi}_2) \frac{\bar{u}}{\bar{v}^2} = \Delta_{2x} - 2\Delta_{1y}, \end{aligned} \quad (1,9)$$

$$\begin{aligned} d\bar{x}_{(1)} - d^2\bar{y}_{(1)} - d^2\bar{x}_{(1)} d\bar{y}_{(1)} &\equiv K[\Delta_{1y} + \Delta_{2x} + 3(\ln \tau_1)_{xy}], \\ d\bar{x}_{(2)} d^2\bar{y}_{(2)} - d^2\bar{x}_{(2)} d\bar{y}_{(2)} &\equiv L[\Delta_{1y} + \Delta_{2x} + 3(\ln \tau_2)_{xy}], \end{aligned} \quad (1,10)$$

где K и L — не обращающиеся в нуль множители.

§ 2. Из упомянутой основной теоремы теории систем уравнений непосредственно вытекает следующая теорема.

* Эта номограмма принадлежит к типу тангенциальных⁽²⁾.

** Из (1,6) и (1,5) получаем $T_1 + \Delta_1 - \tau_1 \Delta_2 = 0$, $T_2 + \Delta_1 - \tau_2 \Delta_2 = 0$, где Δ_1 и Δ_2 — параметры автора.

П О П Р А В К А

На странице 178 1-ю строку формулы (1,10) следует читать:

$$d\bar{x}_{(1)} d^2\bar{y}_{(1)} - d^2\bar{x}_{(1)} d\bar{y}_{(1)} \equiv K [\Delta_{1y} + \Delta_{2x} + 3 (\ln \tau_1)_{xy}],$$

Теорема 1. Пусть левая часть уравнения

$$f(x; y; z) = 0 \quad (2,1)$$

подчинена следующим ограничениям: 1) эта функция имеет в некоторой трехмерной области G непрерывные частные производные до четвертого порядка включительно по всем аргументам; 2) частные производные функции $f(x; y; z)$ не обращаются в нуль в области G , т. е. $f_x f_y f_z \neq 0$; 3) уравнения системы $f(x; y; z_1) = 0$, $f(x; y; z_2) = 0$ могут быть однозначно разрешены относительно z_1 и z_2 в окрестности каждой точки некоторого двумерного множества G_1 , принадлежащего G ; 4) якобиан

$$J = \frac{D(z_1; z_2)}{D(x; y)} \neq 0,$$

или, что то же,

$$\tau_2 - \tau_1 \neq 0 \quad (2,2)$$

на соответствующем множестве точек G_1^* плоскости xOy .

Следовательно, уравнение (2,1) определяет многозначную функцию z от переменных x и y в G_1^* , причем (что очень существенно) между двумя функциями $z_1 = z_1(x; y)$ и $z_2 = z_2(x; y)$ не может быть установлено соотношение вида $\varphi(z_1; z_2) \equiv 0$ ни в какой области, принадлежащей G_1^* .

Тогда необходимым и достаточным условием номографируемости уравнения (2,1) с одним выравниванием на множестве G_1^* с заведомо непрямолинейной шкалой z (случай распада шкалы z на прямые, среди которых хотя бы две не сливаются, не исключается) является выполнение уравнений (4,1)* основной теоремы теории номографирования систем уравнений работы (2), § 4. Номограмма единственна с точностью коллинеации.

Ограничения 1) — 3) формулированной теоремы могут быть ослаблены или изменены очевидным образом.

Применение этой теоремы делает целесообразным ее обобщение путем введения понятия номограмм с, вообще говоря, мнимыми шкалами и продолжения функций z_1 и z_2 до естественной границы G_1^* .

§ 3. Условия 1) — 4) формулированной теоремы мы назовем z -условиями, поскольку переменная z находится в привилегированном положении. Если z -условия не удовлетворены, то следует применить эту теорему для x -условий либо y -условий.

Если в z -условиях, x -условиях и y -условиях ограничения 1) — 3) удовлетворены, а ограничение 4) — нет, то уравнение (2,1) либо номографируемо, либо номографируемо с тремя прямолинейными шкалами z , x и y и, следовательно, применимы условия Сен-Робера.

§ 4. Теорема 2. В предположении выполнения z -условий номограмма уравнения (2,1) будет иметь шкалы x , либо y , либо x и y прямолинейными, а шкалу z — криволинейной или распадающейся**, если, соответственно, удовлетворяются следующие равенства:

$$2\Delta_{2x} - \Delta_{1y} = 0; \quad \Delta_{2x} - 2\Delta_{1y} = 0; \quad \Delta_{1y} = 0, \quad \Delta_{2x} = 0.$$

* В первом из этих уравнений имеется опечатка. Уравнения (4,1) следует писать так:

$$-\Delta_1 = [\ln(\Delta_{2x} - 2\Delta_{1y})]_x, \quad \Delta_2 = [\ln(2\Delta_{2x} - \Delta_{1y})].$$

** При этом шкалы z_1 , либо z_2 , либо z_1 и z_2 , носители которых, в силу условия 4) теоремы 1, не совпадают, будут прямолинейными, если, соответственно: $\Delta_{1y} + \Delta_{2x} + + 3(\ln \tau_1)_{xy} \equiv 0$, либо $\Delta_{1y} + \Delta_{2x} + 3(\ln \tau_2)_{xy} \equiv 0$, либо оба эти равенства одновременно выполняются.

Теорема 3. В предположении, что z -условия выполняются, будем иметь коническую номограмму со шкалами x и y , находящимися на одном коническом сечении, и с криволинейной или распадающейся шкалой z , если выполнены условия $\Delta_{1y} = -\Delta_{2x} \neq 0$, $\Delta_{1xy} = -\Delta_1 \Delta_{1y}$, либо (что равносильно) условия $\Delta_{1y} = -\Delta_{2x} \neq 0$, $\Delta_{2xy} = \Delta_2 \Delta_{2x}$.

Мы не можем здесь останавливаться на преобразовании условий, данных теоремами этого параграфа, к другим их известным формам, не зависящим от ограничения 4) теоремы 1; равным образом мы не останавливаемся отдельно на случае номограммы второго жанра (не обязательно конической) и на номографических свойствах пар сопряженных гармонических функций.

§ 5. В силу леммы 5 проективно-дифференциальные инварианты Гурса — Пенлеве для канонического представления уравнения (2,1), как уже установлено выше (1,8), с точностью до знака равны параметрам автора ⁽³⁾ Δ_1 и Δ_2 , а именно, $C = -\Delta_1$, $D = \Delta_2$. Поэтому равенства (1,8) позволяют найти каноническое представление для уравнения (2,1), что приводит к интегрируемой в условиях удовлетворения теоремы 1 системе дифференциальных уравнений Аппеля, как это показал Гронваль ⁽⁴⁾. Это же можно выполнить по методу автора, заключающемуся в интегрировании (интегрируемой в силу условий теоремы 1) системы уравнений (5,1)

$$\left(\frac{v_x}{u_x}\right)_x = 0, \left(\frac{v_y}{u_y}\right)_y = 0, \left[\ln \frac{u_x v_y - u_y v_x}{u_x^3}\right]_x = \Delta_1, \left[\ln \frac{u_x v_y - u_y v_x}{u_y^3}\right]_y = -\Delta_2. \quad (5,1)$$

§ 6. Легко, пользуясь изложенным методом, решить вопрос о наибольшем числе кривых, одновременно спрямляемых в декартовом абаке или в абаке Массо ⁽¹⁾. Получаем теорему, гласящую, что в декартовом абаке всегда спрямляемы две кривые*, и подобные теоремы.

Очевидно, что все формулированные в §§ 2—4 теоремы и леммы имеют приложение к теории сеток (Gewebe), рассмотренных математиками школы Блашке ⁽⁵⁾, и дают аналитические критерии существования топологического соответствующее число раз дифференцируемых отображений одной плоскости на другую, спрямляющих три семейства кривых (вообще говоря). В самом деле, изложенное выше, как легко видеть, есть теория топологического соответствия плоскостей xOy и uOv . При этом соответствии семейства параллелей $x = \text{const}$ и $y = \text{const}$ и семейство кривых $z_1 = \text{const}$ и $z_2 = \text{const}$ преобразуются в семейства прямых $\psi_1 = \varphi_1 u + v$, $\psi_2 = \varphi_2 u + v$, $\bar{y}_{(1)} = x_{(1)} u + v$, $\bar{y}_{(2)} = x_{(2)} u + v$ **.

Поступило
22 XI 1950

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- ¹ Н. А. Глаголев, Теоретические основы номографии, М., 1935. ² И. А. Вильнер, ДАН, 58, № 5 (1947). ³ И. А. Вильнер, Прикладн. матем. и мех., 4, в. 2 (1941). ⁴ T. H. Gronwall, Journ. d. math. pures et appl., sér. 6, 8, 59 (1912). ⁵ W. Blaschke u. Cr. Bol, Geometrie d. Gewebe, Berlin, 1938.

* См. систему двух уравнений (1,5) с двумя неизвестными функциями $(\ln \bar{v}^2 / \bar{u})_x$ и $(\ln \bar{u}^2 / \bar{v})_y$ для рассматриваемого случая.

** Линии $x = \text{const}$, $y = \text{const}$ и $z_1 = \text{const}$ образуют прямолинейную сетку.