

О КРИВИЗНѢ ПОВЕРХНОСТЕЙ.

A. H. Коркина.

(Извлечение изъ письма къ профессору Н. В. Бугаеву).

Выраженіе мѣры кривизны поверхности въ произвольныхъ на ней координатахъ представляетъ теорему на столько важную, что, какъ въ интересѣ самаго предмета, такъ и въ виду облегчить преподаваніе, желательно имѣть по возможности болѣе разнообразныхъ ея доказательствъ.

Предлагая новое аналитическое доказательство этой теоремы, мы начнемъ съ рѣшенія одной задачи на измѣненіе переменныхъ независимыхъ.

Пусть будутъ E , F , G три заданныя функции переменныхъ независимыхъ t и u , а ξ и η двѣ новые переменные, изъ которыхъ каждая есть некоторая функция отъ t и u .

Предполагается, что, обратно, t и u могутъ быть выражены въ ξ и η .

Выраженія ξ и η въ t и u не даны, но задано только соотношеніе

$$\lambda d\xi d\eta = Edt^2 + 2Fdtdu + Gdu^2, \quad (1)$$

гдѣ λ также не заданная функция ξ и η , но такая, что, подставивъ въ первую часть этого уравненія вместо ξ и η ихъ величины въ t и u , мы обратимъ его въ тождество.

Задача, которую мы решимъ сначала, состоитъ въ преобразованіи выраженія

$$k = -\frac{2}{\lambda} \frac{\partial^2 \lg \lambda}{\partial \xi \partial \eta}$$

такимъ образомъ, что вместо λ должны войти три коэффиціента E, F, G и вместо второй производной по ξ и η производная по t и u .

Замѣтимъ, что уравненіе (1) допускаетъ безчисленное множество различныхъ ξ и η при однихъ и тѣхъ же t и u . Дѣйствительно, имѣя нѣкоторая ξ , η , удовлетворяющія уравненію (1), мы можемъ сдѣлать $\xi = \varphi(\xi_1)$, $\eta = \psi(\eta_1)$, разумѣя подъ $\varphi(\xi_1)$ и $\psi(\eta_1)$ совершенно произвольныя функции, и положить $\lambda_1 = \lambda \varphi'(\xi_1) \cdot \psi'(\eta_1)$, послѣ чего уравненіе (1) будетъ удовлетворяться величинами ξ_1 , η_1 и λ_1 , то есть будетъ

$$\lambda_1 d\xi_1 d\eta_1 = E dt^2 + 2F dt du + G du^2.$$

Мы можемъ, слѣдовательно, вместо ξ , η взять ξ_1 , η_1 .

Не смотря, однако, на разнообразныя зависимости, которыхъ можно установить между ξ , η съ одной стороны и t , u съ другой, выраженіе k , какъ мы увидимъ, будетъ содержать совершенно опредѣленнымъ образомъ переменныя t и u , то есть будетъ свободно отъ этихъ зависимостей.

Начиная преобразованіе величины k , мы напишемъ уравненіе (1) въ видѣ

$$\lambda d\xi d\eta = E(dt - \omega du)(dt - \Omega du), \quad (2)$$

гдѣ

$$\omega = \frac{-F + \sqrt{-1} \cdot \sqrt{EG - F^2}}{E}, \quad \Omega = \frac{-F - \sqrt{-1} \cdot \sqrt{EG - F^2}}{E}.$$

Замѣнимъ теперь dt и du ихъ величинами

$$dt = t'_\xi d\xi + t'_\eta d\eta, \quad du = u'_\xi d\xi + u'_\eta d\eta,$$

гдѣ для сокращенія письма сдѣлано

$$t'_\xi = \frac{\partial t}{\partial \xi}, \quad t'_\eta = \frac{\partial t}{\partial \eta}, \quad u'_\xi = \frac{\partial u}{\partial \xi}, \quad u'_\eta = \frac{\partial u}{\partial \eta};$$

тогда во второй части должны исчезнуть члены съ $d\xi^2$ и $d\eta^2$,
то есть члены

$$E(t'_\xi - \omega u'_\xi)(t'_\xi - \Omega u'_\xi) d\xi^2 \text{ и } E(t'_\eta - \omega u'_\eta)(t'_\eta - \Omega u'_\eta) d\eta^2.$$

Это же обстоятельство можетъ имѣть мѣсто только въ двухъ
случаихъ, а именно, когда

$$t'_\xi - \Omega u'_\xi = 0, \quad t'_\eta - \omega u'_\eta = 0,$$

или же когда

$$t'_\xi - \omega u'_\xi = 0, \quad t'_\eta - \Omega u'_\eta = 0.$$

Дѣйствительно, нельзя положить разомъ

$$t'_\xi - \omega u'_\xi = 0 \text{ и } t'_\eta - \Omega u'_\eta = 0,$$

ибо тогда функциональный опредѣлитель $t'_\xi u'_\eta - t'_\eta u'_\xi$ будетъ
нуль и, слѣдовательно, t будетъ функцией отъ u , что невозможно,
такъ какъ t и u перемѣнныя независимыя.

На томъ же основаніи нельзя сдѣлать въ одно и то же время

$$t'_\xi - \Omega u'_\xi = 0 \text{ и } t'_\eta - \omega u'_\eta = 0.$$

Поэтому остаются возможными только два упомянутые слу-
чая; они сводятся къ одному. Въ самомъ дѣлѣ, различить одинъ
случай отъ другого значитъ установить, которую изъ двухъ пе-
ремѣнныхъ, входящихъ въ первую часть уравненія (2), назвать
буквою ξ и которую буквою η . Такъ какъ это для насъ без-
различно, то мы можемъ выбратьъ любой изъ двухъ случаевъ, на-
примѣръ, первый. Сдѣлаемъ же, слѣдовательно,

$$t'_\xi = \Omega u'_\xi, \quad t'_\eta = \omega u'_\eta. \quad (3)$$

Тогда уравнение (2) напишется такъ:

$$\lambda d\xi d\eta = E(t'\xi - \omega u'\xi) d\xi \cdot (t'\eta - \Omega u'\eta) d\eta,$$

или, на основаніи уравненій (3),

$$\lambda d\xi d\eta = -E(\omega - \Omega)^2 u'\xi u'\eta d\xi d\eta.$$

Отсюда слѣдуетъ

$$\lambda = -E(\omega - \Omega)^2 u'\xi u'\eta.$$

На основаніи этой величины λ выражение k напишется такъ:

$$k = \frac{2}{E(\omega - \Omega)^2 u'\xi u'\eta} \left[\frac{\partial^2 \lg E(\omega - \Omega)^2}{\partial \xi \partial \eta} + \frac{\partial^2 \lg u'\xi}{\partial \xi \partial \eta} + \frac{\partial^2 \lg u'\eta}{\partial \xi \partial \eta} \right].$$

Для рѣшенія нашей задачи о преобразованіи k нужно преобразовать три члена, стоящіе подъ скобками.

Съ этою цѣллю означимъ черезъ V какую угодно функцію отъ ξ и η . Ее можно рассматривать вмѣстѣ съ тѣмъ и какъ функцію отъ t и u , что произойдетъ, когда мы ξ и η замѣнимъ ихъ величинами въ t и u .

Общія формулы дифференціального исчисленія намъ даютъ уравненія

$$\frac{\partial V}{\partial \xi} = \frac{\partial V}{\partial t} t'\xi + \frac{\partial V}{\partial u} u'\xi, \quad \frac{\partial V}{\partial \eta} = \frac{\partial V}{\partial t} t'\eta + \frac{\partial V}{\partial u} u'\eta.$$

На основаніи уравненій (3) отсюда получаемъ

$$\frac{\partial V}{\partial \xi} = \left(\frac{\partial V}{\partial t} \Omega + \frac{\partial V}{\partial u} \right) u'\xi, \quad \frac{\partial V}{\partial \eta} = \left(\frac{\partial V}{\partial t} \omega + \frac{\partial V}{\partial u} \right) u'\eta. \quad (4)$$

Далѣе, имѣя въ виду уравненія (4), мы находимъ

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 V}{\partial \xi \partial \eta} &= \frac{\partial}{\partial \xi} \left(\frac{\partial V}{\partial \eta} \right) = \frac{\partial}{\partial \xi} \left[\left(\frac{\partial V}{\partial t} \omega + \frac{\partial V}{\partial u} \right) u'\eta \right] = \\ &= \left(\frac{\partial V}{\partial t} \omega + \frac{\partial V}{\partial u} \right) \frac{\partial^2 u}{\partial \xi \partial \eta} + u'\eta \frac{\partial}{\partial \xi} \left(\frac{\partial V}{\partial t} \omega + \frac{\partial V}{\partial u} \right) = \\ &= \left(\frac{\partial V}{\partial t} \omega + \frac{\partial V}{\partial u} \right) \frac{\partial^2 u}{\partial \xi \partial \eta} + u'\xi u'\eta \left[\Omega \frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{\partial V}{\partial t} \omega + \frac{\partial V}{\partial u} \right) + \frac{\partial}{\partial u} \left(\frac{\partial V}{\partial t} \omega + \frac{\partial V}{\partial u} \right) \right]. \end{aligned}$$

Выполняя указанныя здѣсь дифференцированія, получимъ

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 V}{\partial \xi \partial \eta} &= \frac{\partial^2 u}{\partial \xi \partial \eta} \left(\omega \frac{\partial V}{\partial t} + \frac{\partial V}{\partial u} \right) + \\ &+ u'_{\xi} u'_{\eta} \left[\left(\Omega \frac{\partial \omega}{\partial t} + \frac{\partial \omega}{\partial u} \right) \frac{\partial V}{\partial t} + \omega \Omega \frac{\partial^2 V}{\partial t^2} + (\omega + \Omega) \frac{\partial^2 V}{\partial t \partial u} + \frac{\partial^2 V}{\partial u^2} \right]. \quad (5) \end{aligned}$$

Съ другой стороны, составляя производная $\frac{\partial^2 t}{\partial \xi \partial \eta}$ и $\frac{\partial t'_{\xi}}{\partial \eta}$ и $\frac{\partial t'_{\eta}}{\partial \xi}$, которая равны одной и той же величинѣ $\frac{\partial^2 t}{\partial \xi \partial \eta}$, мы на основа-
ніи уравненій (3) и (4) получаемъ

$$\begin{aligned} \frac{\partial t'_{\xi}}{\partial \eta} &= \Omega \frac{\partial^2 u}{\partial \xi \partial \eta} + u'_{\xi} \frac{\partial \Omega}{\partial \eta} = \Omega \frac{\partial^2 u}{\partial \xi \partial \eta} + u'_{\xi} u'_{\eta} \left(\frac{\partial \Omega}{\partial t} \omega + \frac{\partial \Omega}{\partial u} \right) \\ \frac{\partial t'_{\eta}}{\partial \xi} &= \omega \frac{\partial^2 u}{\partial \xi \partial \eta} + u'_{\eta} \frac{\partial \omega}{\partial \xi} = \omega \frac{\partial^2 u}{\partial \xi \partial \eta} + u'_{\xi} u'_{\eta} \left(\frac{\partial \omega}{\partial t} \Omega + \frac{\partial \omega}{\partial u} \right). \end{aligned}$$

Уравнивая между собою $\frac{\partial t'_{\xi}}{\partial \eta}$ и $\frac{\partial t'_{\eta}}{\partial \xi}$, мы найдемъ

$$\frac{\partial^2 u}{\partial \xi \partial \eta} = -P u'_{\xi} u'_{\eta}, \quad (6)$$

гдѣ

$$\begin{aligned} P &= \frac{1}{\omega - \Omega} \left(\Omega \frac{\partial \omega}{\partial t} - \omega \frac{\partial \Omega}{\partial t} + \frac{\partial \omega}{\partial u} - \frac{\partial \Omega}{\partial u} \right) = \\ &= \frac{1}{2} (\omega + \Omega) \frac{\partial \lg(\omega - \Omega)}{\partial t} - \frac{1}{2} \frac{\partial(\omega + \Omega)}{\partial t} + \frac{\partial \lg(\omega - \Omega)}{\partial u} = \\ &= \frac{1}{2} (\omega + \Omega) \frac{\partial \lg \left(\frac{\omega - \Omega}{\omega + \Omega} \right)}{\partial t} + \frac{\partial \lg(\omega - \Omega)}{\partial u}. \quad (7) \end{aligned}$$

Послѣ подстановки вмѣсто $\frac{\partial^2 u}{\partial \xi \partial \eta}$ его величины изъ уравненія (6) въ (5) мы будемъ имѣть

$$\frac{\partial^2 V}{\partial \xi \partial \eta} = u'_{\xi} u'_{\eta} \left[\left(\Omega \frac{\partial \omega}{\partial t} + \frac{\partial \omega}{\partial u} - P \omega \right) \frac{\partial V}{\partial t} - P \frac{\partial V}{\partial u} + \right. \\ \left. + \omega \Omega \frac{\partial^2 V}{\partial t^2} + (\omega + \Omega) \frac{\partial^2 V}{\partial t \partial u} + \frac{\partial^2 V}{\partial u^2} \right]. \quad (8)$$

Сдѣлавъ здѣсь

$$V = \lg E(\omega - \Omega)^2 = \lg E + 2 \lg(\omega - \Omega),$$

мы получимъ преобразованное выраженіе первого изъ трехъ упомянутыхъ членовъ.

Далѣе, уравненіе (6) по раздѣленіи его на u'_{ξ} даетъ

$$\frac{\partial \lg u'_{\xi}}{\partial \eta} = -P u'_{\eta},$$

а отсюда имѣмъ

$$\frac{\partial^2 \lg u'_{\xi}}{\partial \xi \partial \eta} = -P \frac{\partial^2 u}{\partial \xi \partial \eta} - u'_{\eta} \frac{\partial P}{\partial \xi}.$$

Это равенство въ силу уравненій (4) и (6) перейдетъ въ слѣдующее

$$\frac{\partial^2 \lg u'_{\xi}}{\partial \xi \partial \eta} = P^2 u'_{\xi} u'_{\eta} - u'_{\xi} u'_{\eta} \left(\frac{\partial P}{\partial t} \Omega + \frac{\partial P}{\partial u} \right) = \left(P^2 - \frac{\partial P}{\partial t} \Omega - \frac{\partial P}{\partial u} \right) u'_{\xi} u'_{\eta}. \quad (9)$$

Это есть преобразованное выраженіе втораго изъ упомянутыхъ членовъ.

Совершенно также, дѣля уравненіе (6) на u'_{η} и пользуясь уравненіями (4), мы выведемъ

$$\frac{\partial^2 \lg u'_{\eta}}{\partial \xi \partial \eta} = \left(P^2 - \frac{\partial P}{\partial t} \omega - \frac{\partial P}{\partial u} \right) u'_{\xi} u'_{\eta}. \quad (10)$$

Подставимъ же въ уравненіе

$$\frac{1}{2} k E (\omega - \Omega)^2 = \frac{1}{u'_{\xi} u'_{\eta}} \left[\frac{\partial \lg E(\omega - \Omega)^2}{\partial \xi \partial \eta} + \frac{\partial^2 \lg u'_{\xi}}{\partial \xi \partial \eta} + \frac{\partial^2 \lg u'_{\eta}}{\partial \xi \partial \eta} \right]^2$$

вместо трехъ членовъ въ скобкахъ ихъ величины изъ уравнений (8), гдѣ $V = \lg E(\omega - \Omega)^2$, (9) и (10); тогда произведение $u' \xi u' \eta$ сократится и останется въ результатаѣ выраженіе, зависящее только отъ коэффиціентовъ E, F, G и ихъ производныхъ первого и втораго порядка по t и u .

Имѣя въ виду выраженіе (7) величины P и замѣчая, что

$$\begin{aligned} \Omega \frac{\partial \omega}{\partial t} + \frac{\partial \omega}{\partial u} - P \omega &= \frac{1}{\omega - \Omega} \left(\omega \frac{\partial \Omega}{\partial u} - \Omega \frac{\partial \omega}{\partial u} + \omega^2 \frac{\partial \Omega}{\partial t} - \Omega^2 \frac{\partial \omega}{\partial t} \right) = \\ &= -\frac{1}{2} \frac{\partial \lg \left(\frac{\omega - \Omega}{\omega + \Omega} \right)}{\partial u} - \omega \Omega \frac{\partial \lg \left(\frac{\omega - \Omega}{\omega \Omega} \right)}{\partial t}, \end{aligned}$$

мы послѣ нѣкоторыхъ приведеній окончательно получимъ

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} k E (\omega - \Omega)^2 &= \omega \Omega \frac{\partial^2 \lg E}{\partial t^2} + (\omega + \Omega) \frac{\partial^2 \lg E}{\partial t \partial u} + \frac{\partial^2 \lg E}{\partial u^2} + \frac{\partial^2 (\omega + \Omega)}{\partial t \partial u} + \\ &+ \frac{\partial^2 (\omega \Omega)}{\partial t^2} - \left[\frac{1}{2} (\omega + \Omega) \frac{\partial \lg \left(\frac{\omega - \Omega}{\omega + \Omega} \right)}{\partial u} + \omega \Omega \frac{\partial \lg \left(\frac{\omega - \Omega}{\omega \Omega} \right)}{\partial t} \right] \frac{\partial \lg E}{\partial t} - \\ &- \left[\frac{1}{2} (\omega + \Omega) \frac{\partial \lg \left(\frac{\omega - \Omega}{\omega + \Omega} \right)}{\partial t} + \frac{\partial \lg (\omega - \Omega)}{\partial u} \right] \frac{\partial \lg E}{\partial u} - \\ &- \left[\frac{\partial (\omega \Omega)}{\partial t} \frac{\partial \lg (\omega - \Omega)}{\partial t} + \frac{\partial (\omega + \Omega)}{\partial t} \frac{\partial \lg (\omega - \Omega)}{\partial u} \right]. \quad (11) \end{aligned}$$

Если вместо ω и Ω мы пожелаемъ ввести F и G , то должны здѣсь сдѣлать

$$\begin{aligned} \omega + \Omega &= -\frac{2F}{E}, \quad \omega \Omega = \frac{G}{E}, \quad \omega - \Omega = \frac{2\sqrt{-1}\sqrt{EG-F^2}}{E}, \\ \frac{\omega - \Omega}{\omega + \Omega} &= -\frac{\sqrt{-1}\sqrt{EG-F^2}}{F}, \quad \frac{\omega - \Omega}{\omega \Omega} = \frac{2\sqrt{-1}\sqrt{EG-F^2}}{G}. \end{aligned}$$

Такимъ образомъ, уравненіе (11) рѣшаетъ нашу задачу о преобразованіи выраженія

$$k = -\frac{2}{\lambda} \frac{\partial^2 \lg \lambda}{\partial \xi \partial \eta}. \quad (12)$$

Чтобы перейти теперь къ мѣрѣ кривизны поверхности, мы замѣтимъ, что въ прямоугольныхъ координатахъ квадратъ линейнаго элемента ds на поверхности выражается такъ:

$$ds^2 = dx^2 + dy^2 + dz^2 = \\ = \left[1 + \left(\frac{\partial z}{\partial x} \right)^2 \right] dx^2 + 2 \frac{\partial z}{\partial x} \frac{\partial z}{\partial y} dx dy + \left[1 + \left(\frac{\partial z}{\partial y} \right)^2 \right] dy^2.$$

Положивъ въ уравненіи (11)

$$E = 1 + \left(\frac{\partial z}{\partial x} \right)^2, \quad F = \frac{\partial z}{\partial x} \frac{\partial z}{\partial y}, \quad G = 1 + \left(\frac{\partial z}{\partial y} \right)^2, \quad t = x, \quad u = y,$$

мы увидимъ, что производные третьяго порядка сократятся и останется

$$k = \frac{\frac{\partial^2 z}{\partial x^2} \cdot \frac{\partial^2 z}{\partial y^2} - \left(\frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y} \right)^2}{\left[1 + \left(\frac{\partial z}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial z}{\partial y} \right)^2 \right]^2}.$$

Это есть извѣстное и прежде всего доказываемое выражение мѣры кривизны.

Итакъ, въ формулѣ (11) k есть мѣра кривизны, которая и получается въ какихъ угодно координатахъ t и u на поверхности.

Можно также поступать иначе, доказавъ сначала выражение (12) мѣры кривизны и затѣмъ преобразуя, какъ мы это сдѣлали, формулу (12).

Въ самомъ дѣлѣ, весьма легко получить k въ координатахъ α и β , для которыхъ

$$ds^2 = \lambda (d\alpha^2 + d\beta^2)^*$$

и затѣмъ перейти къ переменнымъ ξ и η , полагая

$$\xi = \alpha + \beta \sqrt{-1}, \quad \eta = \alpha - \beta \sqrt{-1}.$$

Тогда для мѣры кривизны и получится выражение (12).

* M. Bertrand, Traité de calcul différentiel, page 763.