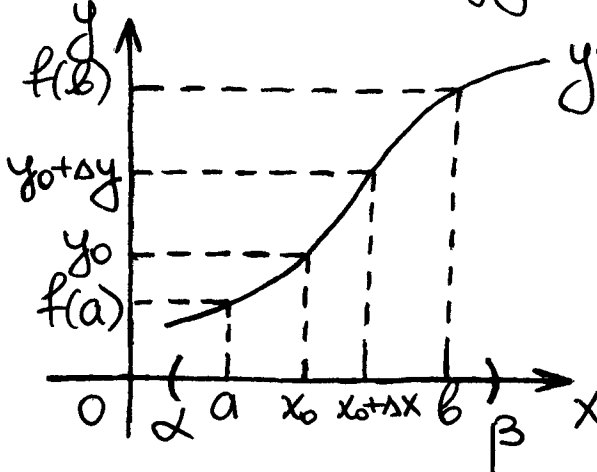


В конце прошлой лекции я сформулировал теорему о произв-ой сложной ф-ии. Теперь док-ем эту теорему

Δ Чтобы сделать док-во более наглядным, сопроводим его изображением графика подпадающей (т.е. удовл-ей усл-ем теоремы) ф-ии



На рисунке изображён случай возрастающей ф-ии, но для нашей док-ва это не принципиально - оно использует лишь строгую монот-ть (т.е. ф-я вполне может и ^{и удовлет} убывать)

Δ1) Пусть (α, β) - окрестность т. x_0 , в кот-й ^{и удовлет} выполняются усл-я 1)-3) доказываемой теоремы (в самой точке x_0 выпол-но усл-е 4))

Рассм-м любой ^{отр-к} $[a, b]$: $x_0 \in [a, b] \subset (\alpha, \beta)$

Тогда ~~замечим, что~~ на отр-ке $[a, b]$ также выполняются усл-ия 1)-3) настоящей теоремы (ф-я определ-на, строго монотонна и непрерывна). Но т.к. эти усл-я одновр-но явл-ся усл-ми теоремы о существ-ии обратной ф-ии, то:

$$1) x \in [a, b] \equiv X \Leftrightarrow y \in [f(a), f(b)] \equiv Y \quad \boxed{11.2}$$

Иными словами, если мы рассматриваем функцию f на отрезке X , то множество её значений является отрезком Y , т.е. если $D_f \equiv X$, то $E_f = Y$ (далее только на этом отрезке её и рассматриваем)

$$2) \text{ суц-ет } x = f^{-1}(y) : D_{f^{-1}} = Y$$

$$3) f^{-1} \text{ строго монотонна } \left. \vphantom{f^{-1}} \right\} \text{ на } Y$$

$$4) f^{-1} \text{ непрерывна } \neq$$

Для завершения док-ва первой части теоремы остаётся заметить, что поскольку $a < x_0 < b$, то $f(a) < f(x_0) = y_0 < f(b)$, т.е.

$$y_0 \in (f(a), f(b)) \subset Y = D_{f^{-1}}$$

И.о. получается, что обратная функция $x = f^{-1}(y)$ определена в окр-ти $(f(a), f(b))$ точки y_0 $\Delta 1$)

Зам 1 В начале док-ва мы искусственно сузили область определения функции f с интервала (a, b) до отрезка $[a, b]$. Это связано с тем, что теорема о суц-ии обр-ой функции, на которую мы опирались, была сформулирована и док-ка для случая функции, определённой именно на отрезке. Соотв-но в конце док-ва нам ^{также} пришлось ещё раз искусственно сузить ^{ещё и} область определения функции f^{-1}

интервала с отрезка $[f(a), f(b)]$ до ин-тервала $(f(a), f(b))$, т.к. нам формально требовалось док-ть, что обр-ая ф-я отрезка в нек-ой окр-ти т.у₀, т.е. на нек-ом интервале (а не отрезке!), содержащем эту точку. Впрочем, если бы мы распространили теорему о суущи обратной ф-ии на случай ф-ии, опред-ой на инт-ле, то указанных манипуляций можно избежать (не при этом мы сразу получаем обратную ф-ю f^{-1} , отрезку в окр-ти $(f(a), f(b))$ точки y_0)

Зам 2 На самом деле мы док-ли даже больше, чем требуется, а именно, мы докажем, что обр-ая ф-я f^{-1} не ~~только~~ ^{просто} суущ-ет, но и обладает свойствами строгой монот-ти и непр-ти в окр-ти $(f(a), f(b))$ точки y_0 (см. 3) и 4)). Тем не менее, эти результаты также ^{будут} ~~использованы~~ ^{твоя} во второй час-ти док-ва теоремы

Δ2) Пусть $\Delta y \neq 0$ мало настолько, что:

$$y_0 + \Delta y \in (f(a), f(b)) \subset Y = D_{f^{-1}}$$

Будем рассм-ать Δy как приращение в т.у арг-та обр-ой ф-ии $x = f^{-1}(y)$. Тогда прира-

изменение Δy Δx этой ф-ии равно

$$\Delta x = f^{-1}(y_0 + \Delta y) - f^{-1}(y_0) = \Delta x(\Delta y)$$

Из того, что $y_0 + \Delta y \neq y_0 \Rightarrow f^{-1}(y_0 + \Delta y) - f^{-1}(y_0) \Rightarrow \Delta x \neq 0$
т.к. f^{-1} строго монотонна

Отсюда вытекает, что отношение $\frac{\Delta x(\Delta y)}{\Delta y}$ можно представить в виде

$$\frac{\Delta x(\Delta y)}{\Delta y} \equiv \frac{1}{\frac{\Delta y}{\Delta x(\Delta y)}} \quad \Delta x \neq 0 \text{ тождество по } \Delta y \quad (*)$$

Если существует отличный от нуля предел $\frac{\Delta y}{\Delta x(\Delta y)}$ при $\Delta y \rightarrow 0$ знаменателя последней дроби (т.е. предел $\frac{\Delta y}{\Delta x(\Delta y)}$), то по теореме о пределе частного существ-т и предел всей дроби, равный единице, делённой на предел знамен-ля

В свою очередь, чтобы решить вопрос о существ-ии предела знамен-ля и найти величину этого предела, сделаем замену перемен-ных, перейдя от предела по Δy к пределу по Δx , для чего прежде всего выразим Δy через Δx

$$\begin{aligned} f^{-1}(y_0 + \Delta y) &= f^{-1}(y_0) + \Delta x \\ f^{-1}(y_0 + \Delta y) &= f^{-1}(y_0) + \Delta x = x_0 + \Delta x \end{aligned} \quad \left. \begin{array}{l} \text{из опр-я } \Delta x \text{ следует, что} \\ f(\) \end{array} \right\}$$

$$y_0 + \Delta y = f(x_0 + \Delta x)$$

$$\Delta y = f(x_0 + \Delta x) - f(x_0) = \Delta y(\Delta x)$$

И.о., мы убедились в том, что если $\frac{\Delta x}{\Delta y}$ есть

приращение обр-й ф-ии, в ответаю -
ище Δy , то Δy - это приращение исходной
ф-ии, отвечающее прир-ию Δx (впрочем, у
приведённого выше рисунка это видно сразу)

При этом,

И.Ф. мы фактически решим уравнение
 $\Delta x = \Delta x(\Delta y)$ отх-но Δy : (пр-ий) однозначно
 $\Delta x = \Delta x(\Delta y) \Leftrightarrow \Delta y = \Delta y(\Delta x)$: обратные ф-ии как бы сокращаются
 $\Delta x(\Delta y(\Delta x)) \equiv \Delta x$

Далее следуют два варианта продолже-
ния док-ва теоремы

Вариант для лекций (более короткий, но
менее строгий, предполагающий умение
давать основание некоторым внешне очеви-
дным, но по существу требующим дополни-
тельного док-ва переходам)

Заметим, что

$$\Delta x = f^{-1}(y_0 + \Delta y) - f^{-1}(y_0) \rightarrow 0, \Delta y \rightarrow 0,$$

т.к. f^{-1} по док-ву ранее (в части 1) - неп-
рерывная ф-я

Тогда, беря предел от правой части тождес-
тва (*) и подставляя на место Δy его выра-
жение через Δx : $\Delta y = \Delta y(\Delta x)$, получаем

$$\lim_{\Delta y \rightarrow 0} \frac{1}{\frac{\Delta y}{\Delta x(\Delta y)}} = \frac{1}{\lim_{\Delta y \rightarrow 0} \frac{\Delta y}{\Delta x(\Delta y)}} = \frac{1}{\lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta y(\Delta x)}{\Delta x}} = \frac{1}{f'(x_0)}$$

Но раз существует предел правой части 11.6
 \equiv -ва (*), то ~~существует~~ предел его левой части

также существует и равен пределу правой части

$$\lim_{\Delta y \rightarrow 0} \frac{\Delta x(\Delta y)}{\Delta y} = \frac{1}{f'(x_0)}$$

Напомним, что $f'(x_0) \neq 0$ по предположению теоремы

$\equiv f'(y_0)$ - но с другой стороны этот предел по определению производной равен производной обратной ф-ии $x = f^{-1}(y)$ в т. y_0

Итак, мы установили, что производная обратной ф-ии в т. y_0 существует и равна $1/f'(x_0)$:

$$(f^{-1}(y_0))' = \frac{1}{f'(x_0)} \quad \text{что} \quad \Delta 2)$$

Теорема о производной обратной ф-ии полностью доказана Δ

Дополнено

(Второй вариант (более жесткий) продолжения доказательства теоремы о производной обратной ф-ии):

III При этом мы фактически решили (при этом однозначно) ур-ие $\Delta x = \Delta x(\Delta y)$ относительно Δy :

$$\Delta x = \Delta x(\Delta y) \Leftrightarrow \Delta y = \Delta y(\Delta x) : \Delta y(\Delta x(\Delta y)) \equiv \Delta y$$

обратные ф-ии как бы сокращаясь

III.о. ф-ии (можно еще сказать, что мы убедимся в том, что ф-ии $\Delta y(\Delta x)$ и $\Delta x(\Delta y)$ явл-ся взаимно обратными ф-ии.)

Заметим, что

11.7

$$\Delta x = f^{-1}(y_0 + \Delta y) - f^{-1}(y_0) \rightarrow 0, \Delta y \rightarrow 0,$$

т.к. f^{-1} по доказанной ранее (в части 1) - непрерывная ф-я

Тогда, беря предел от правой части тождества (*) и делая замену переменных под знаком предельного перехода (т.е. переходя от предела по Δy к пределу по Δx), имеем

$$\lim_{\Delta y \rightarrow 0} \frac{1}{\frac{\Delta y}{\Delta x(\Delta y)}} = \frac{1}{\lim_{\Delta y \rightarrow 0} \frac{\Delta y(\Delta x(\Delta y))}{\Delta x(\Delta y)}} = \frac{1}{\lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta y(\Delta x)}{\Delta x}} = \frac{1}{f'(x_0)}$$

Зам. На самом деле у нас не было теоремы о пределе сложной ф-ии $f(g(x))$, у которой образующие ей ф-ии f и g имеют пределы в соответствующих точках (а здесь бы она как раз сработала), так что предложенный трюк с заменой переменных тоже не вполне строг. Но зато у нас была теорема о непр-ти сложной ф-ии, которая легко позволяет сделать наше доказ-во "абсолютно строгим". Для этого дост-но доопред-ть ф-ию $\frac{\Delta y}{\Delta x}(\Delta x)$ в точке $\Delta x = 0$ её предельным зн-ем $f'(x_0)$: $\frac{\Delta y}{\Delta x}(0) \equiv f'(x_0)$. Тогда в силу непр-

пер-ти ф-ии $\frac{\Delta y}{\Delta x}$ в т. $\Delta x = 0$ и ф-ии $\Delta x(\Delta y)$ 11.8

в точке $\Delta y = 0$ на основании теоремы о непрерыв-ти сложной ф-ии будет следовать, что ф-я $\frac{\Delta y(\Delta x(\Delta y))}{\Delta x(\Delta y)} \equiv \frac{\Delta y}{\Delta x}(\Delta x(\Delta y))$ непрерыв-на в точке $\Delta y = 0$,

а значит $\lim_{\Delta y \rightarrow 0} \frac{\Delta y}{\Delta x(\Delta y)} = \lim_{\Delta y \rightarrow 0} \frac{\Delta y(\Delta x(\Delta y))}{\Delta x(\Delta y)} = \lim_{\Delta y \rightarrow 0} \frac{\Delta y}{\Delta x}(\Delta x(\Delta y)) =$
 $= \frac{\Delta y}{\Delta x}(\Delta y(0)) = \frac{\Delta y}{\Delta x}(0) = f'(x_0)$

Но раз существует предел правой части \equiv -ва (*), то — и — (см. окончание первого варианта)

Пример

Рассем-и ф-ию $y = f(x) = \sin x, x \in (-\frac{\pi}{2}, +\frac{\pi}{2})$

При данных x эта ф-я непрерыв-на, возр-ет и непрерыв-на, и, кроме того,

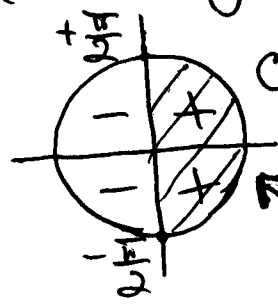
$f'(x) = \cos x > 0$ (для нас главное, что $\neq 0$)

Тогда у дока-об только это теоремы выте-кает суще-ие $x = f^{-1}(y) \equiv \arcsin y, y \in (-1, +1)$,

причем

$$(\arcsin y)' = \frac{1}{(\sin x)'} = \frac{1}{\cos x} = \frac{1}{\sqrt{1 - \sin^2 x}} = \frac{1}{\sqrt{1 - y^2}}$$

(sin x = y)



$x \in (-\frac{\pi}{2}, +\frac{\pi}{2}) \Rightarrow \cos x = +\sqrt{1 - \sin^2 x}$

Заменяв $y \rightarrow x$, оконча-но получим $(\arcsin x)' = \frac{1}{\sqrt{1 - x^2}}$

Задача. Вывести

11.9

а) Производные остальных арг-функций

б) Производную показательной ф-ии, рассм-ой как обратной по отношению к ф-ии $y = \log_a x$, т.е.: считая изв-ой произв-ую ф-ии $y = f(x) = \log_a x$, получить пр-ую ф-ии $x = f^{-1}(y) = a^y$ (с дальнейшей заменой $y \rightarrow x$)

(Напомним, что пр-ую показ-ой ф-ии можно также получить, исполь-я соотв-ую асимптотич-ую формулу — с точки зрения сложности и объёма выкладок эти способы сопоставимы)

§6 Производная сложной функции

Рассм-м сложную ф-ю $y = f(x)$, где $x = \varphi(t)$, т.е. ф-ю $y = f(\varphi(t)) \equiv h(t)$

Теорема Лейбница (о произв-ой сложной ф-ии)

Пусть ф-ия $x = \varphi(t)$ диф-ма в т. t_0 , а ф-я $y = f(x)$ диф-ма в т. $x_0 = \varphi(t_0)$. Тогда сложная ф-я $h(t) = f(\varphi(t))$ диф-ма в т. t_0 , причём $F'(t_0) = f'(x_0) \varphi'(t_0) = f'(\varphi(t_0)) \cdot \varphi'(t_0)$

Δ Из диф-ти ф-ии $x = \varphi(t)$ в т. t_0

$$\Rightarrow \Delta x = \varphi(t_0 + \Delta t) - \varphi(t_0) = \varphi'(t_0)\Delta t + \alpha(\Delta t) \cdot \Delta t = \underline{\Delta x(\Delta t)}, \text{ — давидте подеркнѣм (1)}$$

где $\alpha(\Delta t) \rightarrow 0, \Delta t \rightarrow 0$ и $\alpha(0) = 0$

Уг дур-ти ф-ии $y = f(x)$ в т. x_0

$$\Rightarrow \Delta y = f(x_0 + \Delta x) - f(x_0) = f'(x_0) \overset{\Delta x}{+} \beta(\Delta x) \Delta x = \Delta y(\Delta x), \text{ (2)}$$

где $\beta(\Delta x) \rightarrow 0, \Delta x \rightarrow 0$ и $\beta(0) = 0$

И.к. соотн-ие (2) справ-во при совершенно мѳдом $\Delta x: x_0 + \Delta x \in D_f$, то оно спр-во и при мѳдом значеннн $\Delta x = \Delta x(\Delta t)$ уг соотн-ия (1), где $\Delta t: \Delta t_0 + \Delta t \in D_\varphi$ (напомню, что по опр-ию сложной ф-ии $E_\varphi = D_f$, а значит $x_0 + \Delta x(\Delta t)$ забедомо $\in D_f$)

Итнерь рассм-м прирау-ие ф-ии $y = h(t)$

$$\Delta y = h(t_0 + \Delta t) - h(t_0) = f(\underbrace{\varphi(t_0 + \Delta t)}_{x_0 + \Delta x(\Delta t)}) - f(\underbrace{\varphi(t_0)}_{x_0}) =$$

$$= f(x_0 + \Delta x(\Delta t)) - f(x_0) \stackrel{(2)}{=} f'(x_0) \overset{\Delta x(\Delta t)}{+} \beta(\Delta x(\Delta t)) \Delta x(\Delta t) \stackrel{(1)}{=}$$

$$= f'(x_0) [\varphi'(t_0)\Delta t + \alpha(\Delta t)\Delta t] + \beta(\Delta x(\Delta t)) [\varphi'(t_0)\Delta t + \alpha(\Delta t)\Delta t] =$$

$$= f'(x_0)\varphi'(t_0)\Delta t + \underbrace{[f'(x_0)\alpha(\Delta t) + \beta(\Delta x(\Delta t))(\varphi'(t_0) + \alpha(\Delta t))]}_{\text{при } \Delta t \rightarrow 0 \rightarrow 0} \Delta t$$

при $\Delta t \rightarrow 0 \rightarrow 0$ $[] \equiv \gamma(\Delta t)$

Док-ем, что $\beta(\Delta x(\Delta t))$ действ-во $\rightarrow 0$ при $\Delta t \rightarrow 0$

Какая роль δ : $\Delta x(\Delta t) \rightarrow 0$, $\beta(\Delta x) \rightarrow 0$, т.е. 11.11

$\beta(\Delta x(\Delta t)) = \delta.и.(\delta.и.)$ в т. $\Delta t = 0$, а значит вроде бы должно $\rightarrow 0$ при $\Delta t \rightarrow 0$. Но дело в том, что $\delta.и.(\delta.и.)$, вообще говоря, $\neq \delta.и.$

Контрпример

Пусть $\Delta x(\Delta t) \equiv 0$, а $\beta(\Delta x) = \begin{cases} 0, & \Delta x \neq 0 \\ 1, & \Delta x = 0 \end{cases}$

Тогда $\Delta x(\Delta t) \rightarrow 0$ ^{при} $\Delta t \rightarrow 0$, $\beta(\Delta x) \rightarrow 0$ при $\Delta x \rightarrow 0$,

но $\beta(\Delta x(\Delta t)) \equiv \beta(0) = 1 \not\rightarrow 0$ при $\Delta t \rightarrow 0$

И.о., мы не можем сказать, что $\beta(\Delta x(\Delta t)) \rightarrow 0$ при $\Delta t \rightarrow 0$ только потому, что составляющие её ф-ии $\beta(\Delta x)$ и $\Delta x(\Delta t)$ — очень малы.

Для того, чтобы убедиться в этом, воспользуемся теоремой о непр-ти сложной ф-ии

$\begin{cases} \Delta x(\Delta t) \rightarrow 0 = \Delta x(0), & \Delta t \rightarrow 0 \leftarrow \text{т.е. ф-я } \Delta x \text{ непр. в т. } \Delta t = 0 \\ \beta(\Delta x) \rightarrow 0 = \beta(0), & \Delta x \rightarrow 0 \leftarrow \text{т.е. ф-я } \beta \text{ непр. в т. } \Delta x = 0 \end{cases}$

Согласно опр-ию диф-ти ф-ии $f(x)$ в т. $x = x_0$ (см. выше). Напомню, что в своё время мы специально так модифицировали опр-ие диф-ти ф-ии (раз-ся, не изменяя по сути), чтобы фигурирующая в нём $\delta.и. \text{ ф-я}$ (в нашем

случае $\beta(\Delta x)$ обращалась в нуль при нулевом значении приращения (т.е. была непрерывна в точке нуля). Здесь мы впервые воспользовались этим условием

\Rightarrow (по теореме о непрерывности сложной функции)
 $\beta(\Delta x(\Delta t))$ непрерывна в т. $\Delta t = 0 \Rightarrow$

$\Rightarrow \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \beta(\Delta x(\Delta t)) = \beta(\Delta x(0)) = \beta(0) = 0 \Rightarrow$

(это самый тонкий момент доказательства)

$\Rightarrow [] \equiv \gamma(\Delta t) \rightarrow 0, \Delta t \rightarrow 0$

Итак,

$\Delta y = \underbrace{f'(\varphi(t_0)) \cdot \varphi'(t_0)}_{\equiv A} + \gamma(\Delta t) \cdot \Delta t,$

как легко видеть у опр-ия $\gamma(\Delta t)$

где $\gamma(\Delta t)$ - д.м. при $\Delta t \rightarrow 0$ и $\gamma(0) = 0$, а значит ф-я $y = h(t)$ действ-но диф-ма в т. t_0 , причем

константа A у опр-я диф-ти равна

$A = f'(\varphi(t_0)) \cdot \varphi'(t_0)$

Но с другой стороны A опр-ся!-ым образом и всегда равна произв-ой диф-ой ф-ии:

$A = h'(t_0), \text{ т.е.}$

$h'(t_0) = f'(\varphi(t_0)) \varphi'(t_0)$



Пример Найдем произв-ую ф-ии $y(x) = u(x)^{v(x)}, u(x) > 0$

Φ -что $y(x)$ на-ют пока-но-степен-11.13
ной f -ей ст.к. y это f и степени и осно-
вание, и пока-ль явл-ся пере-ми величин-и)

Заметим, что f -я $y(x)$ по сути является сло-
женной f -ей переменной x , у которой "внеш-
няя" f -я зависит от двух пере-х u и v :

$$y = F(u(x), v(x)), \quad F(u, v) = u^v$$

Но мы пока это не умеем диф-ть такие
 f -ии, т.к. доказ-ая нами теорема о произв-ой
сложной f -ии относится к случаю, когда
"внешняя" f -ия зависит лишь от одного ар-
гумента: $y = F(\psi(t))$

В след-ем семестре мы обобщим теорему о
произв-ой сложной f -ии на случай многих
переменных и тогда сможем решить дан-
ную задачу, это науч-ая "в лод"

Однако продиф-ть f -ию $y(x)$ можно и
не используя указанного обобщения (и это
хорошо, поскольку не хотелось бы откладывать
вопрос о поиске её произв-ой до след-го семе-
стра). Один из способов заключается в пред-
ставлении этой f -ии в след-ем виде:

$$y(x) = e^{\ln u^v} = e^{v \ln u} \equiv e^{\varphi(x)}$$

11.14

(напомним, что этим приёмом мы уже поль-
зовались при обосновании непр-ти ф-ии x^x)

Тогда

$$y'(x) = (e^{\varphi})' \Big|_{\varphi = \varphi(x)} \cdot \varphi'(x) = e^{\varphi(x)} \cdot \varphi'(x) = e^{v \ln u} (v \ln u)' =$$
$$= u^v (v' \ln u + v (\ln u)') = u^v (v' \ln u + \frac{v}{u} \cdot u')$$

↑
вновь диф-ем как сложную ф-ю

§7 Инвариантность формул первого дифференциала

Напомним, что диф-ал ф-ии $y(x)$ для слу-
гая, когда x — незав-ая перемен-ая (т.е., обра-
но выразимся, для случая "простой" ф-ии
 $y(x)$), по определ-ию равен

$$(*) \quad dy = f'(x) dx,$$

где $dx \equiv \Delta x$ — диф-ал незав-ой перемен-ой
 dy на-ют также первым диф-ом ф-ии $f(x)$

Покажем, что выражение $(*)$ для перво-
го диф-ла остаётся в силе и в случае, когда
перемен-ая x сама явл-ся ф-ей незав-имой
перемен-ой t

Итак, пусть теперь $x = \varphi(t)$. Тогда y явл-

ется сложной ф-ей аргумента t : 11.15

$$\Rightarrow y = f(\varphi(t)) \equiv F(t)$$

Поскольку t - незав-ая перемен-ая, то согласно опред-ию диф-ла ф-ии независимого арг-та

$$dy = F'(t)dt, \text{ а } dx = \varphi'(t)dt$$

Но по теореме о произв-ой сложной ф-ии $F'(t) = f(\varphi(t))' = f'(\varphi(t)) \cdot \varphi'(t)$, а поэтому

$$dy = \underbrace{f'(\varphi(t))}_x \cdot \underbrace{\varphi'(t)dt}_{dx} = f'(x)dx$$

Ит.о.,

$$(*) \quad dy = f'(x)dx, \quad \leftarrow \begin{array}{l} \text{инвариантность} \\ \text{формулы первого} \\ \text{дифференциала} \end{array}$$

даже когда $x = \varphi(t)$

Обнаруженная универсальность формулы (*) для первого диф-ла (т.е. ее справедливость как для случая, когда x - незав-ый арг-нт, так и для случая, когда x - зависимая перемен-ая) и на-ют инвариант-ю формулы первого диф-ла

Отметим, что если $x = \varphi(t)$, то

$$\Delta x = \varphi'(t)dt + \bar{o}(dt) = dx + \bar{o}(dt) \neq dx$$

$$\Rightarrow dy = f'(x)dx \neq f'(x)\Delta x \quad \begin{array}{l} \uparrow \\ \text{в общем случае} \end{array}$$

Если же x - незав-ая перемен-ая, то 11.16

$$dy = f'(x) \Delta x$$

Именно поэтому, если мы хотим, чтобы первый диф-ал обладал свойством инвар-сти формы, то Δx в последнем случае следует обозначить за dx

Итак, мы видим, что

инвар-ть формы 1-го дифференциала $\Leftrightarrow dx \equiv \Delta x$ для независимой переменной x

Зам-ие. Из инв-ти формы 1-го диф-ла следует, что если $y = f(x) = f(\varphi(t))$, то

$$f'(x) \equiv f'(\varphi(t)) = \frac{dy}{dx} = \frac{dy(\varphi(t))}{d\varphi(t)},$$

т.е., что произв-ая f' ^{по арг-ту x} $f(x)$ равна отношению диф-ов и в том случае, когда $x = \varphi$ некоторой независимой переменной t . (Можно сказать, что из инв-ти формы первого диф-ла $dy = f'(x)dx$ вытекает инв-ть формы (выраж-ие)

$f'(x) = \frac{dy}{dx}$ первой произв-ой.)

Сделаем ещё одно замеч-ие, которое касается двух последних теорем (о произв-ой обратной и сложной ф-й)

Если в этих теоремах для обозначения производных использовать диф-лы, то выражения для производной обратной и сложной ф-й приобретут наглядный алгебраический смысл

$$y = y(x), x = x^{-1}(y) \Rightarrow \frac{dy}{dx} = \frac{1}{\frac{dx}{dy}} \leftarrow \begin{array}{l} \text{числитель и} \\ \text{знаменатель} \\ \text{поделим на } dy \end{array}$$

$$y = y(x(t)) \Rightarrow \frac{dy}{dt} = \frac{dy}{dx} \cdot \frac{dx}{dt} \leftarrow \begin{array}{l} \text{числитель и знаме-} \\ \text{натель домножили на } dx \end{array}$$

Следует, однако, подчеркнуть, что подобными манипуляциями с диф-лами доказывать теоремы о произв-ой обр-ой и слож-й ф-й нельзя. Наоборот, именно эти теоремы позволяют обращаться с произв-ми, выраженными через отношения диф-ов, как с обыкновенными дробями

Дополню:

Г В некоторых учебниках предлагается доказать то, что в случае независимой пер-ой x её приращение $\Delta x = dx$ (не связанное с инв-то формы 1-го гла).

Для этого рассм-ют ф-ю $y = x$ и записывают опре-ие диф-ла этой ф-ии: $dy = x' \Delta x = \Delta x$, откуда, поскольку $y = x$, приходит к выводу, что $dx = \Delta x$.

Такое док-во нельзя признать удовлет-
вор-ым, т.к. оно опирается на весьма распро-
стран-ое, но не вполне корректное обозн-ие
ф-ии $f: x \rightarrow f(x)$ посредством её частного знач-
ения $f(x)$. Строго говоря, следовало бы писать

$f = \{(x, y) | x \in D_f, y = f(x)\}$ или $f = \{(x, f(x)) | x \in D_f\}$, или
в крайнем случае $f = \{(x, f(x))\}$ (т.е. ^{это} ф-я на са-
мом деле ин-во упорядоченных пар $(x, f(x))$)

Разум-ся, все математики об этом знают, но
сознат-но исполь-т упрощ-ое обозн-ие $f(x)$ про-
сто в силу его краткости и удобства (похожая
ситуация сложилась и выр-ем $\int f(x) dx = F(x) + C$). Од-
нако с этим обозн-ем след-ет проявлять осторож-
ность, т.к. в нек-х тонких вопросах при его ис-ти
может полуз-ся некор-ый результат

Вернёмся к диф-лу dx . Теперь мы видим, что
на самом деле всего лишь док-ли, что $d\{(x, x)\} =$
 $= \Delta x$, но отнюдь ^{это} не $dx = \Delta x$, где x - незав-ый арг-т

В принципе нам никто не мешало положить $dx \equiv$
 $\equiv 2\Delta x$, просто тогда т-й диф-л не обладал бы ^{эту-ю} свой-ми.
При таком оп-ии, между прочим, нам пришлось бы
отмизать dx , где x - незав-ый арг-т, от dx , где $x = f(x)$
 $f(x) = x$, и во избежание путаницы диф-л послед-й
обозн-ть хотя бы черз $d(x)$ (подчеркну, что $d(x)$, по-прежнему $= \Delta x$)