

7. V 2020.

1

Стоксова формула

Помоћу симбола $\nabla = \left(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z} \right)$, о ком је било речи
 прешли пут, можемо дефинисати још један оператор, ројтор,
 који векторском пољу $F: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3$ додељује векторско поље
 $\nabla \times F: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}^3$. Ако је $F = (P, Q, R)$, онда је

$$\nabla \times F = \left(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z} \right) \times (P, Q, R) := \begin{vmatrix} e_1 & e_2 & e_3 \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ P & Q & R \end{vmatrix}$$

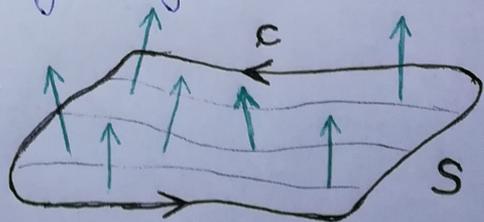
ројтор векторског
поља F

„векторски производ“

$$= \left(\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z}, \frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x}, \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) = \underline{\underline{(R'_y - Q'_z, P'_z - R'_x, Q'_x - P'_y)}}$$

Поред ознаке $\nabla \times F$ за ројтор векторског поља F користи се и ознака rot F .

За Стоксову формулу нам треба још један појам, који уводимо
 онако мало слободније, неформално. Нека је S гео-по-део плашка
 површ чија је „граница“ гео-по-део плашка
 (затворена) крива \mathcal{C} . Кажемо да су S и \mathcal{C}
сагласно оријентисане ако за њихове ори-
 јентације важи „правило десне руке“: ако прсти десне руке по-
 казују смер кретања кривом \mathcal{C} , онда палац показује смер век-



тора нормале на површ S .

2

Теорема:

(Стоксова
формула)

Нека су гео-по-део плашка површ S и њена
раница — гео-по-део плашка крива C — сагласно
оријентисане. Ако је F непрекидно-диференција-
билно векторско поље на S , онда је

$$\oint_C F \cdot d\tau = \iint_S (\nabla \times F) \cdot d\vec{S}.$$

Δ : Ово ће заправо бити скица доказа, јер нећемо образлагати
неке ствари које делују очекивано и очигледно, а чији су формал-
ни докази технички врло захтевни и компликовани.

Нека је $F = (P, Q, R)$.

$$\Rightarrow F = (P, 0, 0) + (0, Q, 0) + (0, 0, R),$$

$$\nabla \times F = (R'_y - Q'_z, P'_z - R'_x, Q'_x - P'_y) = (0, P'_z, -P'_y) + (-Q'_z, 0, Q'_x) + (R'_y, -R'_x, 0)$$

Због линеарности оба интеграла (и криволинијског и површинског
друге врсте) довољно је да докажемо наредне три једнакости, а
искражена формула се добија кад се оне саберу:

$$\oint_C (P, 0, 0) \cdot d\tau = \iint_S (0, P'_z, -P'_y) \cdot d\vec{S}, \quad \oint_C (0, Q, 0) \cdot d\tau = \iint_S (-Q'_z, 0, Q'_x) \cdot d\vec{S},$$

$$\oint_C (0, 0, R) \cdot d\tau = \iint_S (R'_y, -R'_x, 0) \cdot d\vec{S}.$$

Докази (иј. скице доказа) ове три једнакости међусобно су логично аналогни. Ми ћемо доказати, на пример, другу, а добра је вежба за студента да, након што прочита овај доказ, докаже прву или трећу.

Нека је $\tau: \bar{D} \rightarrow \mathbb{R}^3$ регуларна параметризација површи S која одређује њену оријентацију,

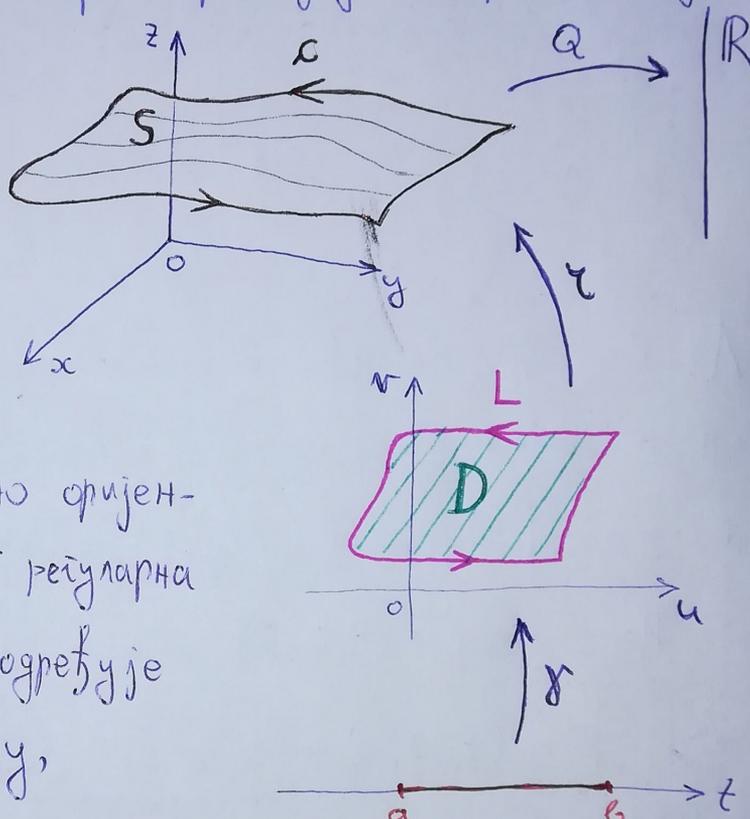
$$\tau(u,v) = (x(u,v), y(u,v), z(u,v)).$$

Нека је $L = \partial D$ гео-по-гео

главка крива која ограничава област D и која је позитивно оријентисана. Нека је $\gamma: [a,b] \rightarrow \mathbb{R}^2$ регуларна

параметризација криве L која одређује њену (позитивну) оријентацију,

$$\gamma(t) = (u(t), v(t)).$$



Тогда је композиција $\tau \circ \gamma: [a,b] \rightarrow \mathbb{R}^3$ регуларна параметризација криве C , а може се показати да одређује њену задату оријентацију. При том за све $t \in [a,b]$ важи

$$(\tau \circ \gamma)(t) = \tau(\gamma(t)) = \tau(u(t), v(t)) = (x(u(t), v(t)), y(u(t), v(t)), z(u(t), v(t))),$$

та је, по правилу ланца,

$$(\tau \circ \gamma)'(t) = \left(x'_u(u(t), v(t)) \cdot \overbrace{u'(t)}^{=\gamma'(t)} + x'_v(u(t), v(t)) \cdot v'(t), y'_u(u(t), v(t)) \cdot u'(t) + y'_v(u(t), v(t)) \cdot v'(t), z'_u(u(t), v(t)) \cdot u'(t) + z'_v(u(t), v(t)) \cdot v'(t) \right).$$

(*)

$$\int_C (0, Q, 0) \cdot d\vec{r} \stackrel{(*)}{=} \int_a^b Q(\gamma(x(t))) \cdot (y'_u(x(t)) \cdot u'(t) + y'_v(x(t)) \cdot v'(t)) dt$$

сѣлаб са сѣр. 12 прѣгавана од 16. IV

$$\gamma'(t) = (u'(t), v'(t))$$

$$= \int_L (Q(\tau(u,v)) \cdot y'_u(u,v), Q(\tau(u,v)) \cdot y'_v(u,v)) \cdot d\tau$$

група ознака за крив. чинѣи. II врѣте

$$= \int_L Q \cdot y'_u du + Q \cdot y'_v dv$$

Гринова формула

$$= \iint_{\bar{D}} ((Q \cdot y'_v)'_u - (Q \cdot y'_u)'_v) dudv$$

правилу ланца

$$= \iint_{\bar{D}} ((Q'_x \cdot x'_u + Q'_y \cdot y'_u + Q'_z \cdot z'_u) \cdot y'_v + Q \cdot y''_{uv} - (Q'_x \cdot x'_v + Q'_y \cdot y'_v + Q'_z \cdot z'_v) \cdot y'_u - Q \cdot y''_{vu}) dudv$$

$$= \iint_{\bar{D}} ((x'_u y'_v - x'_v y'_u) \cdot Q'_x + (y'_v z'_u - y'_u z'_v) \cdot Q'_z) dudv$$

У насѣавку, за Q, Q'_x, Q'_y и Q'_z погразумевамо аргументи $\tau(u,v)$ (нар. $Q'_z = Q'_z(\tau(u,v))$), док за $x'_u, x'_v, y'_u, y'_v, z'_u$ и z'_v погразумевамо аргументи (u,v) .

$$\iint_S (-Q'_z, 0, Q'_x) \cdot d\vec{S} = \iint_{\bar{D}} (-Q'_z(\tau(u,v)), 0, Q'_x(\tau(u,v))) \cdot (\tau'_u \times \tau'_v) dudv$$

сѣлаб са сѣр. 9 прѣшнѣ прѣгавана

$$\parallel (x'_u, y'_u, z'_u) \times (x'_v, y'_v, z'_v) \parallel$$

$$= \iint_{\bar{D}} (-Q'_z, 0, Q'_x) \cdot (y'_u z'_v - y'_v z'_u, x'_v z'_u - x'_u z'_v, x'_u y'_v - x'_v y'_u) dudv$$

$$= \iint_{\bar{D}} ((y'_v z'_u - y'_u z'_v) \cdot Q'_z + (x'_u y'_v - x'_v y'_u) \cdot Q'_x) dudv$$

Пример: Урадио задатак (пример) са стр. 15 предвања од 16. IV помоћу Стоксове формуле.

$$C: \begin{cases} z = x^2 + y^2 \\ 2x - 2y + z - 2 = 0 \end{cases}$$

$$F(x, y, z) = (-x + y + z, x - y + z, x + y - z)$$

⇓

$$\nabla \times F = (1 - 1, 1 - 1, 1 - 1) = (0, 0, 0) = 0$$

Нека је S било која (део-по-део платка) површ чија је граница крива C и нека је S оријентисана сагласно са C (нпр. за S можемо да узмемо део равни $2x - 2y + z - 2 = 0$ ограничен кривом C — то буде унутрашњост елипсе у тој равни — и то његову горњу страну).

Стоксова
формула

$$\Rightarrow \oint_C F \cdot d\tau \stackrel{\text{Стоксова формула}}{=} \iint_S (\nabla \times F) \cdot d\vec{S} = 0.$$

⇓
0

Напомена 1: Када примењујемо Стоксову формулу за израчунавање интеграла $\oint_C F \cdot d\tau$, као што смо нагласили у овом примеру, можемо да бирамо површ $S \subset \mathbb{R}^3$ чија је граница C (таквих површи има више), само треба да изазимо да векторско поље F буде дефинисано (и непрекидно-диференцијабилно) на целом S . У овом примеру било је сасвим свеједно коју површ одаберемо (јер је $\nabla \times F = 0$), али генерално (кад је $\nabla \times F \neq 0$), тај избор је есенцијалан. Наравно, бирамо што једноставнију површ како бисмо

у том
примеру

умели да интегралимо векторско поље $\nabla \times F$ по њој. 6

Приметимо да код Гринаве и формуле Гауса и Остроградској није било таквог избора — област $D \subset \mathbb{R}^2$ из прве, односно $T \subset \mathbb{R}^3$ из друге формуле, увек је јединствена.

Напомена 2: Гринова формула је специјалан случај Стоксове. Наиме, ако је површ S (из Стоксове формуле) садржана у xOy равни и ако се посматра њена горња страна, онда је јединични вектор нормале $\vec{n}(x, y, z) = (0, 0, 1)$ за све $(x, y, z) \in S$, па се десна страна Стоксове формуле своди на двоструки интеграл функције $Q'_x - P'_y$.

Заправо, све три ове формуле (Грин, Гаус-Остроградски, Стокс), грубо речено, јесу овог облика:

$$\int_{\partial S} F = \int_S \underline{\quad},$$

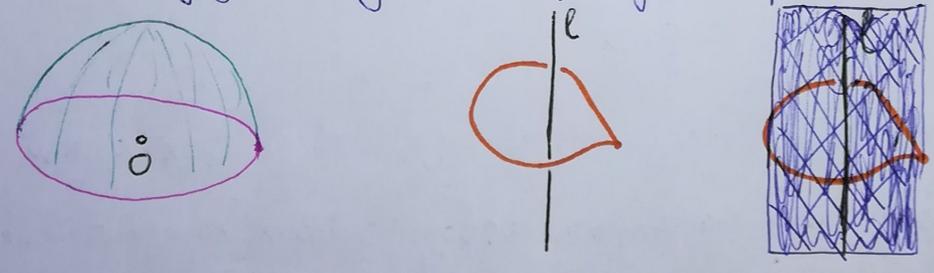
при чему овде стоји неки вид извода векторског поља F (у фигуришу парцијални изводи негових координатних фја).

Штавише, постоји формула која обухвата све три ове формуле (чак и Њутн-Лајбницову), али она се формулише у терминима који превазилазе оквир овог предмета (многострукости, диференцијалне форме, ...).

Као последицу Гринове формуле извели смо четврти услов еквивалентан са она три из теореме о независности криволинијског интеграла од путање (стр. 2 предавања од 23. IV) за векторска поља дефинисана на области у \mathbb{R}^2 . Сада ћемо урадити аналогну ствар у \mathbb{R}^3 , и то помоћу Стоксове формуле. Штамо је кључни услов био да је област у \mathbb{R}^2 о којој је реч просто повезана, та најпре дефинишемо тај појам за области у \mathbb{R}^3 .

Дефиниција: За област $D \subseteq \mathbb{R}^3$ кажемо да је просто повезана ако за сваку просту затворену гео-по-део лаику криву $C \subset D$ постоји гео-по-део лаику површ $S \subset D$ чија је траница крива C .

На пример, цео простор \mathbb{R}^3 јесте просто повезана област. И кад избацимо једну тачку ошћ добијамо просто повезану област $\mathbb{R}^3 \setminus \{0\}$.



Али ако избацимо једну праву l из \mathbb{R}^3 , онда добијамо област $\mathbb{R}^3 \setminus l$, која није просто повезана — крива која „одије“ праву l није траница ниједне површи садржане у $\mathbb{R}^3 \setminus l$ (свака таква површ мора пресети праву l).

Последица: Нека је F непрекидно-диференцијабилно векторско поље на просто повезаној области $D \subseteq \mathbb{R}^3$. Тада важи еквиваленција:

$$F \text{ је градијентно на } D \iff \nabla \times F = 0 \text{ на } D.$$

$\Delta: \Rightarrow$) Нека је $F = (P, Q, R)$ и нека је $f: D \rightarrow \mathbb{R}$ и г. је $\nabla f = F$.

$$\Rightarrow (f'_x, f'_y, f'_z) = \nabla f = F = (P, Q, R) \text{ на } D$$

$$\Rightarrow Q'_z = f''_{yz} = f''_{zy} = R'_y \Rightarrow R'_y - Q'_z = 0 \text{ на } D.$$

$f''_{yz} = Q'_z$ и $f''_{zy} = R'_y$ јесу непрекидне ф.је, јер је F непрекидно-диференц.

$$\text{Слично, } P'_z - R'_{xc} = Q'_x - P'_y = 0 \text{ на } D. \Rightarrow \nabla \times F = 0 \text{ на } D.$$

\Leftarrow) Као у доказу последице Гринове формуле на стр. 12 предавања од 23. IV, на основу теореме са стр. 2 истој предавања, довољно је доказати услов (2) из те теореме.

C - затворена, оријентисана, гео-по-део плашка крива у области D (као и тамо, претпостављамо додатно да је проста затворена - да нема самопресека)

D просто повезана \Rightarrow постоји површ $S \subset D$ чија је граница C (оријентисано S сагласно са C)

Стоксова формула

$$\Rightarrow \oint_C F \cdot d\tau = \iint_S (\nabla \times F) \cdot d\vec{S} = 0. \quad \nabla \times F = 0 \text{ на } D, \text{ па и на } S$$

Диференцијалне једначине првог реда – основни појмови и примери

Најједноставније речено, диференцијална једначина је једначина у којој је непозната функција и у којој фигуришу изводи те непознате функције.

Диференцијална једначина првог реда јесте једначина сл. облика:

$$G(x, y, y') = 0, \quad (1)$$

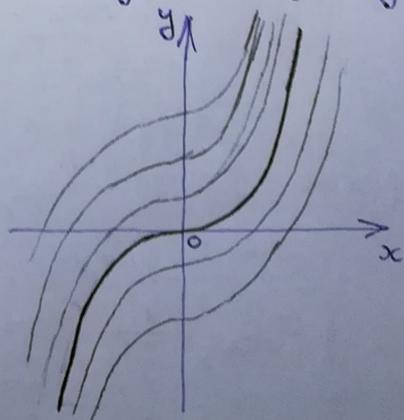
где је $y = y(x)$ непозната функција (зависно променљива), а x независно променљива.

Диференцијабилна функција φ је решење једначине (1) ако је $G(x, \varphi(x), \varphi'(x)) = 0$ за све x из неког интервала. Дакле, као што је и уобичајено, нешто је решење даће једначине ако, кад се „уврсти“ у једначину, даје тачну једнакост.

Пример: $y' = 3x^2$ – диференцијална једначина I реда ($G(x, y, y') = y' - 3x^2$)

функција $y = x^3$ је решење ове једначине, али и фја $y = x^3 - 2$ је решење ове једначине.

И уопште, свака фја облика $y = x^3 + C$, где је $C \in \mathbb{R}$, јесте једно решење ове једначине.



Наредна теорема говори о постојању и јединствености решења диференцијалне једначине првог реда, али оне која се може записати у облику:

$$y' = F(x, y). \quad (2)$$

(Није свака једначина овог облика — не може се увек из једн. $G(x, y, y') = 0$ изразити y' .) Теорему наводимо без доказа.

Теорема:

(о постојању и јединствености решења)

Нека је дата једначина (2). Ако су функције две променљиве F и F'_y дефинисане и непрекидне на области $D \subseteq \mathbb{R}^2$, онда за сваку тачку $(x_0, y_0) \in D$ постоји јединствено решење φ једначине (2) такво да је $\varphi(x_0) = y_0$ (тада се каже да φ задовољава почетни услов $y(x_0) = y_0$).

Пример: Једначина $y' = 3x^2$ има, дакле, бесконачно много решења: $y = x^3 + c$ (за било које $c \in \mathbb{R}$), али само једно које задовољава почетни услов нпр. $y(-5) = -25$ (то је функција $y = x^3 + 100$).

Овде је $F(x, y) = 3x^2$, $F'_y(x, y) = 0$, а то су непрекидне функције на области $D = \mathbb{R}^2$. Из теореме следи да је $y = x^3 + 100$ једино решење једначине $y' = 3x^2$ које задовољава почетни услов $y(-5) = -25$.

Тако се може показати и да је свако решење Γ ове једначине облика $\varphi(x) = x^3 + c$. 11

С тим у вези, решити диференцијалну једначину значи одредити сва њена решења.

На основу теореме (о постојању и јединствености) решења) обично су сва решења дата у облику

$$\underline{y = \varphi_c(x)}, \quad c \in \mathbb{R}$$

Овакав запис, који обухвата сва решења диференцијалне једначине, обично се назива општим решењем те једначине (на пример, $y = x^3 + c$, $c \in \mathbb{R}$, јесте опште решење диф. једн. $y' = 3x^2$). У том смислу, решити диференцијалну једначину значи наћи њено опште решење.

У наставку наводимо неке основне типове диференцијалних једначина и презентујемо начине за њихово решавање.

— једначине с раздвојеним променљивим

То су једначине облика

$$y' = \underbrace{f(x)} \cdot \underbrace{g(y)}$$

Не зависи од y

Не зависи од x

Она се може решити на следећи начин (под условом да знамо да израчунамо интеграле који се ту појаве). Најпре y' записемо као $\frac{dy}{dx}$, као количник диференцијала зависно променљиве и дифе-

реницијала независно променљиве.

$$\frac{dy}{dx} = f(x) \cdot g(y) \quad / \quad \frac{dx}{g(y)}$$

Раздвојене су променљиве:
На левој страни немамо x , а
на десној немамо y .

$$\frac{dy}{g(y)} = f(x) dx \quad / \quad \int$$

$$\int \frac{dy}{g(y)} = \int f(x) dx$$

$G(y)$ - примитивна функција
функције $\frac{1}{g(y)}$

$F(x)$ - примитивна фја фје $f(x)$

$$\underline{G(y) = F(x) + c}, \quad c \in \mathbb{R}$$

опште решење

Остаје још, ако је могуће, да се y изрази преко x . Али чак и
ако то није могуће, последња једнакост се сматра општим реше-
њем полазне једначине (ту је функција $y = y(x)$ имплицитно задата
овим решењем). Биће је само да смо се ослободили извода. Треба
још напоменути да се приликом дељења једначине са $g(y)$ може
десити да „несстане“ једно решење, па та на крају треба додати
(имаћемо такву ситуацију у наредном примеру).

Пример: Наћи оно решење диференцијалне једначине $y' = y$ које
задовољава почетни услов $y(1) = 3e$.

Ово је једначина с раздвојеним променљивим ($f(x) = 1, g(y) = y$).
Наћи ћемо најпре њено опште решење.

$$\frac{dy}{dx} = y \quad / \cdot \frac{dx}{y}$$

$$\frac{dy}{y} = dx \quad / \int$$

$$\underline{\ln|y| = x + c_1}, \quad \underline{c_1 \in \mathbb{R}}$$

Изражавамо y преко x (овде што може):

$$|y| = e^{x+c_1} = e^{c_1} \cdot e^x$$

$\Rightarrow y = c \cdot e^x$, где је константа $c = e^{c_1} > 0$ ~~или~~ за $y > 0$, док је $c = -e^{c_1} < 0$ за $y < 0$

↓
Али, и фја $y=0$ јесте једно решење

једначине $y'=y$ (које је „несвало“ због дељења са y), тако да до-
пуштамо и да је $c=0$, па коначно добијамо опште решење:

$$\underline{y = c e^x}, \quad \underline{c \in \mathbb{R}}$$

Нађимо сад решење које задовољава почетни услов $y(1)=3e$ (на основу теореме знамо да оно постоји и да је јединствено). У опште решење убацимо $x=1, y=3e$:

$$3e = c \cdot e \quad \Rightarrow \quad c = 3$$

\Rightarrow Тражено решење је $\underline{y = 3e^x}$.

— Неке једначине које се (сменом) свде на једначину с раздвојеним променљивим

Навешћемо два таква типа једначина. Први је изв. хомогена једначина,

тј. једначина облика
$$\boxed{y' = f\left(\frac{y}{x}\right)}. \quad \underline{(x)}$$

Она се свде на једначину с раздвојеним променљивим тако што

се уведе смена непознате функције, нј. зависно променљиве: 14

$$z = \frac{y}{x}$$

$$z = z(x)$$

y - стара зависно променљива

z - нова зависно променљива

⇓

$$y = xz \Rightarrow y' = z + xz'$$

⇒ Једначина (x) постаје $z + xz' = f(z)$, нј.

$$z' = \frac{1}{x} \cdot (f(z) - z),$$

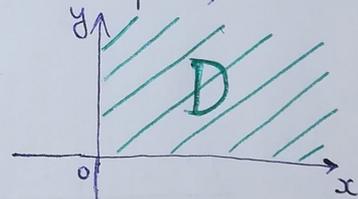
а ово је једначина с раздвојеним променљивим.

Пример: Решити једначину $xy' = y(\ln y - \ln x + 1)$.

$$y' = \frac{y}{x} \cdot (\ln \frac{y}{x} + 1)$$

хомогена

Обде је $D = (0, +\infty) \times (0, +\infty)$
(из теореме).



смена:

$$z = \frac{y}{x}$$

$$y = xz$$

$$y' = z + xz'$$

$$z + xz' = z \cdot (\ln z + 1)$$

$$z' = \frac{1}{x} \cdot z \ln z$$

$$\frac{dz}{dx} = \frac{z \ln z}{x} \quad / \quad \frac{dx}{z \ln z}$$

$$\frac{dz}{z \ln z} = \frac{dx}{x} \quad / \quad \int$$

$$\int \frac{dz}{z \ln z} = \int \frac{dx}{x}$$

$t = \ln z$ ⇒ $\int \frac{dt}{t} = \ln|t| = \ln|\ln z|$

$$\ln|\ln z| = \ln x + c_1, \quad c_1 \in \mathbb{R}$$

⇓ слично као у претходном примеру

$$\ln z = c \cdot e^{\ln x} = c \cdot x, \quad c \in \mathbb{R}$$

$$z = e^{cx}, \quad c \in \mathbb{R}$$

Вратимо смену.

$$y = x e^{cx}, \quad c \in \mathbb{R}$$

Други тип који наводимо је једначина облика

$y' = f(\alpha x + \beta y + \gamma)$, где су $\alpha, \beta, \gamma \in \mathbb{R}$ и $\beta \neq 0$.

смена:

$z = \alpha x + \beta y + \gamma$, $z = z(x)$ - нова зависна променљива

$\Rightarrow y = \frac{z - \alpha x - \gamma}{\beta} \Rightarrow y' = \frac{z' - \alpha}{\beta}$

$\frac{z' - \alpha}{\beta} = f(z)$

$z' = \beta \cdot f(z) + \alpha$

једначина с раздвојеним променљивим

$\frac{dz}{\beta f(z) + \alpha} = dx / \int$

Линеарна и Бернулијева једначина

- линеарна диференцијална једначина првог реда

То је једначина облика

$y' + P(x)y = Q(x)$ (1)

Не зависе од y

Решаћемо једначину најпре у специјалном случају кад је $Q(x) = 0$, а онда ћемо из тог резултата, применом изв. метода варијације константе, извести формулу за опште решење једначине (1) за произвољно $Q(x)$.

$$1^\circ \quad Q(x) \equiv 0$$

$$(A) \iff y' = -P(x) \cdot y$$

$$\frac{dy}{dx} = -P(x)y \quad / \quad \frac{dx}{y}$$

$$\frac{dy}{y} = -P(x) dx$$

$$\ln|y| = -\int P(x) dx + C_1, \quad C_1 \in \mathbb{R}$$

слично као у
примеру на
стр. 12 и 13

$$\underline{y = c \cdot e^{-\int P(x) dx}}, \quad c \in \mathbb{R}$$

опште решење једначине (A) у овом специјалном случају

једначина с раздвојеним променљивим

Знамо да је неодређени интеграл $\int P(x) dx$ скуп свих примитивних фја фје $P(x)$. Међутим, у овој и у свим наредним једначинама, $\int P(x) dx$ означава неку (било коју) примитивну фју фје $P(x)$, а не скуп свих.

$$2^\circ \quad Q(x) \text{ произвољно}$$

Користимо метод варијације константе, који се састоји у томе да константу c из општег решења у специјалном случају варирамо, да она више не буде константа него функција од x . Прецизније, опште решење једначине (A) тражимо у облику:

$$\underline{y = c(x) \cdot e^{-\int P(x) dx}}; \quad (*)$$

тј. тражимо ^{све} функције $c(x)$ м. г. $y = c(x) \cdot e^{-\int P(x) dx}$ задовољава једначину (A).

$$\underline{y' = c'(x) \cdot e^{-\int P(x) dx} - c(x) \cdot P(x) \cdot e^{-\int P(x) dx}}$$

Убацујемо у једначину (A).

$$\implies c'(x) = Q(x) \cdot e^{\int P(x) dx} \implies \underline{c(x) = \int Q(x) e^{\int P(x) dx} dx + d},$$

(***) $d \in \mathbb{R}$

Конечно, (**) убацимо у (*) и добијемо опште решење једначине (константу означавамо са c уместо са d):

(OP) $y = e^{-\int P(x) dx} \cdot \left(c + \int Q(x) e^{\int P(x) dx} dx \right), c \in \mathbb{R}$

Овим је обухваћен и специјални случај (1°) . Најбоље још једном да у формули (OP) $\int P(x) dx$ означава једну (било коју) примитивну фју функције $P(x)$ (не свих), и слично, $\int Q(x) e^{\int P(x) dx} dx$ означава једну (било коју) примитивну функцију функције $Q(x) \cdot e^{\int P(x) dx}$.

Пример: Наћи решење једначине $y' - y \operatorname{ctg} x = 2x \sin x$ које задовољава почетни услов $y\left(\frac{\pi}{4}\right) = \frac{\sqrt{2} \pi^2}{32}$.

линеарна

$P(x) = -\operatorname{ctg} x$ $\Rightarrow \int P(x) dx = -\int \frac{\cos x dx}{\sin x} = -\int \frac{dt}{t} = -\ln(\sin x)$
 $t = \sin x$

Занима нас x у околини тачке $\frac{\pi}{4}$, а ту је $\sin x > 0$.

$Q(x) = 2x \sin x$
 \Downarrow

$\int Q(x) e^{\int P(x) dx} dx = \int 2x \sin x e^{\ln \frac{1}{\sin x}} dx = x^2$

(OP) $\Rightarrow y = e^{\ln(\sin x)} \cdot (c + x^2) = (c + x^2) \sin x$

$x = \frac{\pi}{4}, y = \frac{\sqrt{2} \pi^2}{32} \Rightarrow \frac{\sqrt{2} \pi^2}{32} = \left(c + \frac{\pi^2}{16}\right) \cdot \frac{\sqrt{2}}{2} \Rightarrow c = 0$

\Rightarrow Тражено решење је $y = x^2 \sin x$