

ДРАГОСЛАВ С. МИТРИНОВИЋ

О ЈЕДНОЈ КЛАСИ РИССАТИ-ЕВИХ  
ЈЕДНАЧИНА КОЈЕ СУ ИНВАРИЈАНТНЕ  
У ОДНОСУ НА ЈЕДНУ СМЕНУ ФУНКЦИЈЕ

(Примљено 17 децембра 1949 год.)



ДРАГОСЛАВ С. МИТРИНОВИЋ

О ЈЕДНОЈ КЛАСИ РИССАТИ-ЕВИХ ЈЕДНАЧИНА  
КОЈЕ СУ ИНВАРИЈАНТНЕ У ОДНОСУ НА ЈЕДНУ СМЕНУ  
ФУНКЦИЈЕ

Глава прва

1. Посматрајмо Riccati-еву једначину каноничког облика

$$\frac{dy}{dx} + y^2 = \Phi(x) \quad (1)$$

и извршимо у њој смену функције

$$y = \frac{Qz}{z+1} \quad (2)$$

$$[Q = Q(x) \neq 0]$$

остављајући исту независно-променљиву  $x$ .

Једначина (1) тада добија облик

$$\frac{dz}{dx} = A(x)z^2 + B(x)z + C(x), \quad (3)$$

где коефицијенти  $A$ ,  $B$ ,  $C$  имају вредности<sup>1)</sup>

$$\begin{aligned} A(x) &= \frac{\Phi - Q' - Q^2}{Q}, \\ B(x) &= \frac{2\Phi - Q'}{Q}, \\ C(x) &= \frac{\Phi}{Q}. \end{aligned} \quad (4)$$

<sup>1)</sup> Претпоставља се да функција  $Q(x)$  није једно партикуларно решење једначине (1), тј. да је

$$\Phi - Q' - Q^2 \neq 0.$$

Нова смена функције

$$z = -\frac{1}{A} y_1 - \frac{1}{2} \left( \frac{A'}{A^2} + \frac{B}{A} \right) \quad (5)$$

своди једначину (3) поново на канонички облик<sup>1)</sup>

$$\frac{dy_1}{dx} + y_1^2 = \Phi_1(x), \quad (6)$$

где је

$$\begin{aligned} \Phi_1(x) = & \frac{1}{4} B^2 + \frac{3}{4} \left( \frac{A'}{A} \right)^2 - \frac{1}{2} B' \\ & + \frac{1}{2} B \frac{A'}{A} - \frac{1}{2} \frac{A''}{A} - AC. \end{aligned} \quad (7)$$

На основу образаца (4), место релација (5) и (7), може се написати<sup>2)</sup>:

$$z = -\frac{Q}{\Phi - Q' - Q^2} y_1 \quad (8)$$

$$+ \frac{QQ'' - Q\Phi' + 2Q^2\Phi - 2Q'^2 + 4Q'\Phi - 2\Phi^2}{2(\Phi - Q' - Q^2)^2},$$

$$\Phi_1(x) = \Phi + \frac{Q'' - \Phi'}{Q} \quad (9)$$

$$+ \frac{3}{4} \frac{(\Phi - Q' - Q^2)'^2}{(\Phi - Q' - Q^2)^2}$$

$$- \frac{1}{2} \frac{(\Phi - Q' - Q^2)''}{\Phi - Q' - Q^2}$$

$$+ \frac{\Phi - Q'}{Q} \frac{(\Phi - Q' - Q^2)'}{\Phi - Q' - Q^2}.$$

<sup>1)</sup> Детаљније о овим трансформацијама *видети*:

Д. С. Митриновић, *Неколико ставова о Riccati-евој диференцијалној једначини* (Глас Српске академије наука, књига 181, 1989, стр. 171—236. Нарочито *видети* стр. 187—188).

<sup>2)</sup> Напред је већ претпостављено да је

$$\Phi - Q' - Q^2 \neq 0,$$

јер иначе формуле (8), (9) и (10) не би имале смисла.

Трансформације (2) и (8) могу се скупити у једну: тј. релација

$$y_1 = \frac{(\Phi - Q' - Q^2)y}{Q(y - Q)} + \frac{QQ'' - Q\Phi' + 2Q^2\Phi - 2Q'^2 + 4Q'\Phi - 2\Phi^2}{2Q(\Phi - Q' - Q^2)} \quad (10)$$

везује интеграле  $y$  и  $y_1$  Riccati-евих једначина (1) и (6) које су дате у каноничком облику.

Ако је  $y$  опште решење диференцијалне једначине (1), тада је функција  $y_1$ , која је дефинисана формулом (10), опште решење једначине (6).

*Напомена.* Полазећи од идентитета:

$$\begin{aligned} & -(QQ'' - Q\Phi' + 2Q^2\Phi - 2Q'^2 + 4Q'\Phi - 2\Phi^2) \\ & \equiv Q(\Phi - Q' - Q)' + 2(\Phi - Q')(\Phi - Q' - Q^2), \end{aligned}$$

релација (10) може се овако написати:

$$y_1 = \frac{(\Phi - Q' - Q^2)y}{Q(y - Q)} + \frac{1}{2} \frac{(\Phi - Q' - Q^2)'}{\Phi - Q' - Q^2} + \frac{\Phi - Q'}{Q}. \quad (11)$$

Из последње релације излази:

$$y = \frac{\alpha y_1 + \beta}{\gamma y_1 + \delta}, \quad (12)$$

где је

$$\begin{aligned} \alpha &= 2Q(\Phi - Q' - Q^2), \\ \beta &= Q(\Phi - Q' - Q^2)' + 2(\Phi - Q')(\Phi - Q' - Q^2), \\ \gamma &= 2(\Phi - Q' - Q^2), \\ \delta &= (\Phi - Q' - Q^2)' + 2Q(\Phi - Q' - Q^2). \end{aligned} \quad (13)$$

2. Трансформацијом (12) може се прећи са једначине (1) на једначину (6). Обрнуто, трансформацијом (11) прелази се са једначине (6) на једначину (1). Трансформација (12), у којој су коефицијенти

$$\alpha, \beta, \gamma, \delta$$

дефинисани формулама (13), има особину да задржава облик једначине (1), тј. посматрана трансформација претвара канонички облик Riccati-еве једначине поново у канонички облик.

Поставимо сада проблем о одређивању Ricci-евих једначина каноничког облика које се претварају у себе саме сменом функције (10),  $\bar{y}_j$  које у односу на поспашину смену (10) остају инваријантне<sup>1)</sup>.

Условна једначина овог проблема је:

$$\Phi_1(x) = \Phi(x) \quad (14)$$

и тада једначине (1) и (6) постају

$$\frac{dy}{dx} + y^2 = \Phi(x),$$

$$\frac{dy_1}{dx} + y_1^2 = \Phi(x)$$

и разликују се једна од друге само нотацијом непознате функције: у једној је непозната функција означена са  $y$ , а у другој са  $y_1$ .

Јасно је да је овде:

$$y_1 = y. \quad (15)$$

Услов (14), према обрасцу (9), постаје:

$$\begin{aligned} \frac{Q'' - \Phi'}{Q} + \frac{3}{4} \frac{(\Phi - Q' - Q^2)^2}{(\Phi - Q' - Q^2)^2} \\ - \frac{1}{2} \frac{(\Phi - Q' - Q^2)''}{\Phi - Q' - Q^2} + \frac{\Phi - Q'}{Q} \frac{(\Phi - Q' - Q^2)'}{\Phi - Q' - Q^2} = 0. \end{aligned} \quad (16)$$

<sup>1)</sup> P. Appell у расправи *Sur des équations différentielles linéaires transformables en elles-mêmes par un changement de fonction et de variable* (*Acta mathematica*, t. 15, 1891, p. 281—315; видеши нарочито стр. 283 и стр. 315) дефинише појам трансформовања диференцијалних једначина у себе саме за једну смену функције и независно-променљиве.

Видеши такође:

1. A. Buhl, *Nouveaux Éléments d'Analyse*, t. I, deuxième édition Paris, 1944, p. 132.

Овде Buhl дефинише појам о инваријантности једне диференцијалне једначине за дату трансформацију променљивих и наводи као пример D'Alembert-ову парцијалну једначину II реда:

$$\frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \psi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \psi}{\partial z^2} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \psi}{\partial t^2} = 0 \quad (c = \text{const})$$

која је инваријантна, тј. претвара се у себе саму, за Lorentz-ову трансформацију независно променљивих. Овај факат игра значајну улогу у Математичкој физици.

<sup>2)</sup> D. S. Mitrovič, *Sur une équation différentielle linéaire du second ordre transformable en elle-même*. (*Comptes rendus de l'Académie des sciences de Paris*, t. 228, 1949, p. 1188—1190).

Диференцијална једначина (16) спада у тип једначина

$$F(\Phi, \Phi', \Phi''; Q, Q', Q'', Q''') = 0.$$

Према томе, једначина (16) је неодређена диференцијална једначина са две непознате функције

$$\Phi(x), \quad Q(x),$$

али у којој не фигурише експлицитно независно променљива  $x$ .

Поставићемо ова два проблема:

**Први проблем:** *Дати је функција  $Q(x)$  коју ћемо звићи карактеристична функција придружена Riccati-евој једначини; наћи функцију  $\Phi(x)$  која је дефинисана диференцијалном једначином (16);*

**Други проблем:** *Дати је функција  $\Phi(x)$ ; одредити карактеристичну функцију  $Q(x)$  која је дефинисана једначином (16).*

3. Када је дата карактеристична функција  $Q(x)$ , једначина (16) спада у тип диференцијалних једначина облика

$$G(x, \Phi, \Phi', \Phi'') = 0.$$

Могло би се помислити да стварно одређивање функције  $\Phi(x)$  поставља веће тешкоће него сама интеграција полазне једначине (1). Али, у ствари, није такав случај и то ћемо одмах показати.

Уведимо ознаку

$$\Phi - Q' - Q^2 = t, \quad (17)$$

одакле излази:

$$(\Phi - Q' - Q^2)' = \frac{dt}{dx} = t',$$

$$(\Phi - Q' - Q^2)'' = \frac{d^2t}{dx^2} = t'',$$

$$\Phi' - Q'' = t' + 2QQ'.$$

Једначина (16), водећи рачуна о релацији (17), постаје

$$2Q' - \frac{3}{4} \left( \frac{t'}{t} \right)^2 + \frac{1}{2} \frac{t''}{t} - Q \frac{t'}{t} = 0. \quad (18)$$

Уведимо сада нову функцију  $\eta$  помоћу формуле

$$t = e^{\int \eta dx}. \quad (19)$$

Диференцијална једначина (18) добија тада вид

$$\frac{d\eta}{dx} - \frac{1}{2}\eta^2 - 2Q\eta + 4Q' = 0. \quad (20)$$

Последња једначина припада класи Ріссати-евих једначина.

Испитивањем ове једначине закључује се: да је функција

$$\eta = -4Q$$

једно партикуларно решење једначине (20).

На основу овог резултата одређује се опште решење једначине (20) у облику:

$$\eta = -4Q + \frac{2e^{-2\int Q dx}}{K - \int e^{-2\int Q dx} dx}, \quad (21)$$

где је  $K$  интеграциона константа.

Полазећи од релације (19),  $t$  се добија помоћу формуле

$$t = \exp \int \eta dx \quad (22)$$

$$= \exp \left[ \int -4Q dx + \int \frac{2e^{-2\int Q dx} dx}{K - \int e^{-2\int Q dx} dx} dx \right].$$

Пошто је

$$\int \frac{2e^{-2\int Q dx} dx}{K - \int e^{-2\int Q dx} dx} dx = -2 \ln \left( K - \int e^{-2\int Q dx} dx \right) + \text{Const},$$

за  $t$  налазимо

$$t = \frac{K_1 e^{-4\int Q dx}}{\left( K - \int e^{-2\int Q dx} dx \right)^2}, \quad (23)$$

где је  $K_1$  нова интеграциона константа.

Према релацији (17), функција  $\Phi(x)$  има облик

$$\Phi(x) = Q' + Q^2 + \frac{K_1 e^{-4\int Q dx}}{\left( K - \int e^{-2\int Q dx} dx \right)^2}. \quad (24)$$

Први од проблема формулисаних у § 2 ове расправе решен је обрасцем (24).



4. Као последица услова (14), чији је развијен облик дат релацијом (16), добија се

$$y_1 = y. \quad (25)$$

Решења једначина (1) и (6) везана су релацијом (10), која с обзиром на услов (25) постаје

$$2(\Phi - Q' - Q^2)y^2 + (\Phi' - Q'' - 2QQ')y + (QQ'' - Q\Phi' + 2Q^2\Phi - 2Q'^2 + 4Q'\Phi - 2\Phi^2) = 0. \quad (26)$$

Ако се у једначину (26) унесе вредност за  $\Phi$  дефинисана обрасцем (24) и тако формирана једначина реши по  $y$ , добија се, после приметних израчунавања:

$$y_I = Q - \frac{\omega_1 e^{-2\int Q dx}}{K - \int e^{-2\int Q dx} dx},$$

$$y_{II} = Q - \frac{\omega_2 e^{-2\int Q dx}}{K - \int e^{-2\int Q dx} dx}, \quad (27)$$

где су  $\omega_1$  и  $\omega_2$  корени једначине

$$\omega^2 - \omega - K_1 = 0$$

решене по  $\omega$ .

5. Напред добијени резултати могу се овако резимирати:

**Став.** Riccati-ева диференцијална једначина

$$\frac{dy}{dx} + y^2 = Q' + Q^2 + \frac{K_1 e^{-4\int Q dx}}{\left(K - \int e^{-2\int Q dx} dx\right)^2}$$

$$[Q = Q(x), \quad K = \text{Const}, \quad K_1 = \text{Const}]$$

трансформује се у себе саму сменом функције

$$y = Q + \frac{K_1 e^{-4\int Q dx}}{\left(K - \int e^{-2\int Q dx} dx\right)^2} \cdot \frac{1}{y_1 - Q + \frac{e^{-2\int Q dx}}{K - \int e^{-2\int Q dx} dx}},$$

где је  $y_1$  нова непозната функција.

Уочена диференцијална једначина је интеграбилна, јер су позната два њена паршикуларна решења (27).

6. Да би формуле биле једноставније, место произвољне функције  $Q$  увешћемо другу функцију од  $x$ . Ставимо

$$Q(x) = \frac{\lambda'}{\lambda},$$

где је

$$\lambda = \lambda(x), \quad \lambda' = \frac{d\lambda}{dx}.$$

Будући да је тада

$$\exp\left(-2 \int Q dx\right) = \frac{1}{\lambda^2},$$

има се

$$\Phi(x) = \frac{\lambda''}{\lambda} + \frac{K_1}{\lambda^4 \left(K - \int \frac{dx}{\lambda^2}\right)^2}.$$

У изразу за функцију  $\Phi$  фигурише сада само једна квадратура.

Место функције  $\lambda(x)$  уведемо нову функцију  $\mu(x)$  помоћу формуле

$$\frac{1}{\lambda^2} = \mu',$$

тј.

$$\lambda = (\mu')^{-\frac{1}{2}},$$

одакле следује:

$$\lambda' = -\frac{1}{2} (\mu')^{-\frac{3}{2}} \mu'',$$

$$\lambda'' = \frac{3}{4} (\mu')^{-\frac{5}{2}} (\mu'')^2 - \frac{1}{2} (\mu')^{-\frac{3}{2}} \mu''',$$

$$\frac{\lambda''}{\lambda} = \frac{3}{4} \left(\frac{\mu''}{\mu'}\right)^2 - \frac{1}{2} \frac{\mu'''}{\mu'}.$$

Према томе, за  $\Phi$  налазимо:

$$\Phi(x) = \frac{3}{4} \left(\frac{\mu''}{\mu'}\right)^2 - \frac{1}{2} \frac{\mu'''}{\mu'} + \frac{K_1 \mu'^2}{(K - \mu)^2}.$$

Партикуларна решења (27) имају сада облик:

$$\begin{aligned} y_I &= -\frac{1}{2} \frac{\mu''}{\mu'} - \omega_1 \frac{\mu'}{K-\mu}, \\ y_{II} &= -\frac{1}{2} \frac{\mu''}{\mu'} - \omega_2 \frac{\mu'}{K-\mu}, \end{aligned} \quad (28)$$

где су  $\omega_1$  и  $\omega_2$  решења једначине

$$\omega^2 - \omega - K_1 = 0.$$

На основу изложеног став, наведен у § 5, може се формулисати и на следећи начин:

*Диференцијална једначина*

$$\frac{dy}{dx} + y^2 = \frac{3}{4} \left( \frac{\mu''}{\mu'} \right)^2 - \frac{1}{2} \frac{\mu'''}{\mu'} + \frac{K_1 \mu'^2}{(K-\mu)^2}, \quad (29)$$

где су:  $\mu$  ма каква функција променљиве  $x$ , а  $K$  и  $K_1$  ма какве константе, *инваријантна је у односу на трансформацију функције*

$$y = -\frac{1}{2} \frac{\mu''}{\mu'} + K_1 \left( \frac{\mu'}{K-\mu} \right)^2 \cdot \frac{1}{y_1 + \frac{1}{2} \frac{\mu''}{\mu'} + \frac{\mu'}{K-\mu}}, \quad (30)$$

где је  $y_1$  нова функција.

На крају, ако се стави

$$\begin{aligned} K - \mu &= \theta(x), \\ K_1 &= \alpha = \text{Const}, \end{aligned}$$

релације (28), (29) и (30) имају респективно ове облике:

$$\begin{aligned} y_I &= -\frac{1}{2} \frac{\theta''}{\theta'} + \omega_1 \frac{\theta'}{\theta}, \\ y_{II} &= -\frac{1}{2} \frac{\theta''}{\theta'} + \omega_2 \frac{\theta'}{\theta}; \end{aligned} \quad (31)$$

$$\frac{dy}{dx} + y^2 = \frac{3}{4} \left( \frac{\theta''}{\theta'} \right)^2 - \frac{1}{2} \frac{\theta'''}{\theta'} + \alpha \left( \frac{\theta'}{\theta} \right)^2; \quad (32)$$

$$y = -\frac{1}{2} \frac{\theta''}{\theta'} + \alpha \left( \frac{\theta'}{\theta} \right)^2 \cdot \frac{1}{y_1 + \frac{1}{2} \frac{\theta''}{\theta'} - \frac{\theta'}{\theta}}, \quad (33)$$

где су  $\omega_1$  и  $\omega_2$  корени једначине

$$\omega^2 - \omega - \alpha = 0.$$

Из претходног се види да смо у релацијама (28), (29), (30), могли узети да је

$$K = 0,$$

а да тиме не умањимо генералност резултата.

7. Напред изложене чињенице омогућавају да се формулише овај.

**Став. Ріссати-ева диференцијална једначина**

$$\frac{dy}{dx} + y^2 = \frac{3}{4} \left( \frac{\theta''}{\theta'} \right)^2 - \frac{1}{2} \frac{\theta'''}{\theta'} + \alpha \left( \frac{\theta'}{\theta} \right)^2 \quad (34)$$

$$(\alpha = \text{Const} \neq 0)$$

трансформује се у све саму сменом функције

$$y = -\frac{1}{2} \frac{\theta''}{\theta'} + \alpha \left( \frac{\theta'}{\theta} \right)^2 \frac{1}{y_1 + \frac{1}{2} \frac{\theta''}{\theta'} - \frac{\theta'}{\theta}},$$

тј. посматрана једначина остаје инваријантна и има облик

$$\frac{dy_1}{dx} + y_1^2 = \frac{3}{4} \left( \frac{\theta''}{\theta'} \right)^2 - \frac{1}{2} \frac{\theta'''}{\theta'} + \alpha \left( \frac{\theta'}{\theta} \right)^2.$$

$\theta$  је произвољна функција променљиве  $x$ , али се претпоставља<sup>1)</sup>:

1<sup>o</sup> непрекидност функције  $\theta$  у једном посматраном интервалу променљиве  $x$ ;

2<sup>o</sup> егзистенција извода, који се појављују у формулама, и то у истом интервалу променљиве  $x$ ;

3<sup>o</sup>  $\theta(x) \neq \text{Const}$ .

Узевши у обзир партикуларна решења (31), опште решење једначине (34), у случају када је  $\alpha \neq -\frac{1}{4}$ , гласи:

$$\frac{y + \frac{1}{2} \frac{\theta''}{\theta'} - \omega_1 \frac{\theta'}{\theta}}{y + \frac{1}{2} \frac{\theta''}{\theta'} - \omega_2 \frac{\theta'}{\theta}} = Me^{\int_{\omega_2}^{\omega_1} \frac{\theta'}{\theta} dx}$$

<sup>1)</sup> На аналогичан начин напред је пређутно претпостављена: непрекидност функција

$$Q(x), \lambda(x), \mu(x)$$

и егзистенција њихових извода у интервалу непрекидности. Овим условима треба додати један допунски услов сличан ономе горе под 3<sup>o</sup> за функцију  $\theta(x)$ .

тј.

$$\frac{y + \frac{1}{2} \frac{\theta''}{\theta'} - \omega_1 \frac{\theta'}{\theta}}{\frac{1}{2} \frac{\theta''}{\theta'} - \omega_2 \frac{\theta'}{\theta}} = M \theta^{\omega_2 - \omega_1}$$

( $M$  = произвољна интеграциона константа).

Будући да су  $\omega_1$  и  $\omega_2$  решења једначине

$$\omega^2 - \omega - \alpha = 0,$$

можемо ставити

$$|\omega_1 - \omega_2| = \sqrt{1 + 4\alpha}.$$

Карактеристична функција  $Q(x)$  коју смо увели у § 2 изражава се, помоћу функције  $\theta(x)$ , према формули

$$Q(x) = \frac{\lambda'}{\lambda} = -\frac{1}{2} \frac{\mu''}{\mu'} = -\frac{1}{2} \frac{\theta'''}{\theta'}.$$

Горе наведени став пошћуно решава први проблем посћављен у § 2, јер је нађена најошћија функција  $\Phi(x)$ :

$$\Phi(x) = \frac{3}{4} \left( \frac{\theta''}{\theta'} \right)^2 - \frac{1}{2} \frac{\theta'''}{\theta'} + \alpha \left( \frac{\theta'}{\theta} \right)^2$$

која одговара произвољној карактеристичној функцији

$$Q(x) \text{ односно } -\frac{1}{2} \frac{\theta''}{\theta'}, \quad \theta = \theta(x).$$

8. Поставља се сада питање које је већ формулисано у § 2 (други проблем), да се за дато  $\Phi(x)$  нађе  $Q(x)$  дефинисано једначином (16). По  $Q$  једначина (16) претставља диференцијалну једначину трећег реда.

Ако бисмо успели да решимо тај проблем, значило би да смо полазећи од дате Riccati-еве једначине

$$\frac{dy}{dx} + y^2 = \Phi(x) \quad (35)$$

( $\Phi$  = дата функција променљиве  $x$ ),

нашли  $Q$ , тј. смену

$$y = Q + \frac{\Phi - Q' - Q^2}{y_1 + \frac{1}{2} [\ln(\Phi - Q' - Q^2)] + Q}$$

која једначину (35) претвара у једначину

$$\frac{dy_1}{dx} + y_1^2 = \Phi(x),$$

тј. трансформује је у себе саму.

Наравно, да тај проблем не можемо решити с обзиром на познати Liouville-ов став.

У ствари, овде је проблем интеграције Riccati-еве једначине сведен на изналажење партикуларних решења једначине (16), где је  $\Phi(x)$  дата функција.

## Глава друга

### 9. У претходној глави у једначини

$$\frac{dy}{dx} + y^2 = \Phi(x) \quad (36)$$

извршили смо смену функције

$$y = \frac{Q(x)z}{z+1}. \quad (37)$$

Сада ћемо поћи од смене функције општијег облика

$$y = \frac{Qz + R}{z + T}, \quad (38)$$

где је  $z$  нова непозната функција и где су

$$Q, R, T$$

функције од  $x$  такве да је

$$QT - R \neq 0.$$

Диференцијална једначина (36), када се на функцији  $y$  изврши билинеарна трансформација (38), добија облик

$$\frac{dz}{dx} = A(x)z^2 + B(x)z + C(x), \quad (39)$$

где су коефицијенти  $A, B, C$  дефинисани обрасцима:

$$\begin{aligned} A(x) &= \frac{\Phi - Q' - Q^2}{QT - R}, \\ B(x) &= \frac{2T\Phi - 2QR + QT' - Q'T - R'}{QT - R}, \\ C(x) &= \frac{T^2\Phi - R^2 + RT' - R'T}{QT - R}. \end{aligned} \quad (40)$$

Riccati-ева једначина (39), ако се на функцији  $z$  изврши линеарна трансформација

$$z = -\frac{1}{A} y_1 - \frac{1}{2} \left( \frac{A'}{A^2} + \frac{B}{A} \right), \quad (41)$$

добија поново канонички облик

$$\frac{dy_1}{dx} + y_1^2 = \Phi_1(x), \quad (42)$$

где је

$$\begin{aligned} \Phi_1(x) = & \frac{(T\Phi - QR + QT' - R')(T\Phi - QR - Q'T)}{(QT - R)^2} \quad (43) \\ & - \frac{(\Phi - Q' - Q^2)(T^2\Phi - R^2 + RT' - R'T)}{(QT - R)^2} \\ & + \frac{Q'T + Q'T' - (T\Phi)' + (QR)'}{QT - R} \\ & + \frac{T\Phi - QR - Q'T}{QT - R} \cdot \frac{(\Phi - Q' - Q^2)'}{\Phi - Q' - Q^2} \\ & + \frac{3}{4} \left[ \frac{(\Phi - Q' - Q^2)'}{\Phi - Q' - Q^2} \right]^2 \\ & - \frac{1}{2} \frac{(\Phi - Q' - Q^2)''}{\Phi - Q' - Q^2}. \end{aligned}$$

10. Потражимо услов да би једначина (36) остала *инваријантна* када се на функцији  $u$  изврши билинеарна трансформација (38), у којој је  $z$  дефинисано формулом (41), где су коефицијенти

$$A(x), \quad B(x)$$

дати формулама (40).

Тражени услов јесте једначина (43) у којој још место  $\Phi_1(x)$  треба ставити  $\Phi(x)$ .

Из једначине (43), где је стављено

$$\Phi_1 = \Phi,$$

после извршења простих али приметних трансформација<sup>1)</sup> добија се једначина доста једноставног облика

$$\begin{aligned} & Q(\Phi - Q'') - 2Q'(\Phi - Q') \quad (44) \\ & + \frac{3}{4} \frac{(\Phi - Q' - Q^2)^2}{\Phi - Q' - Q^2} \\ & - \frac{1}{2} (\Phi - Q' - Q^2)'' = 0. \end{aligned}$$

Као што се види, функције  $R$  и  $T$  уопште се не појављују у једначини (44). Стога неће бити умањена генералност резултата коме се тежи, ако се стави

$$1^\circ \quad R=0, \quad T=1, \quad Q \neq 0;$$

или

$$2^\circ \quad R=1, \quad T=0.$$

У обадва случаја задовољен је услов

$$QT - R \neq 0$$

под којим су изведене претходне трансформације.

Први од наведених случајева већ смо имали у првој глави ове расправе. Други случај допушта и могућност

$$Q=0.$$

II: Ако се, као у претходној глави, стави

$$\Phi - Q' - Q^2 = t,$$

<sup>1)</sup> Коефицијенти уз  $R'$  и  $T'$  идентички се анулирају. Коефицијент уз  $T^2$  је

$$\frac{Q^2}{\Delta} [Q(\Phi' - Q'') - 2Q'(\Phi - Q')],$$

где је

$$\Delta = (QT - R)^2 (\Phi - Q' - Q^2).$$

Коефицијент уз  $RT$  јесте израз:

$$\frac{-2Q}{\Delta} [Q(\Phi' - Q'') - 2Q'(\Phi - Q')].$$

Коефицијент уз  $R^2$  је облика

$$\frac{1}{\Delta} [Q(\Phi' - Q'') - 2Q'(\Phi - Q')].$$

Тако једначина (43), праћена условом

$$\Phi_1 = \Phi,$$



диференцијална једначина (44) постаје

$$2Q' - \frac{3}{4} \left( \frac{t'}{t} \right)^2 + \frac{1}{2} \frac{t''}{t} - Q \frac{t'}{t} = 0,$$

а та једначина идентична је једначини (18).

Уосталом, једначини (16) може се дати облик (44) под претпоставком да је

$$Q \neq 0.$$

У једначини (16) извршимо ову трансформацију:

Израз

$$\frac{Q'' - \Phi'}{Q} + \frac{\Phi - Q'}{Q} \frac{(\Phi - Q' - Q^2)'}{\Phi - Q' - Q^2}$$

постаје

$$\frac{-2QQ'(\Phi - Q') - Q^2(Q'' - \Phi')}{Q(\Phi - Q' - Q^2)}.$$

Ако је  $Q \neq 0$ , има се:

$$\begin{aligned} & \frac{Q'' - \Phi'}{Q} + \frac{\Phi - Q'}{Q} \frac{(\Phi - Q' - Q^2)'}{\Phi - Q' - Q^2} \\ & \equiv \frac{Q(\Phi' - Q'') - 2Q(\Phi - Q')}{\Phi - Q' - Q^2}. \end{aligned} \quad (45)$$

Релација (44) може се написати на следећи начин:

$$\begin{aligned} & \frac{Q(\Phi' - Q'') - 2Q'(\Phi - Q')}{\Phi - Q' - Q^2} + \frac{3}{4} \frac{(\Phi - Q' - Q^2)'^2}{(\Phi - Q' - Q^2)^2} \\ & - \frac{1}{2} \frac{(\Phi - Q' - Q^2)''}{\Phi - Q' - Q^2} = 0. \end{aligned} \quad (46)$$

узима облик

$$\begin{aligned} & \frac{1}{\Lambda} [Q(\Phi' - Q'') - 2Q'(\Phi - Q')] (QT - R)^2 \\ & + \frac{3}{4} \frac{(\Phi - Q' - Q^2)'^2}{(\Phi - Q' - Q^2)^2} \\ & - \frac{1}{2} \frac{(\Phi - Q' - Q^2)''}{\Phi - Q' - Q^2} = 0. \end{aligned}$$

Пошто је

$$QT - R \neq 0,$$

последња једначина се своди на (44).

Ако се узме у обзир идентитет (45), закључује се да су услови (16) и (44) односио (46) еквивалентни ако је  $Q \neq 0$ .

У случају ако је  $Q = 0$ , тада расматрања у првој глави не важе. Услов (44) за  $Q = 0$ , постаје

$$2\Phi\Phi'' - 3\Phi'^2 = 0,$$

а то је случај који је проучавао М. Куренски<sup>1)</sup>; на томе случају нећемо се задржавати.

12. У једној новој расправи проуч. ћемо, на општији начин, питање о инваријантности Ріссати-еве једначине

$$\frac{dy}{dx} = A(x)y^2 + B(x)y + C(x)$$

за трансформацију облика

$$y = \frac{Q(x)z + R(x)}{S(x)z + T(x)}$$

$$(QT - RS \neq 0)$$

и показаћемо исто тако да се проблем из ове расправе може довести у везу са појмом *групе трансформација* и са општом теоријом инваријаната диференцијалних једначина.

Д. С. МИТРИНОВИЧ

### ОБ ОДНОМ КЛАССЕ УРАВНЕНИЙ РИККАТИ, ПРЕОБРАЗУЕМЫХ В САМИХ СЕБЯ

(Вывод)

В этой статье, между прочим, доказываем следующую теорему:  
Уравнение Риккати

$$(R) \quad \frac{dy}{dx} + y^2 = \frac{3}{4} \left( \frac{\theta'}{\theta} \right)^2 - \frac{1}{2} \frac{\theta'''}{\theta'} + \alpha \left( \frac{\theta'}{\theta} \right)^2$$

$$(\alpha = \text{const} \neq 0)$$

<sup>1)</sup> М. Kourensky, *Sur l'équation de Riccati (Rendiconti della R. Accademia dei Lincei, Classe di Scienze fisiche, matematiche e naturali, serie sesta, vol. 9, 1929, p. 956—957).*

преображается в само себя подстановкой функции

$$y = -\frac{1}{2} \frac{\theta''}{\theta'} + \alpha \left( \frac{\theta'}{\theta} \right)^2 \frac{1}{y_1 + \frac{1}{2} \frac{\theta''}{\theta'} - \frac{\theta'}{\theta}},$$

где  $\theta(x)$  произвольная функция от  $x$  [ $\theta(x) \neq \text{const}$ ], непрерывная и имеющая три первые производные.

Общее решение уравнения (R) дано реляцией  $\left( \alpha \neq -\frac{1}{4} \right)$

$$\frac{y + \frac{1}{2} \frac{\theta''}{\theta'} - \omega_1 \frac{\theta'}{\theta}}{y + \frac{1}{2} \frac{\theta''}{\theta'} - \omega_2 \frac{\theta'}{\theta}} = M \theta^{\omega_2 - \omega_1}$$

где:

$M$  = произвольное постоянное,

$\omega_1, \omega_2$  = корни уравнения

$$\omega^2 - \omega - \alpha = 0.$$

D. S. MITRINOVITCH

## SUR UNE CLASSE D'ÉQUATIONS DE RICCATI INVARIANTES RELATIVEMENT À UN CHANGEMENT DE FONCTION

(Résumé)

1. On considère l'équation différentielle de Riccati sous la forme canonique

$$\frac{dy}{dx} + y^2 = \Phi(x), \quad (1)$$

et l'on effectue sur la fonction inconnue  $y$  la substitution bilinéaire<sup>1)</sup>

$$y = Q + \frac{2(\Phi - Q' - Q^2)^2}{2(\Phi - Q' - Q^2)(y_1 + Q) + (\Phi - Q' - Q^2)}, \quad (2)$$

où<sup>2)</sup>:

1<sup>o</sup>  $Q$  [ $Q \neq 0$ ,  $Q$  n'est pas une solution de l'équation (1)] signifie une fonction arbitraire de  $x$ , continue et dérivable;

2<sup>o</sup>  $y_1$  est une nouvelle fonction inconnue.

L'équation de Riccati (1) se transforme alors en

$$\frac{dy_1}{dx} + y_1^2 = \Phi_1(x), \quad (3)$$

1) Voir:

D. S. Mitrinovitch, *Quelques propositions relatives à l'équation différentielle de Riccati* (*Bulletin de l'Académie serbe des sciences*, série A, t. 6. 1939, p. 132-135).

2) Dans cette étude, les accents marquent des dérivées prises par rapport à la variable  $x$ .

avec

$$\begin{aligned} \Phi_1(x) = & \Phi + \frac{Q'' - \Phi'}{Q} \\ & + \frac{3(\Phi - Q' - Q^2)'}{4(\Phi - Q' - Q^2)^2} \\ & - \frac{1(\Phi - Q' - Q^2)''}{2(\Phi - Q' - Q^2)} \\ & + \frac{\Phi - Q'}{Q} \frac{(\Phi - Q' - Q^2)'}{\Phi - Q' - Q^2}. \end{aligned} \quad (4)$$

De la relation (2) il s'ensuit que

$$\begin{aligned} y_1 = & \frac{(\Phi - Q' - Q^2)y}{Q(y - Q)} \\ & + \frac{QQ'' - Q\Phi' + 2Q^2\Phi - 2Q'^2 + 4Q'\Phi - 2\Phi^2}{2Q(\Phi - Q' - Q^2)}. \end{aligned} \quad (5)$$

La relation (2), c'est-à-dire la relation (5), relie les intégrales

$$y(x) \text{ et } y_1(x)$$

des équations de Riccati respectives (1) et (3), données sous la forme canonique.

La transformation (5) a donc pour effet de conserver la forme de l'équation (1): en fait, il existe des transformations changeant des formes déjà canoniques en d'autres formes canoniques.

II. On propose le problème de déterminer des équations de Riccati se transformant en elles-mêmes par le changement de fonction (5). En d'autres termes, on cherche des équations de Riccati qui restent invariantes relativement à la transformation (5).

Si l'on compare l'équation (1) avec (3), on fournit la relation

$$\Phi(x) = \Phi_1(x) \quad (6)$$

comme l'équation du problème proposé.

La condition (6) étant satisfaite, il s'ensuit que

$$y_1 = y. \quad (7)$$

La relation (6), d'après (4), prend la forme

$$\begin{aligned} \frac{Q'' - \Phi'}{Q} + \frac{3(\Phi - Q' - Q^2)'}{4(\Phi - Q' - Q^2)^2} \\ - \frac{1(\Phi - Q' - Q^2)''}{2(\Phi - Q' - Q^2)} + \frac{\Phi - Q'}{Q} \frac{(\Phi - Q' - Q^2)'}{\Phi - Q' - Q^2} = 0. \end{aligned} \quad (8)$$

L'équation (8) rentre dans le type d'équations de la forme

$$F(\Phi, \Phi', \Phi'', Q, Q', Q'', Q''') = 0,$$

donc c'est une équation différentielle indéterminée à deux fonctions inconnues  $\Phi$  et  $Q$ , mais dans laquelle ne figure pas explicitement la variable indépendante  $x$ .

On peut proposer ces deux questions:

1<sup>o</sup> On donne la fonction  $Q(x)$  qui sera nommée: *fonction caractéristique* associée à l'équation de Riccati (1); il faut trouver la fonction  $\Phi(x)$ , définie par l'équation (8), qui est en  $\Phi$  du second ordre;

2<sup>o</sup> On donne la fonction  $\Phi(x)$ ; il faut trouver la fonction caractéristique  $Q(x)$ , définie à l'aide de l'équation (8) qui est en  $Q$  du troisième ordre.<sup>1)</sup>

III. Pour résoudre la première question, posons

$$\Phi - Q' - Q^2 = t \quad (9)$$

dans (8); on obtient

$$2Q' - \frac{3}{4} \left( \frac{t'}{t} \right)^2 + \frac{1}{2} \frac{t''}{t} - Q \frac{t'}{t} = 0. \quad (10)$$

Par la nouvelle substitution

$$t = e^{\int \eta dx} \quad (11)$$

( $\eta$  = une nouvelle fonction),

l'équation (10) se transforme en

$$\frac{d\eta}{dx} - \frac{1}{2} \eta^2 - 2Q\eta + 4Q' = 0. \quad (12)$$

En analysant l'équation (12), on constate le fait important que la dernière équation admet comme intégrale particulière la fonction

$$\eta_1 = -4Q.$$

La solution générale de l'équation de Riccati (12) est:

$$\eta = -4Q + \frac{2e^{-2\int Q dx}}{K - \int \exp(-2\int Q dx) dx}, \quad (13)$$

où  $K$  désigne une constante d'intégration.

Si l'on effectue les calculs exigeant les formules (11) et (9), on fournit

$$\Phi(x) = Q' + Q^2 + \frac{K_1 e^{-4\int Q dx}}{\left[ K - \int \exp(-2\int Q dx) dx \right]^2} \quad (14)$$

$K_1$  étant une nouvelle constante arbitraire.

En profitant de la forme arbitraire de la fonction  $Q(x)$ , on peut faire disparaître dans la relation (14) le signe de quadrature, en laissant,

<sup>1)</sup> Dans ce résumé, on se contente de traiter la première question. Dans la même étude, écrite en serbe, on indique quelques remarques sur la seconde question.

toutefois, toute la généralité à la fonction  $Q(x)$ . Pour effectuer ceci, posons tout d'abord

$$Q = \frac{\lambda'}{\lambda},$$

$\lambda \neq 0$  étant une fonction arbitraire de  $x$ .

La fonction  $\Phi(x)$ , définie par (14), prend alors la forme

$$\Phi(x) = \frac{\lambda''}{\lambda} + \frac{K_1}{\lambda^4 \left( K - \int \lambda^{-2} dx \right)^2} \quad (15)$$

Si l'on introduit une nouvelle fonction arbitraire  $\mu(x)$ , à l'aide de la relation

$$\frac{1}{\lambda^2} = \mu',$$

la fonction  $\Phi$  obtient la forme

$$\Phi(x) = \frac{3}{4} \left( \frac{\mu''}{\mu'} \right)^2 - \frac{1}{2} \frac{\mu'''}{\mu'} + \frac{K_1 \mu'^2}{(K - \mu)^2}. \quad (16)$$

Si l'on pose enfin

$$K - \mu = \theta(x), \quad K_1 = \alpha, \quad \alpha = \text{const} \neq 0,$$

la fonction  $\Phi$ , en vertu de (16), prend la forme définitive:

$$\Phi(x) = \frac{3}{4} \left( \frac{\theta'}{\theta} \right)^2 - \frac{1}{2} \frac{\theta'''}{\theta'} + \alpha \left( \frac{\theta'}{\theta} \right)^2.$$

Les faits mentionnés plus haut donnent la possibilité d'énoncer le résultat suivant qui est la réponse à la première des questions proposées précédemment:

**Proposition.** *L'équation de Riccati*

$$\frac{dy}{dx} + y^2 = \frac{3}{4} \left( \frac{\theta''}{\theta'} \right)^2 - \frac{1}{2} \frac{\theta'''}{\theta'} + \alpha \left( \frac{\theta'}{\theta} \right)^2 \quad (17)$$

$$(\alpha = \text{Const} \neq 0)$$

se transforme en elle-même par le changement de fonction

$$y = -\frac{1}{2} \frac{\theta''}{\theta'} + \alpha \left( \frac{\theta'}{\theta} \right)^2 \frac{1}{y_1 + \frac{1}{2} \frac{\theta''}{\theta'} - \frac{\theta'}{\theta}},$$

où  $\theta(x) \neq \text{const}$  désigne une fonction arbitraire de  $x$ , continue et possédant les trois premières dérivées.

La solution générale de l'équation (17), dans le cas où  $\alpha \neq -\frac{1}{4}$ , est

$$\frac{y + \frac{1}{2} \frac{\theta''}{\theta'} - \omega_1 \frac{\theta'}{\theta}}{y + \frac{1}{2} \frac{\theta''}{\theta'} - \omega_2 \frac{\theta'}{\theta}} = M \theta^{\omega_2 - \omega_1}$$

avec

$M =$  constante d'intégration;

$\omega_1, \omega_2 =$  les racines de l'équation

$$\omega^2 - \omega - \alpha = 0.$$

IV. En proposant de résoudre le même problème pour l'équation (1), en partant de la transformation bilinéaire plus générale que (2), on trouve les résultats identiques à ceux déjà fournis dans cette étude.