

Права руху маятника

(на основі теорії функцій еліптичних)

написав

КЛІМ ГЛІБОВИЦЬКИЙ.



1. Возьмім точку матеріяльну о масі $m = 1$, що є завішена на нитці о сталій довготі l . Наколи нитку виведемо з положення прямовісного і надамо сей точці якусь скорість, так що ту точку вихилимо з площині прямовісної, що переходить через нитку, — тоді ся точка матеріяльна мусить оставати на поверхні кулі о лучу l , якої середоточкою є неподвижний конець нитки.

Наколи позему площину, що переходить через неподвижний конець нитки, уважати мемо за пл. (xy) , сей неподвижний конець за початок сорядних, а прям звернений на долину за вісь z , то дістанемо на складові сили:

$$X = 0, \quad Y = 0, \quad Z = 2g,$$

при чим прискорене земне приймаємо за $2g$. А так як точка остає на поверхні:

$$F(xyz) = x^2 + y^2 + z^2 - l^2 = 0 \quad 1)$$

то дістанемо слідуючі рівняння руху після засади d'Alembert-a:¹⁾

$$\left. \begin{aligned} \frac{d^2x}{dt^2} &= 2\lambda x \\ \frac{d^2y}{dt^2} &= 2\lambda y \\ \frac{d^2z}{dt^2} &= 2\lambda z + 2g \end{aligned} \right\} \quad 2)$$

¹⁾ Пор. н. пр. Fabian: Zarys mechaniki analitycznej, ст. 78.

Збірник сокирів мат.-природ.-фіз. III.

де:

$$\lambda = \frac{N}{\omega},$$

N опір, який ставляє поверхня, а:

$$\omega = \left[\left(\frac{\partial F}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial F}{\partial y} \right)^2 + \left(\frac{\partial F}{\partial z} \right)^2 \right]^{\frac{1}{2}}$$

Два перші рівняння дадуть по з'інтегрованню:

$$x \frac{dy}{dt} - y \frac{dx}{dt} = k. \quad 3)$$

Наколи на площині (xy) введемо сорядні бігунові:

$$x = r \cos \varphi$$

$$y = r \sin \varphi$$

отже:

$$\frac{dx}{dt} = -r \sin \varphi \frac{d\varphi}{dt},$$

$$\frac{dy}{dt} = r \cos \varphi \frac{d\varphi}{dt}$$

одержимо місто 3):

$$r^2 \frac{d\varphi}{dt} = k \quad 4)$$

$\frac{d\varphi}{dt}$ є скорість кутова в часі t , а:

$$r^2 = x^2 + y^2, \quad r^2 + z^2 = l^2, \\ dx^2 + dy^2 = dr^2 + r^2 d\varphi^2. \quad 4').$$

Наколи рівняння 2) помножимо по черзі через $2 \frac{dx}{dt}, 2 \frac{dy}{dt}$
 $2 \frac{dz}{dt}$ та додамо, дістанемо реляцію:

$$\frac{dx d^2x + dy d^2y + dz d^2z}{dt^2} = 2g dz + 2\lambda(xdx + ydy + zdz) \quad 5),$$

а що після 1)

$$xdx + ydy + zdz = 0,$$

а:

$$\frac{dx d^2x + dy d^2y + dz d^2z}{dt^2} + \frac{1}{2} \frac{d(dx^2 + dy^2 + dz^2)}{dt^2} = \\ = \frac{1}{2} d \left[\left(\frac{dx}{dt} \right)^2 + \left(\frac{dy}{dt} \right)^2 + \left(\frac{dz}{dt} \right)^2 \right] = \frac{1}{2} d(v^2),$$

проте рівнянє 5) перейде на:

$$d(v^2) = 4g dz,$$

отже:

$$v^2 = 4gz + h. \quad 6)$$

Сталу інтегровання h найдемо, коли заложимо, що на початку часу до $t=t_0$ належать вартисти $v=v_0$, $z=z_0$; тоді:

$$h = v_0^2 - 4gz_0.$$

Тоді рівнане 6) з огляду на рівнання 4') можна написати:

$$\frac{dr^2 + r^2 d\varphi^2 + dz^2}{dt^2} = 4gz + h, \quad 7)$$

а так як з рівнання $r^2 + z^2 = l^2$ через ріжничковане вийде:

$$r dr + z dz = 0, \quad \text{або:}$$

$$dr^2 = \frac{z^2 dz^2}{r^2} = \frac{z^2}{l^2 - z^2} dz^2$$

та що з 4):

$$r \left(r \frac{d\varphi}{dt} \right) = k \quad \text{або:}$$

$$r^2 \frac{d\varphi^2}{dt^2} = \frac{k^2}{r^2} \quad 8)$$

то рівнане 7) дастъ:

$$l^2 \frac{dz^2}{dt^2} = (4gz + h)(l^2 - z^2) - k^2$$

або:

$$\left(\frac{dz}{dt} \right)^2 = (4gz + h) \left(1 - \frac{z^2}{l^2} \right) - \frac{k^2}{l^2} = R(z) \quad 9)$$

2. Рівнане $R(z) = 0$ є третього степеня; розслідім проте єго корені.

Для $z = -\infty$ перейде $R(z)$ в $+\infty$, для $z = -l$ перейде воно в $-k^2$, рівнане $R(z) = 0$ має проте один корінь, чисельно більший як 1; корень сей най буде $-\gamma$; но таке z не є для нас придатне.

Наколискорість початкова v_0 заключає кут α з прямом полу-денника, в якім остав нитка на початку часу, то $v_0 \cos \alpha$ є початкова скорість в площі рівнобіжника т. є. початкова вартисть до-бутка $r \frac{d\varphi}{dt}$; отже після 8)

$$v_0 \cos \alpha = \frac{k}{r_0}, \quad \text{або:}$$

$$k = r_0 v_0 \cos \alpha.$$

4

Наколи вставимо в 9) вартости за k та h , одержимо:

$$4gz^3 + (v_0^2 - 4gz_0)z^2 - 4gl^2z + r_0^2v_0^2\cos^2\alpha - (v_0^2 - 4gz_0)l^2 = 0.$$

Для $z = z_0$ переходить ліва сторона цього рівняння на:

$$v_0^2(z_0^2 + r_0^2 \cos^2\alpha - l^2) = -v_0^2 r_0^2 \sin^2\alpha,$$

а для $z = \pm l$ на:

$$r_0^2 v_0^2 \cos^2\alpha.$$

Рівнянє се має проте один корінь між $-l$ а z_0 , а другий між z_0 та $+l$. В проміжці $(-l, +l)$ маємо проте два корені α і β ; найжеж $\alpha > \beta$.

Наколи так, то:

$$R(z) = -\frac{4g}{l^2} (z - \alpha)(z - \beta)(z + \gamma).$$

3. Не будемо ту розбирати случаю, коли оба корені $\alpha = \beta = z_0$, т. є. коли нитка описує поверхню стіжка оборотового, так як сей случай мож розібрати без помочі функцій еліптичних, а передемо до случаю загального, де всі корені рівняння $R(z)$ є між собою різні.

З рівняння:

$$\left(\frac{dz}{dt}\right)^2 = R(z) = -\frac{4g}{l^2} (z - \alpha)(z - \beta)(z + \gamma)$$

маємо:

$$\frac{dz}{dt} = \frac{2i\sqrt{g}}{l} \sqrt{(z - \alpha)(z - \beta)(z + \gamma)} \quad (10)$$

Корені α, β, γ є усій перворядні:

$$\alpha > \beta \geq 0, \quad -\gamma < 0, \quad \gamma > l.$$

Наколи найнижче положене маятника приймемо за початкове, то зі зростом t буде маліло z , отже $\frac{dz}{dt}$ є від'ємне. А що відношене $\frac{dz}{dt}$ не може бути мниме, проте під коренем в 10) є певно величина від'ємна.

Положім:

$$w = \frac{z - z}{\alpha - \beta} \quad (11)$$

$$\frac{dw}{dt} = -\frac{dz}{dt} \frac{1}{\alpha - \beta}, \quad \text{або:}$$

$$\frac{dw}{dt} = -\frac{1}{\alpha - \beta} \frac{2i\sqrt{g}}{l} \sqrt{(z - \alpha)(z - \beta)(z + \gamma)} \quad (12)$$

А що з 11): $z = \alpha - (\alpha - \beta) w$, то:

$$\left. \begin{aligned} z - \alpha &= -(\alpha - \beta) w \\ z - \beta &= (\alpha - \beta) (1 - w) \end{aligned} \right\} \quad (13)$$

$$z + \gamma = \alpha + \gamma - (\alpha - \beta) w = \alpha + \gamma \left(1 - \frac{\alpha - \beta}{\alpha + \gamma} w \right).$$

Після заложення про $\alpha, \beta, \gamma \in \frac{\alpha - \beta}{\alpha + \gamma}$ все додатне, < 1 , проте можна положити:

$$\frac{\alpha - \beta}{\alpha + \gamma} = k^2 \text{ (модул функ. еліпт.).}$$

Отже:

$$\frac{dw}{dt} = - \frac{2i\sqrt{g}}{1} \frac{1}{\alpha - \beta} \sqrt{-(\alpha - \beta)w(\alpha - \beta)(1 - w)(\alpha + \gamma)(1 - k^2w)}$$

$$\frac{dw}{dt} = \frac{2\sqrt{g}}{1} \sqrt{\alpha + \gamma} \sqrt{w(1 - w)(1 - k^2w)}.$$

Положім $w = u^2$, $\frac{dw}{dt} = 2u \frac{du}{dt}$, отже:

$$2u \frac{du}{dt} = \frac{2\sqrt{g}}{1} \sqrt{\alpha + \gamma} \sqrt{(1 - u^2)(1 - k^2u^2)u^2},$$

а з відсі:

$$\frac{du}{d \left(t \frac{\sqrt{g} \sqrt{\alpha + \gamma}}{1} \right)} = \sqrt{1 - u^2} \sqrt{1 - k^2u^2}. \quad (14)$$

Щоб знайти інтеграл цього рівняння, возьмім під увагу рівняння ріжничкове:¹⁾

$$\left(\frac{d\xi_{o\lambda}}{du} \right)^2 = [1 - (e_\mu - e_\lambda) \xi_{o\lambda}] [1 - (e_\nu - e_\lambda) \xi_{o\lambda}].$$

Коли положимо: $\lambda = 3, \mu = 1, \nu = 2, \sqrt{e_1 - e_3} \xi_{o\lambda} = x'$, а звідси:

$$\frac{d\xi_{o\lambda}}{du} = \frac{\frac{dx'}{du}}{\sqrt{e_1 - e_3}} = \frac{dx'}{d(\sqrt{e_1 - e_3} u)},$$

то одержимо:

$$\frac{dx'}{d(\sqrt{e_1 - e_3} u)} = \sqrt{1 - x'^2} \sqrt{\frac{1 - k^2x'^2}{1 - k^2x'^2}} \quad (15)$$

¹⁾ Prof. Schwarz; Formeln u. Lehrsätze z. Gebr. der ellipt. Funct. стр. 29.

Є се рівнане тотожне з 14), а так як його інтеграл є:

$$\mathbf{x}' = \sqrt{e_1 - e_3} \xi \omega = \sqrt{e_1 - e_3} \frac{\sigma}{\sigma_3} (u), \quad ^1)$$

то інтегралом рівнання 14) буде — наколи числимо час від t_0 —

$$u = \frac{\sqrt{g} \sqrt{\alpha + \gamma}}{1} \frac{\sigma}{\sigma_3} (t - t_0),$$

a:

$$w = \left\{ \frac{\sqrt{g} \sqrt{\alpha + \gamma}}{1} \frac{\sigma}{\sigma_3} (t - t_0) \right\}^2$$

А так, як:

$$z = \alpha - (\alpha - \beta) \dot{w}, \quad \text{то:}$$

$$z = \alpha - (\alpha - \beta) \left[\frac{\sqrt{g} \sqrt{\alpha + \gamma}}{1} \frac{\sigma}{\sigma_3} (t - t_0) \right]^2. \quad 16)$$

Маємо проте представлене через z піднесене маєтника в фазі $(t - t_0)$.

З огляду, що з форми:²⁾

$$\sigma(u) = u \Pi \left(1 - \frac{u}{w} \right) e^{\frac{u}{w} + \frac{1}{2} \frac{u^2}{w^2}}$$

слідує свійство:³⁾

$$\sigma(u | \omega, \omega') = m \sigma \left(\frac{u}{m} \mid \frac{\omega}{m}, \frac{\omega'}{m'} \right),$$

одержимо:

$$z = \alpha - (\alpha - \beta) \left\{ \frac{\sigma}{\sigma_3} \left(\frac{\sqrt{g} \sqrt{\alpha + \gamma}}{1} (t - t_0), \frac{\omega \sqrt{g} \sqrt{\alpha + \gamma}}{1}, \frac{\omega' \sqrt{g} \sqrt{\alpha + \gamma}}{1} \right) \right\}^2 \quad 16')$$

Для $t = t_0$ $z = \alpha$.

Найближча хвиля, коли знов $z = \alpha$, буде:

$$(t' - t_0) \frac{\sqrt{g} \sqrt{\alpha + \gamma}}{1} = 2 \omega' \frac{\sqrt{g} \sqrt{\alpha + \gamma}}{1},$$

а так, як:⁴⁾

$$\omega' = \frac{K}{\sqrt{e_1 - e_3}},$$

а у нас:

$$\sqrt{e_1 - e_3} = \frac{\sqrt{g} \sqrt{\alpha + \gamma}}{1}$$

¹⁾ Schwarz: loc. cit. ст. 29.

²⁾ Пор. прим. Schwarz loc. cit. ст. 5.

³⁾ Schwarz ibidem ст. 6.

⁴⁾ Schwarz ibidem ст. 32.

то маятник вернє до первісного положення α в часі:

$$T = \frac{1}{\sqrt{g} \sqrt{\alpha + \gamma}} \cdot 2K,$$

де T значить час, якого треба, щоби маятник вернув з положення найнижшого наповорот до того ж найвищого положення, отже час потрібний до одного повного колебання.

4. Розслідім тепер, де найде ся маятник по половині того часу.

$$\begin{aligned} \frac{\sigma}{\sigma_3} \left(\frac{1}{\sqrt{g} \sqrt{\alpha + \gamma}} K \right) &= \frac{\sigma}{\sigma_3} \left(\frac{1}{\sqrt{g} \sqrt{\alpha + \gamma}} \sqrt{e_1 - e_3} \omega' \right) = \\ &= \sqrt{e_1 - e_3} \frac{\sigma}{\sigma_3} \left(\frac{1}{\sqrt{g} \sqrt{\alpha + \gamma}} \omega' \right). \end{aligned}$$

Вираз в скобках є періодою, що належить до функції $\frac{\sigma}{\sigma_3}$ в формі 16), а так як:

$$\begin{aligned} \frac{\sigma}{\sigma_3} (\omega') &= \sqrt{e_1 - e_3}^1, \quad \text{то :} \\ \frac{\sigma}{\sigma_3} \left(\frac{1}{\sqrt{g} \sqrt{\alpha + \gamma}} K \right) &= 1, \end{aligned}$$

а з відсі:

$$z = \beta.$$

Отже для :

$$T = \frac{1}{\sqrt{g} \sqrt{\alpha + \gamma}} \cdot 4K$$

дістанемо знов $z = \alpha$,

а для :

$$T = \frac{1}{\sqrt{g} \sqrt{\alpha + \gamma}} \cdot 3K$$

дістанемо $z = \beta$;

сим робом маятник буде переходити по черзі через найвище та найнижче положення.

5. На основі рівняння 16') знаємо уже вартість z в часі t . Щоби однак знати положення маятника, треба ще знати вартисти x та y в даній хвилі.

¹⁾ Schwarz ibidem стор. 33.

Наколи ужисмо нового аргументу, означеного через рівнане:

$$\frac{yt}{xt} = \operatorname{tg}\varphi,$$

де xt та yt є вартості сорядних x та y в часі t , дістанемо положене маятника в кождій хвилі при помочи z та φ .

Щоб найти φ , возьмім:

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} (\log(x+yi)) &= \frac{\frac{dx}{dt} + i \frac{dy}{dt}}{x+yi} = \frac{\left(\frac{dx}{dt} + i \frac{dy}{dt}\right)(x-yi)}{x^2+y^2} = \\ &= \frac{\left(x \frac{dx}{dt} + y \frac{dy}{dt}\right) + i \left(x \frac{dy}{dt} - y \frac{dx}{dt}\right)}{x^2+y^2}. \end{aligned}$$

А що після рівн. 1) $x^2 + y^2 = l^2 - z^2$

5) $x \frac{dy}{dt} - y \frac{dx}{dt} = k$

3) $x \frac{dx}{dt} + y \frac{dy}{dt} = -z \frac{dz}{dt},$

то:

$$\frac{d \log(x-yi)}{dt} = \frac{-z \frac{dz}{dt} + ik}{l^2-z^2},$$

а так само:

$$\frac{d \log(x-yi)}{dt} = \frac{-z \frac{dz}{dt} - ik}{l^2-z^2},$$

а з віден:

$$\frac{d}{dt} \log \frac{x+yi}{x-yi} = \frac{2ik}{l^2-z^2}$$

Наколи положимо:

$x+yi = r e^{i\varphi}$, отже:

$x-yi = r e^{-i\varphi}$,

де r є мет (проекція) нитки на площину (xy) , одержимо:

$$\log \frac{x+yi}{x-yi} = 2\varphi i,$$

отже:

$$\frac{d\varphi}{dt} = \frac{k}{l^2-z^2} = -\frac{k}{2l} \left(\frac{1}{z-1} - \frac{1}{z+l} \right),$$

Знаємо, що $\sigma(u)$ має за місця зерові першого ряду $u=0$ та місця, які з ним контрують; ті самі місця є місцями безконечностими першого ряду для $\frac{\sigma'(u)}{\sigma(u)}$; з тої причини функцій:

$$\psi_1(u) = \frac{\sigma'(u-u_1)}{\sigma(u-u_1)} - \frac{\sigma'(u+u_1)}{\sigma(u+u_1)}$$

$$\psi_2(u) = \frac{\sigma'(u-u_2)}{\sigma(u-u_2)} - \frac{\sigma'(u+u_2)}{\sigma(u+u_2)},$$

що — як се сейчас видно — є двошперіодичні, ріжнити ся муть від ρ_1 , евентуально від ρ_2 о сталі величини.

Рівнянє 18) перейде на:

$$d\varphi = -A \left(\frac{d}{du} \log \frac{\sigma(u-u_1)}{\sigma(u+u_1)} + \frac{d}{du} \log \frac{\sigma(u-u_2)}{\sigma(u+u_2)} + C' \right) du;$$

з відені:

$$\varphi = -A \log \frac{\sigma(u-u_1) \sigma(u-u_2)}{\sigma(u+u_1) \sigma(u+u_2)} + Bu + C,$$

або:

$$\varphi = A \log \frac{\sigma(u+u_1) \sigma(u+u_2)}{\sigma(u-u_1) \sigma(u-u_2)} + Bu + C; \quad (19)$$

A і B є варості, які легко з попередного можна обчислити.

Сталу C найдемо, наколи положимо $t=t_0$, або $u=0$; тоді з 19) $C=\varphi_0$, а з відені:

$$\varphi = A \log \frac{\sigma(u+u_1) \sigma(u+u_2)}{\sigma(u-u_1) \sigma(u-u_2)} \quad (20)$$

В сей спосіб маємо φ представлене в якійнебудь хвилині часу.

Рівняннями на φ та z є рух маятника точно характеризованій.

6. Зміна z — як се сказано — переходить по черзі через maximum та minimum своєї варости в проміжках часу $\frac{\sqrt{g}}{1} \sqrt{\alpha+\gamma}$ к.

Зміні аргументу $\frac{\sqrt{g} \sqrt{\alpha+\gamma}}{1}$ та K відповідає зміна аргументу t та ω' , але з огляду на форму:¹⁾

$$\omega' \sqrt{e_1 - e_3} = K = \int_0^1 \frac{d\xi_{12}}{\sqrt{1 - \xi_{12}^2} \sqrt{1 - k^2 \xi_{12}^2}}$$

а що²⁾:

$$\sigma(u + \omega') = e^{\eta_1 u} \sigma(\omega') \sigma_1(u),$$

проте наколи положимо в 20) за $u=0$ та $u=0+\omega'$, дістанемо кут φ належний до $z=\beta$, а іменно:

$$\varphi_1 = A \log \frac{e^{\eta_1 u} \sigma_1(u_1)}{e^{-\eta_1 u} \sigma_1(-u_1)} \cdot \frac{e^{\eta_1 u_2} \sigma_1(u_2)}{e^{-\eta_1 u_2} \sigma_1(-u_2)} + B \omega' + \varphi_0,$$

а з відсі:

$$\varphi_1 = A 2 \eta_1 (u_1 + u_2) + B \omega' + \varphi_0.$$

Величина кута від найнижшої до найвищої фази є проте:

$$\varphi_1 - \varphi_0 = 2 A \eta_1 (u_1 + u_2) + B \omega'.$$

Наколи за $u=0$ положимо $u=0+2\omega'$, т. є. возьмемо хвилю, коли $z=z$, а що:

$$\sigma(u+2\omega') = -e^{2\eta_1(u+\omega')} \sigma(u),$$

то:

$$\varphi_2 = A \log \frac{-e^{2\eta_1(u+\omega')} \sigma(u_1)}{-e^{2\eta_1(-u_1+\omega')} \sigma(-u_1)} \cdot \frac{-e^{2\eta_1(u_2+\omega')} \sigma(u_2)}{-e^{2\eta_1(-u_2+\omega')} \sigma(-u_2)} + B \cdot 2\omega' + \varphi_0,$$

$$\varphi_2 = A \cdot 4 \eta_1 (u_1 + u_2) + 2 B \omega' + \varphi_0;$$

а з відсі:

$$\varphi_2 - \varphi_1 = \varphi_1 - \varphi_0 = 2 A \eta_1 (u_1 + u_2) + B \omega'$$

і т. д. дійдем до результату:

$$\varphi_1 - \varphi_0 = \varphi_2 - \varphi_1 = \varphi_3 - \varphi_2 = \dots = \Phi.$$

Кут Φ лишається проте при переході маятника з положення найвищого до найнижшого та на відворот все так само великий.

¹⁾ Schwarz: loc. cit. ст. 31.

²⁾ Schwarz ibidem стор. 26.

7. Зберім вартости на z та φ .

Для $t = 0, T, 2T, 4T$

$z = \alpha, \beta, \alpha, z$

$\varphi = 0, \Phi, 2\Phi, 4\Phi,$

де:

$$T = \frac{\sqrt{g} \sqrt{\alpha + \gamma}}{1} K.$$

Бачимо, що z повторяє ся наворотно в відступах, що відповідають проміжкам часу:

0 $2T, 2T, 4T, 4T, 6T$ і т. д.

та проміжкам кута:

0 $2\Phi, 2\Phi, 4\Phi, 4\Phi, 6\Phi$ і т. д.

Наколи отже Φ стоїть в раціональному відношенню до π , то маятник зачеркнувши дорогу, яка складається з певної скількох частин, що ся повторяють та з собою конічурують, вертає назад до точки, з якої вийшов; но наколи Φ та π не стоять до себе в відношенню раціональному, то маятник не верне до первісного положення.

Кут Φ є все більший, як $\frac{\pi}{2}$.¹⁾

9. Возьмім случай, що:

$$x \frac{dy}{dt} - y \frac{dx}{dt} = 0,$$

то:

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{x}{y} \right) = 0, \quad \text{або:}$$

$$\frac{x}{y} = \text{const.}$$

Послідне рівнане представляє площину, що переходить через вісь z ; тоді куля:

$$x^2 + y^2 + z^2 - l^2 = 0,$$

на якій оставав конець маятника, перейде на коло, а маятник перейде на маятник плоский.

¹⁾ Пор. п. пр. Durège: Traité des fonctions elliptiques ст. 310 et sqts.

Рівнанє 9) перейде тоді на:

$$\left(\frac{dz}{dt}\right)^2 = (4gz + h) \left(1 - \frac{z^2}{l^2}\right).$$

Корені є ту: $z = \pm l$, $z = -\frac{h}{4g}$; який з них відповідає положению α , β , $-\gamma$?

Для $z=0$ є $v_0^2 = h > 0$, а що і $g > 0$, то:

$$\frac{h}{4g} > 0;$$

наколи приймем $\frac{h}{4g} < 1$ та назовем:

$$z = l = \alpha$$

$$z = -\frac{h}{4g} = \beta$$

$$z = -l = -\gamma$$

(бо — як там $\alpha = l$, $\beta \geq 0$, $\alpha > \beta$, $|\beta| > l$, $\gamma = l$), то дістанемо:

$$\frac{\sqrt{g}}{l} \sqrt{\alpha + \gamma} (t - t_0) = \frac{\sqrt{g}}{l} \sqrt{\frac{2l}{1}} (t - t_0) = \sqrt{2g} (t - t_0).$$

$$k^2 = \frac{\alpha - \beta}{\alpha + \gamma} = \frac{l - \beta}{2l}, \quad \text{або:}$$

$$\alpha - \beta = l - \beta = 2k^2l, \quad \text{а з віден:}$$

$$z = l - 2k^2l \frac{\sigma}{\sigma_0} \left(\sqrt{\frac{2g}{l}} (t - t_0) \right),$$

форма, яка зовсім характеризує рух маятника плоского.

Для $t=t_0$ $z=l$, т. є. маятник займає найнижче положене, отже є в рівновазі.

Час колебання є:

$$T = \frac{1}{\sqrt{g}} \sqrt{\frac{l}{\alpha + \gamma}} K,$$

або:

$$T = \sqrt{\frac{l}{2g}} K.$$

Є тут ріжниця між цею формою, а формою

$$T = \pi \sqrt{\frac{1}{g}},$$

яку одержуємо елементарно; ріжниця ся походить з відти, що послідня форма є важна лише для відхилень (відклонів) достаточно малих.

Тернопіль в маю 1898 р.

