

# I.

## ТЕОРІЯ ДВИЖЕНІЯ ТѢЛЪ

БРОСАЕМЫХЪ НА ПОВЕРХНОСТИ ЗЕМНОЙ.

*Тимофея Осиповскаго.*

1. Вообразимъ, что шарообразное тѣло брошено на поверхности земной со скоростью  $v$  подъ угломъ къ горизонту  $\alpha$ . Какъ силы, управляющія его движеніемъ суть, сила тяжести, сопротивленіе воздуха, и тяжесть; и какъ первыя двѣ проспираются всегда по направленію одной прямой линіи, а послѣдняя по направленію прямой же линіи перпендикулярной къ горизонту; плоскость же опредѣляемая сими двумя линіями, по коей оныя силы располагаются, остается всегда одна и таже, то и все движеніе тѣла происходитъ будетъ по сей плоскости.

Назначимъ координаты кривой линіи по сей плоскости тѣломъ описываемой буквами  $x$  и  $y$ , разумѣя подъ  $x$  горизонтальную и подъ  $y$  вертикальную; и назовемъ постоянную силу тяжести  $2g$  и сопротивленіе производимое воздухомъ  $R$ ; то по прошествіи какого либо времени  $t$  отъ того мгновенія, когда тѣло брошено, будетъ

$$\frac{1}{dt} \cdot d. \frac{dx}{ds} = -R \cdot \frac{dx}{ds},$$

$$\frac{1}{dt} \cdot d. \frac{dy}{dt} = -R \cdot \frac{dy}{dt} - 2g,$$

Часть I.

понимая подъ  $ds$  дифференціалъ дуги описанной шѣломъ во время  $t$ .

2. Поелику теорія и опытъ согласно показываютъ, что сопротивление производимое жидкостью пропорціонально квадратамъ скорости, съ коею шѣло въ ней движется, то будетъ  $R = k \cdot \frac{ds^2}{dt^2}$ ; гдѣ  $k$  означаетъ постояннаго коэффициента зависящаго наиболѣе отъ содержанія плоскости движимаго шѣла къ плоскости жидкости, и отъ радіуса движимаго шѣла; которой коэффициентъ относителенъ къ воздуху, по его рѣдкости, очень малъ. Такимъ образомъ оныя уравненія обратятся въ

$$d \cdot \frac{dx}{dt} + k \cdot \frac{ds \cdot dx}{dt} = 0,$$

$$d \cdot \frac{dy}{dt} + k \cdot \frac{ds dy}{dt} + 2gdt = 0;$$

кои, при предположеніи дифференціала  $dx$  постояннымъ, будутъ

$$ddt - kdsdt = 0,$$

$$dtddy - dyddt + kdsdydt + 2gdt^2 = 0.$$

Если первое изъ сихъ уравненій помноженное на  $dy$  сложится со вторымъ, то второе чрезъ то сократится, и уравненія сведутся на

$$ddt - kdsdt = 0,$$

$$ddy + 2gdt^2 = 0;$$

кои, по назначеніи  $dt$  чрезъ  $pdx$  и  $dy$  чрезъ  $qdx$  при чемъ будетъ  $ds = dx \sqrt{1 + qq}$ , обратятся въ

$$dp - k p dx r(1+qq) = 0 \dots\dots\dots (a)$$

$$dq + 2gppdx = 0 \dots\dots\dots (b).$$

3. Выключивъ изъ уравненій (a) и (b) величину  $dx$  получимъ

$$\left. \begin{aligned} 2gpp + k dq r(1+qq) &= 0, \\ \text{коего интегралъ будетъ} \\ gpp + k f dq r(1+qq) &= a. \end{aligned} \right\} \dots\dots\dots (c)$$

4. Какъ уравненіе (b) доставляетъ  $dx = -\frac{dq}{2gpp}$  и  $dy = qdx = -\frac{q dq}{2gpp}$ , то будетъ

$$x = C - \frac{1}{2} \int \frac{dq}{a - k f dq r(1+qq)} \dots\dots\dots (d)$$

$$y = C' - \frac{1}{2} \int \frac{q dq}{a - k f dq r(1+qq)} \dots\dots\dots (e).$$

5. Для вычисленія по симъ формуламъ опредѣлимъ сперва въ уравненіи (c) постоянную величину  $a$ . На сей конецъ положимъ

$$r(1+qq) = q + u, \text{ то будетъ } q = \frac{1-u}{2u}, dq = -\left(\frac{1+u}{2u}\right) du \text{ и } r(1+qq) = \frac{1+u}{2u}; \text{ чрезъ что ве-}$$

$$\text{личина } dq r(1+qq) \text{ обратится въ } -\frac{1}{4} \cdot \frac{(1+u^2)^2}{u^3} du$$

$$= -\frac{1}{4} \left\{ \frac{1}{u^3} + \frac{2}{u} + u \right\} du, \text{ коего интегралъ бу-}$$

$$\text{детъ } \frac{1}{2} \left\{ \frac{1-u^4}{4u} \right\} + \frac{1}{2} \log. \frac{1}{u} = \frac{1}{2} q r(1+qq) +$$

$$\frac{1}{2} \log. [q + r(1+qq)]. \text{ По сему уравненіе (c) будетъ}$$

$$gpp + \frac{1}{2} k f q r(1+qq) + \log. (q + r(1+qq)) = a \dots\dots (c). \text{ Какъ величина } \frac{1}{p} = \frac{dx}{dt} \text{ означаетъ}$$

горизонтальную скорость шѣла, и  $q = \frac{dy}{dx}$  означаетъ тангенсъ угла, которой составляетъ съ горизонтомъ направленіе кривой линіи въ точкѣ движенія шѣла; но при началѣ движенія будетъ  $\frac{1}{p} = c. \cos. \zeta$ , и  $q = \text{tang. } \zeta$ ; а по сему будетъ

$$a = \frac{g}{c c. \cos \zeta^2} + \frac{1}{2} k \left\{ \frac{\sin \zeta}{\cos. \zeta^2} + \log. \left( \frac{1 + \sin \zeta}{\cos. \zeta} \right) \right\},$$

или

$$a = \frac{g}{c c. \cos \zeta^2} + \frac{1}{2} k \left\{ \frac{\sin \zeta}{\cos \zeta^2} + \log. \text{tang.} \left( \frac{1}{4} \pi + \frac{1}{2} \zeta \right) \right\},$$

разумѣя подъ  $\pi$  два прямыхъ угла.

6. Теперь уравненіе (с) опредѣляетъ будетъ отношеніе существующее между горизонтальною скоростью шѣла и тангенсомъ угла, которой составляетъ съ горизонтомъ направленіе кривой линіи въ точкѣ движенія шѣла; уравненія же (d) и (e) опредѣляютъ будутъ координаты  $x$  и  $y$  чрезъ оной же тангенсъ, для коихъ постоянныя величины  $C$  и  $C'$  должны быть опредѣлены такъ, чѣтобъ при  $x=0$  и  $y=0$  была величина  $q = \text{tang. } \zeta$ .

7. Мы будемъ употреблять сіи формулы для нахождения величинъ  $x$  и  $y$  до наибольшей аппликаты  $y$ , то есть до вершины кривой линіи; и какъ при сей вершинѣ  $\frac{dy}{dx} = q = 0$ , то, еслии наибольшая аппликата назначится чрезъ  $h$ , и соотвѣтствующая ей абсцисса чрезъ  $f$ , будетъ  $f = C$  и  $h = C$ ; величины же  $x$  и  $y$  будутъ

$$x = f - \frac{1}{2} \int \frac{dq}{a - k f dq \sqrt{1 + qq}}$$

$$y = h - \frac{1}{2} \int \frac{q dq}{a - k f dq \sqrt{1 + qq}}$$

и, по назначеніи  $k = \mu a$ ,

$$x = f - \frac{1}{2a} \int \frac{dq}{1 - \mu f dq \sqrt{1 + qq}} \dots \dots \dots (d),$$

$$y = h - \frac{1}{2a} \int \frac{q dq}{1 - \mu f dq \sqrt{1 + qq}} \dots \dots \dots (e);$$

въ вѣхъ по интегрированіи подставимъ дол-  
жно  $q = a$ ;

величины же  $f$  и  $h$  будутъ

$$f = \frac{1}{2a} \int \frac{dq}{1 - \mu f dq \sqrt{1 + qq}},$$

$$h = \frac{1}{2a} \int \frac{q dq}{1 - \mu f dq \sqrt{1 + qq}},$$

въ вѣхъ по интегрированіи подставимъ дол-  
жно  $q = \text{tang. } \varphi$ .

8. Изъ уравненія же (c) опредѣлился и  
скорость, съ кою тѣло при сей вершинѣ  
двигаться будетъ; а именно, поелику при сей  
вершинѣ  $q = 0$ , будетъ при ней  $grr = a$ , и  
 $\frac{v}{a} = \frac{g}{a}$ ; такъ что естли скорость при вер-  
шинѣ выразится чрезъ  $v$ , то будетъ

$$v = r \frac{g}{a} \dots \dots \dots (f).$$

9. При движеніи тѣла далѣ вершины  
кривой линіи можно его разсматривать такъ,  
какъ бы оно начало двигаться при оной, бу-  
дучи брошено по горизонтальному направле-  
нію со скоростью  $r \frac{g}{a}$ . Естли для кривой

линии идущей отъ вершины далѣе по движению шѣла положимся начало осей координатъ при сей самой вершинѣ, и назначимся координаты, вертикальная чрезъ  $y'$  и горизонтальная чрезъ  $x'$ , то сила по горизонтальному направленію побуждающая шѣло будетъ

$$-k \cdot \frac{ds'dx'}{dt^2} \text{ и по вертикальному } 2g - k \cdot \frac{ds'dy'}{dt^2}. \text{ Слѣ-}$$

довашельно уравненія движенія для сей второй половины кривой линии будутъ одинаковы съ уравненіями для первой половины, выключая что будетъ здѣсь величина  $g$  съ противоположнымъ знакомъ. Ишакъ есѣли уравненія для сей второй половины, соотвѣтствующія уравненіямъ (a), (b), (c) для первой половины назначены будутъ чрезъ (a'), (b'), (c'), то сіи уравненія будутъ

$$\begin{aligned} dp' - kp'dx'r(1+q'q') &= 0 \dots\dots\dots (a') \\ dq' - 2gp'p'dx' &= 0 \dots\dots\dots (b') \\ 2gp'dp' - kdq'r(1+q'q') &= 0 \\ gp'p' - kfdq'r(1+q'q') &= a' \end{aligned} \left. \vphantom{\begin{aligned} dp' - kp'dx'r(1+q'q') &= 0 \\ dq' - 2gp'p'dx' &= 0 \\ 2gp'dp' - kdq'r(1+q'q') &= 0 \\ gp'p' - kfdq'r(1+q'q') &= a' \end{aligned}} \right\} \dots\dots\dots (c').$$

Что принадлежитъ до постоянной величины  $a'$ , то, поелику при вершинѣ  $gp'p' = a$  и  $q = 0$ , будетъ  $a' = a$ ; и какъ здѣсь  $gp'p' = \frac{dq'}{2dx'} = \frac{q'dq'}{2dy'}$ , то по назначеніи  $k$  чрезъ  $\mu a$  будетъ здѣсь

$$x' + C'' = \frac{1}{2a} \int \frac{dq'}{1 + \mu f dq' \sqrt{1+q'q'}} \dots\dots\dots (d'),$$

$$y' + C'' = \frac{1}{2a} \int \frac{q'dq'}{1 + \mu f dq' \sqrt{1+q'q'}} \dots\dots\dots (e').$$

10. Есѣли назначимся  $y' = h - y$ , то тангенсы  $q$  и  $q'$  принадлежатъ будутъ къ одной

и той же горизонтальной ординатѣ кривой линіи, то есть къ угламъ составляемымъ кривою линіею съ одною и тоюже горизонтальною ординатою по ту и по сю сторону вершикальной оси координатъ у.

Въ семъ случаѣ будетъ

$$\frac{q'dq'}{1+\mu f dq' \sqrt{1+q'q'}} = \frac{q dq}{1-\mu f dq \sqrt{1+qq}}$$

или

$$q'dq - qdq = \mu \left\{ qdq f dq' \sqrt{1+q'q'} + q'dq' f dq \sqrt{1+qq} \right\}.$$

По сему будетъ  $q' > q$ ; то есть во второй половинѣ кривая линія будетъ сильнѣе нагибаться къ вершикальной оси, нежели въ первой ея половинѣ.

Назначимъ  $q' = \frac{q}{1-\mu u}$ , то оное уравненіе обратится въ

$$\begin{aligned} & dq \left\{ 2u - 3\mu u^2 + \mu \mu u^3 \right\} + q du = \\ & q dq \left\{ (1-\mu u)^2 + \frac{1}{2 \cdot 3} q^2 - \frac{1}{2^3 \cdot 5} q^4 (1-\mu u)^{-2} + \frac{1}{2^4 \cdot 7} q^6 (1-\mu u)^{-4} \dots \right\} \\ & + \left\{ q dq (1-\mu u) + \mu q q du \right\} \left\{ 1 + \frac{1}{2 \cdot 3} q^2 - \frac{1}{2^3 \cdot 5} q^4 + \frac{1}{2^4 \cdot 7} q^6 - \dots \right\}; \\ & \text{ибо } \int dq \sqrt{1+qq} = q + \frac{1}{2 \cdot 3} q^3 - \frac{1}{2^3 \cdot 5} q^5 + \frac{1}{2^4 \cdot 7} q^7 - \dots \end{aligned}$$

Положимъ попомъ  $u = \alpha q + \beta q^2 + \gamma q^3 + \delta q^4 + q^5 + \zeta q^6 + \dots$  то оное уравненіе обратится въ

$$\begin{aligned} & 3\alpha + (4\beta - 3\mu \alpha^2) q + (5\gamma - 6\mu \alpha \beta + \mu \mu \alpha^3) q^2 + [6\delta - 3\mu (2\alpha \gamma + \beta \beta) \\ & + 3\mu^2 \alpha^2 \beta] q^3 + [7\epsilon - 6\mu (\alpha \delta + \beta \gamma) + 3\mu^2 \alpha (\alpha \gamma + \beta \beta)] q^4 + [8\zeta - 3\mu \\ & (2\alpha \epsilon + 2\beta \delta + \gamma^2) + \mu^2 (3\alpha^2 \delta + 6\alpha \beta \gamma + \beta^3)] q^5 + \dots \end{aligned}$$

$$= 2 - 2\alpha\alpha q + (\mu^2\alpha^2 - \mu\beta + \frac{1}{3})q^2 + 2\mu^2\alpha\beta q^3 + [\alpha\delta + \mu\mu(2\alpha\gamma + \beta\beta)] \\ + \frac{1}{2.3}\mu\beta - \frac{1}{2^2.5}]q^4 + [2\mu\epsilon + 2\mu^2(\alpha\delta + \beta\gamma) - \frac{1}{2^2.5}\mu\alpha + \frac{1}{3}\mu\gamma]q^5 \\ + \dots ;$$

Откуда найдемъ

$$\alpha = \frac{2}{3},$$

$$\beta = 0,$$

$$\gamma = \frac{1}{3.5} + \frac{4}{3^3.5}\mu^2,$$

$$\delta = \frac{2}{3^2.5}\mu + \frac{8}{3^4.5}\mu^3,$$

$$\epsilon = -\frac{1}{2^2.5.7} + \frac{2}{3^2.7}\mu^2 + \frac{8}{3^4.7}\mu^4,$$

$$\zeta = -\frac{83}{2.3^2.5^2.7}\mu + \frac{2108}{3^4.5^2.7}\mu^3 + \frac{314}{3^5.5^2.7}\mu^5,$$

и такъ далѣе.

Такимъ образомъ для каждаго тангенса  $q$  найдемся соотвѣствующий тангенсъ  $q'$  по другую сторону вершины.

Еслили положимъ  $q = \text{tang. } \zeta$ , то будетъ  $q'$  тангенсъ того угла, подъ которымъ тѣло упадетъ опять на горизонтъ; и когда сей тангенсъ  $q'$  подставимъ въ выраженіи величины  $x'$ , то, буде получимъ  $x' = f'$ , тогда вся горизонтальная ширина кривой линіи будетъ  $= f + f'$ .

11. По представленіи теперь формулъ для вычисленія какъ величинъ  $x$  и  $y$ , такъ и величинъ  $x'$  и  $y'$ , оспается показать способъ интегрированія функций входящихъ въ ихъ выраженія, дабы сіи величины изображались въ спрочахъ столь сильно сходящихся, чшобъ

выкладку удобно совершать было можно. На сей конец мы разберемъ особенно два случая: во первыхъ, когда уголъ мешанія  $\zeta$  очень малъ, каковъ бываетъ при пушечныхъ выстрѣлахъ; во вторыхъ, когда уголъ мешанія  $\zeta$  великъ, каковъ бываетъ при мешаніи бомбъ.

12. Положимъ для малаго угла  $\zeta$

$$\frac{1}{1 - \mu \int dq \sqrt{1 + qq}} = \frac{1}{1 - \mu q} + \frac{\alpha q^3}{(1 - \mu q)^2} + \beta q^5 + \gamma q^7 + \dots$$

$$= 1 + \mu q + \mu^2 q^2 + (\mu^3 + \alpha) q^3 + (\mu^4 + 2\alpha\mu) q^4 + (\mu^5 + 3\alpha\mu^2 + \beta) q^5 + (\mu^6 + 4\alpha\mu^3 + \gamma) q^6 + \dots$$

то, поелику  $1 - \mu \int dq \sqrt{1 + qq} =$

$$1 - \mu \left( q + \frac{1}{2 \cdot 3} q^3 - \frac{1}{2^3 \cdot 5} q^5 + \frac{1}{2^4 \cdot 7} q^7 - \dots \right),$$

выдается

$$\alpha = \frac{1}{2 \cdot 3} \mu,$$

$$\beta = -\frac{1}{2^3 \cdot 5} \mu,$$

$$\gamma = \frac{1}{2^5 \cdot 3^2} \mu^2,$$

$$\delta = \frac{7}{2^3 \cdot 3 \cdot 5} \mu^3 + \frac{1}{2^4 \cdot 7} \mu,$$

и такъ далѣе.

Такимъ образомъ, поелику  $\frac{1}{1 - \mu q} + \frac{\alpha q^3}{(1 - \mu q)^2} =$

$$\left( 1 - \frac{1}{2\mu^2} \right) \cdot \frac{1}{(1 - \mu q)} + \frac{1}{6\mu^2} \cdot \frac{1}{(1 - \mu q)^2} + \frac{1}{3\mu^2} + \frac{1}{6\mu} \cdot q,$$

будемъ

$$x = C - \frac{1}{2a} \left\{ \left( \frac{1}{\mu} - \frac{1}{2\mu^3} \right) \log. \frac{1}{1-\mu q} + \frac{1}{6\mu^3(1-\mu q)} + \frac{1}{3\mu^2} \cdot q + \frac{1}{12\mu} q^2 + \frac{1}{6} \beta q^6 + \frac{1}{7} \gamma q^7 + \frac{1}{8} \delta q^8 + \dots \right\}$$

Поелику же  $\frac{q}{1-\mu q} + \frac{aq^4}{(1-\mu q)^2} = \left( \frac{1}{\mu} - \frac{2}{3\mu^3} \right) \cdot \frac{1}{1-\mu q} + \frac{1}{6\mu^3} \cdot \frac{1}{(1-\mu q)^2} - \left( \frac{1}{\mu} - \frac{1}{2\mu^3} \right) + \frac{1}{3\mu^2} q + \frac{1}{6\mu} q^2$ , бу-  
дешъ

$$y = C' - \frac{1}{2a} \left\{ \left( \frac{1}{\mu^2} - \frac{2}{3\mu^4} \right) \log. \frac{1}{1-\mu q} + \frac{1}{6\mu^4(1-\mu q)} - \left( \frac{1}{\mu} - \frac{1}{2\mu^3} \right) q + \frac{1}{6\mu^2} q^2 + \frac{1}{18\mu} q^3 + \frac{1}{7} \beta q^7 + \frac{1}{8} \gamma q^8 + \frac{1}{9} \delta q^9 + \dots \right\}$$

На основаніи же уравненій (d') и (e'), чрезъ измѣненіе въ предъидущихъ формулахъ  $\mu$  въ  $-\mu$  и  $q$  въ  $q'$ , получимъ

$$x' + C'' = \frac{1}{2a} \left\{ \left( \frac{1}{\mu} - \frac{1}{2\mu^3} \right) \log. (1+\mu q') - \frac{1}{6\mu^3(1+\mu q')} + \frac{1}{3\mu^2} \cdot q' - \frac{1}{12\mu} \cdot q'^2 - \frac{1}{6} \beta q'^6 + \frac{1}{7} \gamma q'^7 - \frac{1}{8} \delta q'^8 + \dots \right\}$$

$$y' + C''' = \frac{1}{2a} \left\{ \left( \frac{1}{\mu^2} - \frac{2}{3\mu^4} \right) \log. \frac{1}{1+\mu q'} + \frac{1}{6\mu^4(1+\mu q')} + \left( \frac{1}{\mu} - \frac{1}{2\mu^3} \right) q' + \frac{1}{6\mu^2} q'^2 - \frac{1}{18\mu} q'^3 - \frac{1}{7} \beta q'^7 + \frac{1}{8} \gamma q'^8 - \frac{1}{9} \delta q'^9 + \dots \right\}.$$

Какъ при  $x=0$  и  $y=0$  величина  $q = \text{tang. } \zeta$ , то по назначеніи для кривоспи  $\text{tang. } \zeta$  чрезъ  $b$  получимъ

$$C = \frac{1}{2a} \left\{ \left( \frac{1}{\mu} - \frac{1}{2\mu^3} \right) \log. \frac{1}{1-\mu b} + \frac{1}{6\mu^3(1-\mu b)} + \frac{1}{3\mu^2} \cdot b \right. \\ \left. + \frac{1}{12\mu} b^2 + \frac{1}{6} \beta b^6 + \frac{1}{7} \gamma b^7 + \frac{1}{8} \delta b^8 + \dots \right\}.$$

$$C' = \frac{1}{2a} \left\{ \left( \frac{1}{\mu^2} - \frac{2}{3\mu^4} \right) \log. \frac{1}{1-\mu b} + \frac{1}{12\mu^4(1-\mu b)} \right. \\ \left. - \left( \frac{1}{\mu} - \frac{1}{2\mu^3} \right) b + \frac{1}{6\mu^2} b^2 + \frac{1}{18\mu} b^3 + \frac{1}{7} \beta b^7 + \frac{1}{8} \gamma b^8 \right. \\ \left. + \frac{1}{9} \delta b^9 + \dots \right\}.$$

Поелику же при  $x'=0$  и  $y'=0$  величина  $q'=0$ ,  
будеть  $C'' = -\frac{1}{2a} \cdot \frac{1}{6\mu^3}$ ,  $C''' = \frac{1}{2a} \cdot \frac{1}{6\mu^4}$ .

По сему будетъ

$$f = \frac{1}{2a} \left\{ \left( \frac{1}{\mu} - \frac{1}{2\mu^3} \right) \log. \frac{1}{1-\mu b} + \frac{b}{6\mu^2(1-\mu b)} + \frac{1}{3\mu^2} b \right. \\ \left. + \frac{1}{12\mu} bb + \frac{1}{6} \beta b^6 + \frac{1}{7} \gamma b^7 + \frac{1}{8} \delta b^8 + \dots \right\}$$

$$h = \frac{1}{2a} \left\{ \left( \frac{1}{\mu^2} - \frac{2}{3\mu^4} \right) \log. \frac{1}{1-\mu b} + \frac{b}{6\mu^3(1-\mu b)} \right. \\ \left. - \left( \frac{1}{\mu} - \frac{1}{2\mu^3} \right) b + \frac{1}{6\mu^2} bb + \frac{1}{18\mu} b^3 + \frac{1}{7} \beta b^7 + \frac{1}{8} \gamma b^8 \right. \\ \left. + \frac{1}{9} \delta b^9 + \dots \right\}$$

$$f' = \frac{1}{2a} \left\{ \left( \frac{1}{\mu} - \frac{1}{2\mu^3} \right) \log. (1+\mu b') + \frac{b'}{6\mu^2(1+\mu b')} \right. \\ \left. + \frac{1}{3\mu^2} b' - \frac{1}{12\mu} b'^2 - \frac{1}{6} \beta b'^6 + \frac{1}{7} \gamma b'^7 - \frac{1}{8} \delta b'^8 \right\}$$

$$f + f' = \frac{1}{2a} \left\{ \left( \frac{1}{\mu} - \frac{1}{2\mu^3} \right) \log. \frac{1+\mu b'}{1-\mu b} + \frac{1}{6\mu^2} \times \right.$$

$$\frac{b+b'}{(1-\mu b)(1+\mu b')} + \frac{1}{3\mu^2} (b+b') - \frac{1}{12\mu} (b'^2 - b^2) - \frac{1}{8}\beta (b'^6 - b^6) + \frac{1}{7}\gamma (b'^7 + b^7) - \dots \}$$

13. Когда уголъ  $\zeta$  великъ, тогда назначимъ сперва, по § 5,  $q = \frac{1-u^2}{2u}$ ; то будетъ  $dq = -\left\{\frac{1+uu}{2uu}\right\} du$  и  $\int dq V(1+qq) = \frac{1-u^4}{8uu} + \frac{1}{2} \log \frac{1}{u}$ . Положимъ пошомъ  $u = 1-s$ , то будетъ  $q = \frac{s(1-\frac{1}{2}s)}{1-s}$ ,  $dq = \frac{(1-s+\frac{1}{2}ss)ds}{(1-s)^2}$  и  $\int dq V(1+qq) = \frac{\frac{1}{2}s - \frac{3}{4}s^2 + \frac{1}{2}s^3 - \frac{1}{8}s^4}{(1-s)^2} - \frac{1}{2} \log (1-s)$ , а по сему

$$x = C - \frac{1}{2a} \int \frac{dq}{1-\mu \int dq V(1+qq)} = C - \frac{1}{2a} \int \frac{(1-s+\frac{1}{2}ss)ds}{1-(2+\mu)s+(1+\frac{3}{2}\mu)s^2-\frac{2}{3}\mu s^3+\frac{1}{12}\mu s^4-\frac{1}{60}\mu s^5-\dots}$$

Назначимъ теперь

$$\frac{1-s+\frac{1}{2}ss}{1-(2+\mu)s+(1+\frac{3}{2}\mu)s^2-\frac{2}{3}\mu s^3+\dots} = \frac{1}{1-\lambda s-\nu ss} + \alpha s^2 + \beta s^3 + \gamma s^4 + \dots = 1 + \lambda s + (\lambda\lambda + \nu + \alpha)s^2 + (\lambda^3 + 2\lambda\nu + \beta)s^3 + (\lambda^4 + 3\lambda^2\nu + 3\nu\nu + \gamma)s^4 + (\lambda^5 + 4\lambda^3\nu + 3\lambda\nu^2 + \delta)s^5 + \dots$$

то найдется

$$\lambda = 1 + \mu;$$

$$\nu + \alpha = \frac{1}{2} - \frac{1}{2}\mu;$$

$$2\lambda\nu + \beta = 1 - \frac{1}{2}\mu - \mu^2$$

$$3\lambda^2\nu + \nu\nu + \gamma = \frac{3}{2} + \frac{1}{6}\mu - \frac{2}{3}\mu^2 - \frac{1}{2}\mu^3$$

$$4\lambda^3\nu + 3\lambda\nu^2 + \delta = 2 + \frac{1}{6}\mu - 2\frac{1}{4}\mu^2 - 4\frac{1}{4}\mu^3 - 2\mu^4$$

и такъ далѣе;

гдѣ должно назначить  $v$  по состоянію величины  $\mu$ , дабы величины  $\alpha, \beta, \gamma, \delta$ , и пр. ославаясь въ положительномъ состояніи выходили опчасу меньшія дроби. Послѣ чего найдемся

$$x = C - \frac{1}{2a} \left\{ \int \frac{ds}{1 - \lambda s - \nu s s} + \frac{1}{3} \alpha s^3 + \frac{1}{4} \beta s^4 + \frac{1}{5} \gamma s^5 + \frac{1}{6} \delta s^6 \right. \\ \left. + \dots \right\} (d)$$

Если на пр. назначимся  $\nu = \frac{3}{4}(1 - 2\mu)$ , то будетъ

$$\alpha = \mu - \frac{1}{4} \\ \beta = 2\mu^2 + \frac{7}{8}\mu - \frac{1}{2} \\ \gamma = 3\mu^3 + 2\frac{7}{12}\mu^2 + 2\frac{5}{12}\mu - \frac{2}{16} \\ \delta = 4\mu^4 + 4\mu^3 + 6\frac{1}{4}\mu^2 + 3\frac{1}{8}\mu - 2\frac{1}{16}$$

и такъ далѣе.

Поелику же при семъ будетъ  $1 - \lambda s - \nu s s = (1 - \frac{1}{2}s) [1 + \frac{1}{2}(1 - 2\mu)s]$ , а по сему  $\frac{1}{1 - \lambda s - \nu s s}$

$$= \frac{3}{4 - 2\mu} \cdot \frac{1}{1 - \frac{1}{2}s} + \frac{1 - 2\mu}{4 - 2\mu} \cdot \frac{1}{1 + \frac{1}{2}(1 - 2\mu)s}, \text{ то будетъ}$$

$$x = C - \frac{1}{2a} \left\{ \frac{1}{2 - \mu} \log. \frac{1 + \frac{1}{2}(1 - 2\mu)s}{1 - \frac{1}{2}s} + \frac{1}{3} \alpha s^3 + \frac{1}{4} \beta s^4 + \frac{1}{5} \gamma s^5 + \frac{1}{6} \delta s^6 \right. \\ \left. + \dots \right\};$$

и какъ при  $x = 0$  величина  $q = \text{tang. } \zeta$ , величина же  $s = 1 + q - r(1 + qq)$ , то по назначеніи при  $q = \text{tang. } \zeta$  величины  $s$  чрезъ  $b$  получимъ

$$C = \frac{1}{2a} \left\{ \frac{1}{2 - \mu} \log. \frac{1 + \frac{1}{2}(1 - 2\mu)b}{1 - \frac{1}{2}b} + \frac{1}{3} \alpha b^3 + \frac{1}{4} \beta b^4 + \frac{1}{5} \gamma b^5 + \frac{1}{6} \delta b^6 \right. \\ \left. + \dots \right\};$$

и какъ при верьху кривой линѣи  $q=0$  и  $s=0$ ,  
то будетъ

$$f=C.$$

Какъ  $dy=qdx=\frac{s(1-\frac{1}{2}s)}{1-s}dx$ , то естли на-  
значится

$$\frac{1-\frac{3}{2}s+ss-\frac{1}{4}s^3}{1-(3+\mu)s+(3+\frac{5}{2}\mu)s^2-(1+\frac{1}{3}\mu)s^3+\frac{3}{4}\mu s^4-\frac{1}{10}\mu s^5+\frac{1}{120}\mu s^6-\dots}$$

чрезъ  $\frac{1}{1-\alpha's} + \frac{\beta's}{(1-\alpha's)^2} + \frac{\gamma's^2}{(1-\alpha's)^3} + \delta's^3 + \epsilon's^4 + \zeta's^5 + \dots$

$$= 1 + (\alpha' + \beta')s + (\alpha'\alpha' + 2\alpha'\beta' + \gamma')s^2 + (\alpha'^3 + 3\alpha'^2\beta' + 3\alpha'\gamma' + \delta')s^3$$

$$+ (\alpha'^4 + 4\alpha'^3\beta' + 6\alpha'^2\gamma' + \epsilon')s^4 + (\alpha'^5 + 5\alpha'^4\beta' + 10\alpha'^3\gamma' + \zeta')s^5$$

$$+ \dots \dots \dots$$

то найдется

$$\alpha' + \beta' = \frac{3}{2} + \mu$$

$$\alpha'^2 + 2\alpha'\beta' + \gamma' = \frac{5}{2} + 2\mu + \mu^2$$

$$\alpha'^3 + 3\alpha'^2\beta' + 3\alpha'\gamma' + \delta' = \frac{15}{4} + \frac{47}{12}\mu + \frac{5}{2}\mu^2 + \mu^3$$

$$\alpha'^4 + 4\alpha'^3\beta' + 6\alpha'^2\gamma' + \epsilon' = \frac{21}{4} + \frac{27}{4}\mu + \frac{67}{12}\mu^2 + 3\mu^3 + \mu^4$$

$$\alpha'^5 + 5\alpha'^4\beta' + 10\alpha'^3\gamma' + \zeta' = 7 + 10\frac{1}{3}\mu + 10\frac{1}{2}\mu^2 + 8\frac{1}{2}\mu^3 + 3\frac{1}{2}\mu^4$$

$$+ \mu^5$$

и такъ далѣе;

для коего выраженія величину  $\alpha'$  должно на-  
значить такъ, чтобъ при наибольшей въ вы-  
кладкѣ величинъ  $s$  было количество  $\alpha's < 1$ , и  
чтобъ при томъ прочія величины  $\beta, \gamma, \delta$ , и пр.  
выходили дробн меньшія единицы. Естли на-  
значимъ на пр.  $\alpha' = 1 + \frac{1}{3}\mu$ , то будетъ

$$\beta' = \frac{1}{2} + \frac{2}{3}\mu;$$

$$\gamma' = \frac{1}{2} - \frac{1}{3}\mu + \frac{4}{9}\mu^2$$

$$\delta' = -\frac{1}{4} + \frac{5}{12}\mu - \frac{1}{3}\mu^2 + \frac{8}{27}\mu^3$$

$$\epsilon' = -\frac{3}{4} + \frac{3}{4}\mu - \frac{1}{12}\mu^2 + \frac{1}{3}\mu^3 + \frac{1}{27}\mu^4$$

$$\zeta' = -\frac{3}{2} + \frac{1}{3}\mu + \frac{1}{2}\mu^2 + \frac{5}{4}\mu^3 + \frac{1}{9}\mu^4 + \frac{1}{243}\mu^5$$

и такъ далѣе.

По приведеніи теперь членовъ  $\frac{s}{1-\alpha's} + \frac{\beta's^2}{(1-\alpha's)^2}$   
 $+\frac{\gamma's^3}{(1-\alpha's)^3}$  въ видъ  $A + \frac{B}{1-\alpha's} + \frac{C}{(1-\alpha's)^2} + \frac{D}{(1-\alpha's)^3}$   
 при чемъ будетъ,

$$A = -\frac{1}{\alpha'^3}(\gamma' - \alpha'\beta' + \alpha'\alpha')$$

$$B = \frac{1}{\alpha'^3}(3\gamma' - 2\alpha'\beta' + \alpha'\alpha')$$

$$D = -\frac{1}{\alpha'^3}(3\gamma' - \alpha'\beta')$$

$$E = \frac{\gamma'}{\alpha'^3}$$

получимъ

$$\gamma = C' - \frac{1}{2\alpha'} \left\{ As + \frac{1}{\alpha'} B \log. \frac{1}{1-\alpha's} + \frac{D}{\alpha'} \cdot \frac{1}{1-\alpha's} \right. \\ \left. + \frac{E}{2\alpha'} \cdot \frac{1}{(1-\alpha's)^2} + \frac{1}{2} \delta's^5 + \frac{1}{6} \varepsilon's^6 + \frac{1}{7} \zeta's^7 + \dots \right\}$$

гдѣ будетъ

$$C' = \frac{1}{2\alpha'} \left\{ Ab + \frac{1}{\alpha'} B \log. \frac{1}{1-\alpha'b} + \frac{D}{\alpha'} \cdot \frac{1}{1-\alpha'b} + \frac{E}{2\alpha'} \times \right. \\ \left. \frac{1}{(1-\alpha'b)^2} + \frac{1}{2} \delta'b^5 + \frac{1}{6} \varepsilon'b^6 + \frac{1}{7} \zeta'b^7 + \dots \right\}$$

и какъ при вершинѣ  $s=0$ , то будетъ

$$h = \frac{1}{2\alpha'} \left\{ Ab + \frac{1}{\alpha'} B \log. \frac{1}{1-\alpha'b} + \frac{Db}{1-\alpha'b} + \frac{Ec(2-\alpha'b)}{2(1-\alpha'b)^2} \right. \\ \left. + \frac{1}{2} \delta'b^5 + \frac{1}{6} \varepsilon'b^6 + \frac{1}{7} \zeta'b^7 + \dots \right\}.$$

Поелику  $x' + C'' = \frac{1}{2\alpha} \int \frac{dq'}{1 + \mu \int dq' \sqrt{1 + q'q'}} =$

$$\frac{1}{2a} \int \frac{(1-s' + \frac{1}{2}s's')ds'}{1-(2-\mu)s' + (1-\frac{3}{2}\mu)s'^2 + \frac{2}{3}\mu s'^3 - \frac{1}{12}\mu s'^4 + \frac{1}{60}\mu s'^5 + \dots}$$

по положивъ

$$\begin{aligned} & \frac{1-s' + \frac{1}{2}s's'}{1-(2-\mu)s' + (1-\frac{3}{2}\mu)s'^2 + \frac{2}{3}\mu s'^3 - \frac{1}{12}\mu s'^4 + \frac{1}{60}\mu s'^5 + \frac{1}{120}\mu s'^6 + \dots} \\ &= \frac{1}{1-\lambda's' - \nu's's'} + \alpha''s'^2 + \beta''s'^3 + \gamma''s'^4 + \delta''s'^5 + \dots \\ &= 1 + \lambda's' + (\lambda'\lambda' + \nu' + \alpha'')s'^2 + (\lambda'^3 + 2\lambda'\nu' + \beta'')s'^3 + (\lambda'^4 + 3\lambda'^2\nu' \\ & \quad + \nu'^2 + \gamma'')s'^4 + (\lambda'^5 + 4\lambda'\nu' + 3\lambda'\nu'^2 + \delta'')s'^5 + \dots \end{aligned}$$

Получимъ

$$\begin{aligned} \lambda' &= 1 - \mu \\ \nu' + \alpha'' &= \frac{1}{2} + \frac{1}{2}\mu \\ 2\lambda'\nu' + \beta'' &= 1 + \frac{1}{3}\mu - \mu^2 \\ 3\lambda'^2\nu' + \nu'^2 + \gamma'' &= \frac{3}{2} - \frac{1}{6}\mu - \frac{23}{12}\mu^2 + \frac{3}{2}\mu^3 \\ 4\lambda'^3\nu' + 3\lambda'\nu'^2 + \delta'' &= 2 - \frac{1}{5}\mu - 2\frac{3}{4}\mu^2 + 4\frac{1}{4}\mu^3 - 2\mu^4 \end{aligned}$$

и такъ далѣ;

гдѣ должно назначить  $\nu'$  по состоянію величины  $\mu$ , чтобъ величины  $\alpha''$ ,  $\beta''$ ,  $\gamma''$ ,  $\delta''$ , и проч. выходили отчасу меньшія дроби. Послѣ чего

$$\begin{aligned} \text{найдемся } x' + G'' &= \frac{1}{2a} \left\{ \int \frac{ds'}{1-\lambda's' - \nu's's'} + \frac{1}{3}\alpha''s'^3 + \frac{1}{4}\beta''s'^4 \right. \\ & \quad \left. + \frac{1}{5}\gamma''s'^5 + \frac{1}{6}\delta''s'^6 + \dots \right\} \dots \quad (k') \end{aligned}$$

Если на пр. назначимъ  $\nu' = \mu$ , то будетъ

$$\begin{aligned} \alpha'' &= \frac{1}{2}(1-\mu) \\ \beta'' &= 1 - \frac{5}{3}\mu + \mu^2 \\ \gamma'' &= \frac{3}{2} - \frac{19}{6}\mu + \frac{37}{12}\mu^2 - \frac{3}{2}\mu^3 \\ \delta'' &= 2 - \frac{11}{10}\mu + \frac{25}{4}\mu^2 - \frac{5}{4}\mu^3 + 2\mu^4 \end{aligned}$$

и такъ далѣ.

Поелику же будетъ

$$\frac{1}{1-\lambda's' - \nu's's'} = \frac{1}{1+\mu} \left\{ \frac{1}{1-s'} + \frac{\mu}{1+\mu s'} \right\}, \text{ то получимся}$$

$$s' + C' = \frac{1}{2a} \left\{ \frac{1}{1+\mu} \log. \frac{1+\mu s'}{1-s'} + \frac{1}{3} \alpha'' s'^3 + \frac{1}{4} \beta'' s'^4 \right. \\ \left. + \frac{1}{5} \gamma'' s'^5 + \frac{1}{6} \delta'' s'^6 + \dots \right\}$$

гдѣ будетъ

$$C'' = \frac{1}{2a} \left\{ \frac{1}{1+\mu} \log. \frac{1+\mu b'}{1-b'} + \frac{1}{3} \alpha'' b'^3 + \frac{1}{4} \beta'' b'^4 \right. \\ \left. + \frac{1}{5} \gamma'' b'^5 + \frac{1}{6} \delta'' b'^6 + \dots \right\}$$

и  $f'' = C''$ .

14. Изъ снесенія уравненія (b) съ уравненіемъ (c) получимъ

$$ddq - 2kdx dq \sqrt{1+qq} = 0. \dots \dots \dots (g).$$

Пусть будетъ  $q = \alpha + \beta x + \gamma x^2 + \delta x^3 + \varepsilon x^4 + \dots$ , по назначеніи  $1+\alpha x$  чрезъ  $ee$  будетъ

$$\sqrt{1+qq} = e + \frac{\alpha\beta}{e} x + \left( \frac{\alpha\gamma}{e} + \frac{\beta\beta}{2e^3} \right) x^2 + \left( \frac{\alpha\delta}{e} + \frac{\beta\gamma}{e^3} - \frac{\alpha\beta^3}{2e^5} \right) x^3 \\ + \left( \frac{\alpha\varepsilon}{e} + \frac{2\beta\delta + \gamma\gamma}{2e^3} - \frac{\beta\beta(3\alpha\gamma - \beta\beta)}{2e^5} - \frac{5\beta^4}{8e^7} \right) x^4 + \dots,$$

чрезъ что оное уравненіе (g) обратится въ

$$\left\{ \beta + 2\gamma x + 3\delta x^2 + 4\varepsilon x^3 + \dots \right\} \left\{ e + \frac{\alpha\beta}{e} x + \left( \frac{\alpha\gamma}{e} + \frac{\beta^2}{2e^3} \right) x^2 \right. \\ \left. + \left( \frac{\alpha\delta}{e} + \frac{\beta\gamma}{e^3} - \frac{\alpha\beta^3}{2e^5} \right) x^3 + \dots \right\};$$

откуда найдемъся

$$\gamma = k\beta e$$

$$\delta = \frac{1}{3} k \left( \frac{\alpha\beta\beta}{e} + 2\gamma e \right)$$

$$\varepsilon = \frac{1}{2} k \left( \frac{3\alpha\beta\gamma}{e} + \frac{\beta^3}{2e^3} + 3\delta e \right)$$

Часть I.

$$\zeta = \frac{1}{10} k \left( \frac{2\alpha(2\beta\delta + \gamma\gamma)}{e} + \frac{2\beta\beta\gamma}{e^2} - \frac{\alpha\beta^4}{2e^5} + 4\epsilon e \right)$$

и такъ далѣе.

Такимъ образомъ величины  $\gamma$ ,  $\delta$ ,  $\epsilon$  и проч. опредѣляются чрезъ  $\alpha$  и  $\beta$ . Чтожъ принадлежишь до опредѣленія сихъ двухъ величинъ, то поелику при  $x=0$  должно бытъ  $q = \text{tang. } \zeta$ , будетъ  $\alpha = \text{tang. } \zeta$ ; попомъ поелику  $\frac{dq}{dx} = \beta + 2\gamma x + 3\delta x^2 + \dots$

$= -2gpp$ , и при  $x=0$  величина  $p = \frac{1}{c \cdot \cos \zeta}$  будетъ

$$\beta = -\frac{2g}{cc \cdot \cos^2 \zeta}.$$

Наконецъ изъ уравненія  $q = \frac{dy}{dx} = \alpha + \beta x + \gamma x^2 + \delta x^3 + \epsilon x^4 + \zeta x^5 + \dots$  найдетсяя

$$y = \alpha x + \frac{1}{2}\beta x^2 + \frac{1}{3}\gamma x^3 + \frac{1}{4}\delta x^4 + \frac{1}{5}\epsilon x^5 + \frac{1}{6}\zeta x^6 + \dots$$

15. Естли бы положишь, что сопротивленіе причиняемое воздухомъ равно нулю, а по сему  $k=0$ , то, поелику при семъ величины  $\gamma$ ,  $\delta$ ,  $\epsilon$  и проч. обрашились бы въ нуль, уравненіе для кривой линѣи было бы

$$y = \alpha x + \frac{1}{2}\beta x^2$$

$$\text{или } y = x \text{ tang } \zeta - \frac{gxx}{cc \cdot \cos^2 \zeta};$$

которое принадлежишь къ Параболѣ. По сему естли бы около нашей земли не было воздуха, то бы всѣ пѣла бросаемя подъ косымъ угломъ къ горизонту описывали обыкновенную Параболу.

16. Естли въ уравненіи (a) подставимъ вмѣсто  $dx \sqrt{1+qq}$  количество  $ds$ , то полу-

чимъ  $dp - k p ds = 0$ , а по сему будетъ  $\frac{dp}{p} = k ds$  и

$A p = e^{ks}$ ; для коего уравненія постоянная величина  $A$  найдётся по разсужденію, что при  $s=0$  должно быть  $p = \frac{1}{c \cdot \cos \zeta}$ . Слѣдовательно

будетъ вообще  $p \cdot c \cdot \cos \zeta = e^{ks}$ ; пакъ что есть ли горизонтальная скорость шѣла вообще назначишся чрезъ  $v$ , то будетъ

$$v \cdot e^{ks} = c \cdot \cos \zeta.$$

17. Если величину дуги кривой линіи шѣломъ описываемой взятую отъ начала до ея вершины, назначимъ чрезъ  $\sigma$ , и скорость при вершинѣ, какъ и въ § 8, назначимъ чрезъ  $v$ , то будетъ  $v \cdot e^{k\sigma} = c \cdot \cos \zeta$ ; и какъ  $v = \sqrt{\frac{g}{a}}$ ,

то будетъ  $e^{2k\sigma} = \frac{a \cdot c \cdot \cos^2 \zeta}{g}$ ; откуда найдётся

$$\sigma = \frac{1}{2k} \log. \frac{acc \cdot \cos^2 \zeta}{g}.$$

18. Изъ уравненія  $p = \frac{e^{ks}}{c \cdot \cos \zeta}$  получишся

$pp = \frac{e^{2ks}}{cc \cdot \cos^2 \zeta}$ , и  $p dp = \frac{k ds}{cc \cdot \cos^2 \zeta} \cdot e^{2ks}$ ; копорая величина когда подставишся въ уравненіи (с), то будетъ

$$2 g \cdot e^{2ks} ds + cc \cdot \cos^2 \zeta \cdot dq \cdot v(1+qq) = 0.$$

Назначимъ въ сёмъ уравненіи  $k=0$ , то оно, какъ мы выше видѣли, принадлежать будетъ къ параболѣ. Пусть дуга сея послѣдней ли-

нѣи, опъ того же начала взяпая, назначитсѣ  
чрезъ  $s'$ , то при такомъ же въ ней шангенсѣ  
 $q$  будетъ  $2gds' + cc. \cos \zeta'^2. dq r (1 + qq) = 0$ ; а по  
сему при одинакомъ шангенсѣ  $q$  какъ въ той  
такъ и въ другой кривой линѣи будетъ  $e^{2ks}$   
 $ds = ds'$ , коего уравненія интеграль будетъ  $e^{2ks} =$   
 $C + 2ks'$ . И какъ величины  $s$  и  $s'$  начинаются въ  
одной почкѣ, то будетъ  $C = 1$ ; а посему

$$e^{2ks} = 1 + 2ks'$$

$$\text{или } s = \frac{1}{2k} \log (1 + 2ks').$$

19. Что принадлежитъ до коэффициен-  
та сопротивленія  $k$ , то теорія, прилагая къ  
движенію тѣлъ въ жидкостяхъ законы сра-  
женія тѣлъ опредѣленной массы, для шаро-  
образнаго тѣла радіуса  $r$  и плотності  $\delta$ , дви-  
жущагося въ жидкости, коея плотность  $D$ ,  
доставляетъ при упругой жидкости  $k = \frac{D}{\delta r}$ ,

при неупругой же  $k = \frac{D}{2 \delta r}$ . Но какъ сіе при-  
ложеніе по неопредѣленности жидкости, въ  
коей тѣло движется, мѣста имѣть не мо-  
жетъ, то сіи выраженія величины  $k$  много  
удаляются отъ истинны; опытъ же показы-  
ваетъ, что для воздуха близко къ истиннѣ  
 $k = \frac{2}{9} \cdot \frac{D}{\delta r}$ .

Возьмемъ для мѣпаній въ воздухѣ  $k = \frac{2}{9} \cdot \frac{D}{\delta r}$ ,  
и приложимъ его къ примѣрамъ.

1. Свинцовая пуля радіуса 0,0265 Французскаго фуфа выстрѣлена изъ ружья со скоростью 1625 Французскихъ фуфовъ подъ угломъ къ горизонту  $7^{\circ} 15'$ . Спрашивается, въ какомъ разстояніи она опять упадетъ на горизонтъ?

Плотность свинца 11,55, средняя же плотность воздуха по Лавоазіеру  $\frac{1}{812}$  въ сравненіи съ плотностію воды; по сему  $\log. k = 6,9498898$ ,  $\log. \text{hyp. tang. } (\frac{1}{4}\pi + \frac{1}{2}\zeta) = \log. \text{hyp. tang. } 48^{\circ} 57\frac{1}{2}' = 0,126869$ ;  $\frac{\sin^2 \zeta}{\cos^2 \zeta} = 0,128241$ ,  $a = 0,00011946$ ,  $\log. a = 6,0772225$ ;  $\log. \mu = 0,8726675$ ,  $\log. b = 9,1045420$ ,  $\log. b' = 9,6404998$ ; откуда найдемся  $f + f' = 2498$  фуфовъ. При опытахъ же дѣланныхъ въ Туринѣ сіе пространство на самомъ дѣлѣ было 2655 фуфовъ; а по сему сопротивленіе предположенное нами еще болѣе должнаго, что можешь произойти отъ несоотвѣтственнаго предположенія плотности пули и воздуха.

2. Бомба имѣющая въ радіусѣ половину Французскаго фуфа, коея относителная тяжесть 5, брошена подъ угломъ  $45^{\circ}$  къ горизонту со скоростью 350 фуфовъ въ секунду. Спр. ширина кривой линіи, которую она опишетъ

При предположеніи средней плотности воздуха въ  $\frac{1}{812}$  противъ воды найдемся

$$k = \frac{4}{9.812.5} = \frac{1}{9.203.5} = 0,00010942; a = 0,00037211,$$

$$\log. \mu = 9,4686201; b = 0,5868; b' = 0,6560; \text{положивъ же } \nu = \frac{1}{2}(1 - 2\mu) \text{ и } \nu' = \frac{3}{2}\mu, \text{ по формуламъ } (h) \text{ и } (h') \text{ получимъ}$$

$$= \frac{1}{2a} \left\{ \frac{1}{V(3-2\mu+\mu\mu)} \log. \text{hyp.} \frac{1+\frac{1}{2}b[V(3-2\mu+\mu\mu)-(1+\mu)]}{1-\frac{1}{2}b[V(3-2\mu+\mu\mu)+1+\mu]} \right. \\ \left. + \frac{1}{6}\mu b^3 + \left(\frac{1}{3}\mu + \frac{1}{4}\mu^2\right)b^4 + \frac{1}{5}\left(\frac{3}{2}\mu^3 + \frac{1}{2}\mu^2 + \frac{7}{6}\mu - \frac{1}{4}\right)b^5 \right. \\ \left. + \frac{1}{6}(2\mu^4 + 2\frac{3}{4}\mu^3 + 3\frac{1}{4}\mu^2 + \frac{2}{15}\mu - \frac{3}{4})b^6 + \dots \right\}$$

$$f' = \frac{1}{2a} \left\{ \frac{1}{V(1+\mu+\mu^2)} \log. \text{hyp.} \frac{1+\frac{1}{2}b'[V(1+\mu+\mu\mu)-(1-\mu)]}{1-\frac{1}{2}b'[V(1+\mu+\mu\mu)+1-\mu]} \right. \\ \left. + \left(\frac{1}{6} - \frac{1}{3}\mu\right)b'^3 + \frac{1}{4}\left(1 - \frac{8}{3}\mu + 2\mu^2\right)b'^4 + \frac{1}{5}\left(\frac{3}{2} - \frac{1}{3}\mu + \frac{2}{9}\mu^2 - 3\mu^3\right)b'^5 \right. \\ \left. + \frac{1}{6}\left(2 - \frac{7}{15}\mu + 8\frac{1}{2}\mu^2 - 7\mu^3 + 4\mu^4\right)b'^6 + \dots \right\}$$

По сему  $f=1675$  фут.  $f'=1340$  фузовъ, и вся горизонтальная ширина 5015 фузовъ.

20. Въ разсужденіи употребленія выведенныхъ нами предъ симъ формулъ вообще замѣшши должно, что по измѣняющейся плотности воздуха  $\delta$  величина  $k$  выражающая-

ся чрезъ  $\frac{\lambda D}{\delta r}$  въ разныя времена бываетъ раз-

ная, такъ что когда при измѣненіи плотности воздуха  $\delta$  въ  $\delta'$  величина  $k$  измѣнилась въ

$k'$ , то будетъ  $k' = \frac{\delta'}{\delta} k$ ; причемъ, буде плот-

ность  $\delta$  соотвѣстствовала высотѣ барометра  $h$  и теплотѣ  $t^\circ$  Реом., плотность же  $\delta'$  соотвѣстствуетъ высотѣ барометра  $h'$  и теплотѣ  $t'^\circ$  Реом., будетъ

$$\delta = \frac{h'\delta}{h \left\{ 1 + \frac{3(t'-t)}{640} \right\}}, \text{ и } \frac{\delta'}{\delta} = \frac{h'}{h \left\{ 1 + \frac{3(t'-t)}{640} \right\}}; \text{ а по сему}$$

$$\text{будетъ } k' = \frac{h'k}{h \left\{ 1 + \frac{3(t'-t)}{640} \right\}}.$$