

I.

ТЕОРИЯ ДВИЖЕНИЯ ТЕЛЪ БРОСАЕМЫХЪ НА ПОВЕРХНОСТИ ЗЕМНОЙ.

Тимофея Осиповскаго.

1. Вообразимъ, чѣмъ шарообразное тѣло брошено на поверхности земной со скороспію съ подъ угломъ къ горизонту ζ . Какъ силы управляющія его движениемъ суть, сила мѣшанія, сопротивленіе воздуха, и тяжесть; и какъ первыя двѣ проспираются всегда по направлению одной прямой линїи, а послѣдняя по направлению прямой же линїи перпендикулярной къ горизонту; плоскость же опредѣляемая сими двумя линїями, по коей оныя силы разполагаются, оспаеется всегда одна и таже, что и все движеніе тѣла произходить будеТЬ по сей плоскости.

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

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

$$\frac{1}{dt} \cdot d \cdot \frac{dy}{dt} = - R \cdot \frac{dy}{ds} - 2g;$$

Часть I.

понимая подъ ds дифференциалъ дуги описанной тѣломъ во время t .

2. Поелику теорія и опытъ согласно показываютъ, что сопротивленіе производимое жидкостію пропорціонально квадратамъ скорости, съ коєю пѣло въ ней движется, то будемъ $R = k \cdot \frac{ds^2}{dt^2}$; гдѣ k означаетъ постороннаго коэффициента зависящаго наиболѣе отъ содержанія плошности движимаго тѣла къ плошности жидкости, и отъ радиуса движимаго тѣла; которой коэффициентъ относительно къ воздуху, по его рѣдкости, очень малъ. Такимъ образомъ онъ 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 дифференциала dx постороннимъ, будуть

$$ddt - kdsdt = 0,$$

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

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

$$ddt - kdsdt = 0,$$

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

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

$$dp - kpdx \mathcal{V}(1+qq) = 0 \dots \dots \quad (a)$$

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

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

$$\left. \begin{aligned} 2gpdq + kdq \mathcal{V}(1+qq) &= 0, \\ \text{коего интеграль буде} &\text{ть} \end{aligned} \right\} \dots \dots \quad (c)$$

$$gpp + kfdq \mathcal{V}(1+qq) = a.$$

4. Какъ уравненіе (b) досставляеитъ $dx = -\frac{dq}{2gpp}$ и $dy = qdx = -\frac{qdq}{2gpp}$, то будеитъ

$$x = C - \frac{1}{2} \int \frac{dq}{a - kfdq \mathcal{V}(1+qq)} \dots \dots \quad (d)$$

$$y = C - \frac{1}{2} \int \frac{qdq}{a - kfdq \mathcal{V}(1+qq)} \dots \dots \quad (e).$$

5. Для вычисления по симъ формуламъ опредѣлимъ сперва въ уравненіи (c) постоянную величину a . На сей конецъ и ложимъ $\mathcal{V}(1+qq) = q + u$, то будеитъ $q = \frac{1-uu}{2u}$, $dq = -\left(\frac{1+uu}{2uu}\right)du$ и $\mathcal{V}(1+qq) = \frac{1+uu}{2u}$; чрезъ что величина $dq \mathcal{V}(1+qq)$ обращится въ $-\frac{1}{4} \cdot \frac{(1+u^2)^2}{u^3} du$

$$= -\frac{1}{4} \left\{ \frac{1}{u^3} + \frac{2}{u} + u \right\} du, \text{ коєя интеграль будеитъ } \frac{1}{2} \left\{ \frac{1-u^4}{4uu} \right\} + \frac{1}{2} \log. \frac{1}{u} = \frac{1}{2} q \mathcal{V}(1+qq) + \frac{1}{2} \log. [q + \mathcal{V}(1+qq)]. \text{ По сему уравненіе (c) будеитъ}$$

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

горизонтальную скорость шара, и $q = \frac{dy}{dx}$ означаетъ тангенсъ угла, которой сопстваляеть съ горизонтомъ направление кривой лини въ точкѣ движения шара; то при началѣ движенія будесть $\frac{1}{p} = c. \cos. \zeta$, и $q = \operatorname{tang.} \zeta$; а по сему будесть

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

или

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

разумѣя подъ π два прямыхъ угла.

6. Теперь уравненіе (c) опредѣлять будесть отношеніе существующее между горизонтальной скоростью шара и тангенсомъ угла, которой сопстваляеть съ горизонтомъ направление кривой лини въ точкѣ движения шара; уравненія же (d) и (e) опредѣлять будесть координаты x и y чрезъ оной же тангенсъ, для коихъ постоянныя величины C и C' должны быть опредѣлены такъ, чтобы при $x=0$ и $y=0$ была величина $q = \operatorname{tang.} \zeta$.

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

$$x = f - \frac{1}{2} \int_{a-kf}^a \frac{dq}{\sqrt{(1+qq)}} \quad \dots \quad (d)$$

$$y = h - \frac{1}{2} \int_{a-kf}^a \frac{qdq}{\sqrt{(1+qq)}} \quad \dots \quad (e)$$

или, по назначению $k = \mu a$,

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

$$y = h - \frac{1}{2a} \int_{1-\mu fdq}^1 \frac{qdq}{\sqrt{(1+qq)}} \quad \dots \quad (e);$$

въ коихъ по интегрированіи подставишь должно $q = 0$;

величины же f и h будуть

$$f = \frac{1}{2a} \int_{1-\mu fdq}^1 \frac{dq}{\sqrt{(1+qq)}},$$

$$h = \frac{1}{2a} \int_{1-\mu fdq}^1 \frac{qdq}{\sqrt{(1+qq)}},$$

въ коихъ по интегрированіи подставишь должно $q = \operatorname{tang.} \zeta$.

8. Изъ уравненія же (c) опредѣлился и скорость, съ коею тѣло при сей вершинѣ двигаться будетъ; а именно, поелику при сей вершинѣ $q = 0$, будетъ при ней $gpp = a$, и $\frac{1}{pp} = \frac{g}{a}$; такъ что еслыли скорость при вершинѣ назначится чрезъ v , то будетъ

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

9. При движениі тѣла далѣе вершины кривой линїи можно его разсматривать такъ, какъ бы оно начало двигаться при оной, бу́дучи брошено по горизонтальному направлению со скоростію $r \frac{g}{a}$. Еслыли для кривой

лини идущей отъ вершины далѣе по движению иль положится начало осей координат при сей самой вершинѣ, и назначаися координаты, вертикальная чрезъ y' и горизонтальная чрезъ x' , то сила по горизонтальному направлению побуждающая иль будеть $-k \cdot \frac{ds' dx'}{dt^2}$ и по вертикальному $2g - k \cdot \frac{ds' dy'}{dt^2}$. Слѣдовательно уравненія движения для сей впорой половины кризой линии будуть одинаковы съ уравненіями для первой половины, выключая чио будеть здѣсь величина g съ прописаннымъ знакомъ. Ишакъ еспѣли уравненія для сей впорой половины, соотвѣтствующія уравненіямъ (a), (b), (c) для первой половины назначены будушъ чрезъ (a'), (b'), (c'), то сіи уравненія будуть

$$dp' - kp'dx' \Gamma(1+q'q') = 0 \dots \dots \dots \quad (a')$$

$$dq' - 2gp'p'dx' = 0 \dots \dots \dots \quad (b')$$

$$\left. \begin{aligned} 2gp'dp' - kdq' \Gamma(1+q'q') &= 0 \\ gp'p' - ksdq' \Gamma(1+q'q') &= a' \end{aligned} \right\} \dots \dots \dots \quad (c').$$

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

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

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

10. Еспѣли назначится $y' = h - y$, то тангенсы q и q' принадлежатъ будуть къ одной

и той же горизонтальной ординатъ кривой линїи, то есть къ угламъ составляемымъ кривою линїею съ одною и тою же горизонтальною ординатою по шу и по сю спорону вертикальной оси координатъ у.

Въ семъ случаѣ будешъ

$$\frac{q'dq'}{1+\mu fdq'V(1+q'q')} = \frac{qdq}{1-\mu fdqV(1+qq)}$$

или

$$q'dq' - qdq = \mu \left\{ qdqdq'V(1+q'q') + q'dq'fdqV(1+qq) \right\}.$$

По сему будешъ $q' > q$, то есть во второй половинѣ кривая линїя будешъ сильнѣе навигающейся къ вертикальной оси, нежели въ первой ея половинѣ.

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

$$dq \left\{ 2u - 3\mu u^2 + \mu \mu u^3 \right\} + qdu = \\ qdq \left\{ (1-\mu u)^2 + \frac{1}{2 \cdot 3} q^2 - \frac{1}{2^3 \cdot 5} q^4 (1-\mu u)^{-2} - \frac{1}{2^4 \cdot 7} q^6 (1-\mu u)^{-4} \dots \right\} \\ + \left\{ qdq(1-\mu u) + \mu qqdu \right\} \left\{ 1 + \frac{1}{2 \cdot 3} q^2 - \frac{1}{2^3 \cdot 5} q^4 + \frac{1}{2^4 \cdot 7} q^6 - \dots \right\};$$

$$\text{ибо } \int dqV(1+qq) = q + \frac{1}{2 \cdot 3} q^3 - \frac{1}{2^3 \cdot 5} q^5 + \frac{1}{2^4 \cdot 7} q^7 - \dots;$$

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

$$3\alpha + (4\beta - 3\mu\alpha^2)q + (5\gamma - 6\mu\alpha\beta + \mu\alpha^3)q^2 + [6\delta - 3\mu(2\alpha\gamma + \beta\beta) + 3\mu^2\alpha^2\beta]q^3 + [7\zeta - 6\mu(\alpha\delta + \beta\gamma) + 3\mu^2\alpha(\alpha\gamma + \beta\beta)]q^4 + [8\zeta - 3\mu(2\alpha\epsilon + 2\beta\epsilon + \gamma^2) + \mu^2(3\alpha^2\delta + 6\alpha\beta\gamma + \beta^3)]q^5 + \dots.$$

$$\begin{aligned}
 &= 2 - 2\mu\alpha q + (\mu^2\alpha^2 - \mu\beta + \frac{1}{3})q^2 + 2\mu^2\alpha\beta q^3 + [\mu\delta + \mu\alpha(2\alpha\gamma + \beta\beta) \\
 &+ \frac{1}{2 \cdot 3} \mu\beta - \frac{1}{2^2 \cdot 5}]q^4 + [2\mu\varepsilon + 2\mu^2(\alpha\delta + \beta\gamma) - \frac{1}{2^2 \cdot 5} \mu\alpha + \frac{1}{3}\mu\gamma]q^5 \\
 &+ \dots \dots ;
 \end{aligned}$$

Опкуда найдется

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

$$\beta = 0,$$

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

$$\delta = \frac{2}{3^2 \cdot 5} \mu + \frac{8}{3^4 \cdot 5} \mu^3,$$

$$\varepsilon = -\frac{1}{2^2 \cdot 5 \cdot 7} + \frac{2}{3^2 \cdot 7} \mu^2 + \frac{8}{3^4 \cdot 7} \mu^4,$$

$$\zeta = -\frac{83}{2 \cdot 3^2 \cdot 5^2 \cdot 7} \mu + \frac{2108}{3^4 \cdot 5^2 \cdot 7} \mu^3 + \frac{314}{3^5 \cdot 5^2 \cdot 7} \mu^5,$$

и такъ далѣе.

Такимъ образомъ для каждого шангенса q найдется соотвѣтственныи шангенсъ q' по другую сторону вершины.

Еслии положится $q = \tan g. \zeta$, то будемъ q' шангенсъ того угла, подъ кошорымъ тѣло упадеть опять на горизонть; и когда сей шангенъ q' подставится въ выражении величины x' , то, буде получится $x' = f'$, тогда вся горизонтальная широта кривой линїи буде $= f + f'$.

II. По представлении теперь формулъ для вычисления какъ величинъ x и y , такъ и величинъ x' и y' , оснастся показать способъ интегрированія функций входящихъ въ ихъ выражения, дабы сіи величины изображались въ спрокахъ столь сильно сходящихся, чтобъ

выкладку удобно совершать было можно. На сей конецъ мы разберемъ особенно два случая: впервыхъ, когда уголъ мешанія ζ очень малъ, каковъ бываєтъ при пушечныхъ выстрелахъ; во вторыхъ, когда уголъ мешанія ζ великъ, каковъ бываєтъ при мешаніи бомбъ.

12. Положимъ для малаго угла ζ

$$\begin{aligned} \frac{1}{1 - \mu \int dq \nu (1 + qq)} &= \frac{1}{1 - \mu q} + \frac{\alpha q^3}{(1 - \mu q)^2} + \beta q^5 + \gamma q^6 \\ &\quad + \delta q^7 + \dots \\ &= 1 + \mu q + \mu \mu q q + (\mu^3 + \alpha) q^3 + (\mu^4 + 2\alpha\mu) q^4 + (\mu^5 + 3\alpha\mu^2 \\ &\quad + \beta) q^5 + (\mu^6 + 4\alpha\mu^3 + \gamma) q^6 + \dots . \end{aligned}$$

то, поелику $1 - \mu \int dq \nu (1 + qq) =$

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

найдется

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

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

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

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

и такъ далѣе.

Такимъ образомъ, поелику $\frac{1}{1 - \mu q} + \frac{\alpha q^3}{(1 - \mu q)^2} =$
 $\left(1 - \frac{1}{2 \mu^2}\right) \cdot \frac{1}{(1 - \mu q)} + \frac{3}{6 \mu^2} \cdot \frac{1}{(1 - \mu q)^2} + \frac{1}{3 \mu^2} + \frac{1}{6 \mu} \cdot q$,
 будемъ

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

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

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

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

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

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

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

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

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

По сему будеши

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

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

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

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

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

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

$$x = C - \frac{1}{2a} \int \frac{dq}{1-\mu \int dq V(1+qq)} =$$

$$C - \frac{1}{2a} \int \frac{(1-s+\frac{1}{2}ss)ds}{1-(2+\mu)s+(1+\frac{3}{2}\mu)s^2-\frac{2}{3}\mu s^3+\frac{1}{12}\mu s^4-\frac{1}{6}\mu s^5-\dots}$$

Назначимъ теперъ

$$\frac{1-s+\frac{1}{2}ss}{1-(2+\mu)s+(1+\frac{3}{2}\mu)s^2-\frac{2}{3}\mu s^3+\dots} = \frac{1}{1-\lambda s-\nu ss} + \alpha s^2 + \beta s^3 + \gamma s^4 + \dots = 1 + \lambda s + (\lambda\lambda + \nu + \alpha)s^2 + (\lambda^3 + 2\lambda\nu + \beta)s^3 + (\lambda^6 + 3\lambda^2\nu + \nu\nu + \gamma)s^4 + (\lambda^5 + 4\lambda^3\nu + 3\lambda\nu^2 + \delta)s^5 + \dots$$

то найдеся

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

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

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

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

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

и такъ далъе;

гдѣ должно назначить v по состоянію величины μ , дабы величины $\alpha, \beta, \gamma, \delta$, и пр. оставаясь въ положительномъ состояніи выходили означасу меньшія дроби. Послѣ чего найденія

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

Ешьли на пр. назначится $v = \frac{3}{4}(1 - 2\mu)$, то будеъ

$$\begin{aligned} \alpha &= \mu - \frac{1}{4} \\ \beta &= 2\mu^2 + \frac{7}{6}\mu - \frac{1}{2} \\ \gamma &= 3\mu^3 + 2\frac{7}{12}\mu^2 + 2\frac{5}{12}\mu - 2\frac{5}{16} \\ \delta &= 4\mu^4 + 4\mu^3 + 6\frac{1}{4}\mu^2 + 3\frac{1}{8}\mu - 2\frac{11}{16} \end{aligned}$$

и такъ далѣ.

Поелику же при семъ будеъ $1 - \lambda s - vss = (1 - \frac{1}{2}s)[1 + \frac{1}{2}(1 - 2\mu)s]$, а по сему $\frac{1}{1 - \lambda s - vss} = \frac{3}{4 - 2\mu} \cdot \frac{1}{1 - \frac{1}{2}s} + \frac{1 - 2\mu}{4 - 2\mu} \cdot \frac{1}{1 + \frac{1}{2}(1 - 2\mu)s}$, то будеъ

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

и какъ при $x = 0$ величина $q = \tan g. \zeta$, величина же $s = 1 + q - r(1 + qr)$, то по назначеніи при $q = \tan g. \zeta$ величины s чрезъ b получимъ

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

и какъ при верху кривой линїи $q=0$ и $s=0$,
то будеиъ

$$f=0.$$

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

$$\frac{1-\frac{3}{2}s+ss-\frac{1}{4}s^3}{1-(3+\mu)s+(3+\frac{5}{2}\mu)s^2-(1+\frac{1}{8}\mu)s^3+\frac{3}{4}\mu s^4-\frac{1}{16}\mu s^5+\frac{1}{128}\mu s^6-\dots}$$

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

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

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

$$+\dots$$

то найдемся

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

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

$$\alpha'^3+3\alpha'^2\beta'+3\alpha'\gamma'+\delta'=\frac{1}{4}+\frac{47}{12}\mu+\frac{5}{2}\mu^2+\mu^3$$

$$\alpha'^4+4\alpha'^3\beta'+6\alpha'^2\gamma'+\varepsilon'=\frac{21}{4}+\frac{7}{4}\mu+\frac{67}{12}\mu^2+3\mu^3+\mu^4$$

$$\alpha'^5+5\alpha'^4\beta'+10\alpha'^3\gamma'+\zeta'=7+10\frac{1}{3}\mu+10\frac{19}{24}\mu^2+8\frac{1}{2}\mu^3+3\frac{1}{2}\mu^4$$

$$+\mu^5$$

и такъ далѣе;

для коего выраженія величину α' должно на-
значить такъ, чтобы при наибольшей въ вы-
кладкѣ величинѣ s было количество $\alpha's < 1$, и
чтобы при томъ прочия величины β , γ , δ , и пр.
выходили дроби меньшія единицы. Естъли на-
значимъ на пр. $\alpha'=1+\frac{1}{3}\mu$, то будеиъ

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

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

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

$$\varepsilon'=-\frac{3}{4}+\frac{3}{4}\mu-\frac{1}{12}\mu^2+\frac{1}{3}\mu^3+\frac{16}{27}\mu^4$$

$$\zeta'=-\frac{3}{4}+\frac{3}{3}\mu+\frac{19}{24}\mu^2+\frac{55}{144}\mu^3+\frac{14}{9}\mu^4+\frac{192}{243}\mu^5$$

и такъ далѣе.

По приведеніи тепер членовъ $\frac{s}{1-\alpha's} + \frac{\beta's^2}{(1-\alpha's)^2}$
 $+ \frac{\gamma's^3}{(1-\alpha's)^3}$ въ видѣ $A + \frac{B}{1-\alpha's} + \frac{C}{(1-\alpha's)^2} + \frac{D}{(1-\alpha's)^3}$
 при чмъ будемъ,

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

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

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

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

получимъ

$$\gamma = C' - \frac{1}{2a} \left\{ As + \frac{1}{\alpha'} B \log \frac{1}{1-\alpha's} + \frac{D}{\alpha'} \cdot \frac{1}{1-\alpha's} \right. \\ \left. + \frac{E}{2\alpha'} \cdot \frac{1}{(1-\alpha's)^2} + \frac{1}{3}\delta's^3 + \frac{1}{6}\varepsilon's^6 + \frac{1}{7}\zeta's^7 + \dots \right\}$$

гдѣ будемъ

$$C = \frac{1}{2a} \left\{ Ab + \frac{1}{\alpha'} B \log \frac{1}{1-\alpha'b} + \frac{D}{\alpha'} \cdot \frac{1}{1-\alpha'b} + \frac{E}{2\alpha'} \times \right. \\ \left. \frac{1}{(1-\alpha'b)^2} + \frac{1}{3}\delta'b^3 + \frac{1}{6}\varepsilon'b^6 + \frac{1}{7}\zeta'b^7 + \dots \right\}$$

и какъ при вершинѣ $s = 0$, то будемъ

$$h = \frac{1}{2a} \left\{ Ab + \frac{1}{\alpha'} B \log \frac{1}{1-\alpha'b} + \frac{Db}{1-\alpha'b} + \frac{E(2-\alpha'b)}{2(1-\alpha'b)^2} \right. \\ \left. + \frac{1}{3}\delta'b^3 + \frac{1}{6}\varepsilon'b^6 + \frac{1}{7}\zeta'b^7 + \dots \right\}.$$

$$\text{Поелику } x' + C' = \frac{1}{2a} \int \frac{dq'}{1+\mu \int dq' \sqrt{(1+q')^2}} =$$

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

по положивъ

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

Получимъ

$$\lambda' = 1 - \mu$$

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

$$2\lambda'\nu' + \beta'' = 1 + \frac{1}{3}\mu - \mu^2$$

$$3\lambda'^2\nu' + \gamma'' = \frac{3}{2} - \frac{1}{6}\mu - \frac{2}{12}\mu^2 + \frac{3}{2}\mu^3$$

$$4\lambda'^3\nu' + 3\lambda'\nu'^2 + \delta'' = 2 - \frac{11}{10}\mu - 2\frac{3}{4}\mu^2 + 4\frac{7}{4}\mu^3 - 2\mu^4$$

и такъ далѣе;

гдѣ должно назначить ν' по состоинію величины μ , чиобъ величины α'' , β'' , γ'' , δ'' , и проч. выходили опчасу меньшія дроби. Послѣ чего

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

Ешьли на пр. назначимъ $\nu' = \mu$, то будемъ

$$\alpha'' = \frac{1}{2}(1-\mu)$$

$$\beta'' = 1 - \frac{5}{3}\mu + \mu^2$$

$$\gamma'' = \frac{3}{2} - \frac{19}{6}\mu + \frac{37}{12}\mu^2 - \frac{3}{2}\mu^3$$

$$\delta'' = 2 - \frac{51}{10}\mu + \frac{25}{4}\mu^2 - \frac{15}{4}\mu^3 + 2\mu^4$$

и такъ далѣе.

Поелику же будемъ

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

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

где будешь

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

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

$$ddq - 2kdx dq V(1+qq) = 0. \dots \dots \dots \quad (g).$$

Пусть будешь $q = \alpha + \beta x + \gamma x^2 + \delta x^3 + \varepsilon x^4 + \dots$, то по назначениі $1+qq$ чрезъ ее будешь

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

чрезъ чпо оное уравненіе (g) обратится въ

$$\gamma + 3\delta x + 6\varepsilon x^2 + \dots =$$

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

откуда найдется

$$\gamma = k\beta e$$

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

$$\varepsilon = \frac{1}{6}k \left(\frac{3\alpha\beta\gamma}{e} + \frac{\beta^3}{2e^3} + 3\delta e \right)$$

Часть I.

$$\zeta = \frac{1}{e^3} k \left(\frac{2\alpha(2\beta\delta + \gamma\gamma)}{e} + \frac{2\beta\beta\gamma}{e^3} - \frac{\alpha\beta^4}{2e^5} + 4\epsilon e \right)$$

и такъ далѣе.

Такимъ образомъ величины γ , δ , ϵ и проч. опредѣляются чрезъ α и β . Что жъ принадлежитъ до определенія сихъ двухъ величинъ, то поелику при $x=0$ должно быть $q=tang.\zeta$, будемъ

$\alpha=tang.\zeta$; попомъ поелику $\frac{d\eta}{dx}=\beta+2\gamma x+3\delta x^2+\dots$

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

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

Наконецъ изъ уравненія $q=\frac{dy}{dx}=\alpha+\beta x+\gamma x^2+\delta x^3$

$+\epsilon x^4+\zeta x^5+\dots$ найдется

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

15. Еспыли бы положить, что сопротивленіе причиняемое воздухомъ равно нулю, а по сему $k=0$, то, поелику при семъ величины γ , δ , ϵ и проч. обратились бы въ нуль, уравненіе для кривой линїи было бы

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

или $y=x\tan g\zeta-\frac{gx^2}{cc.\cos\zeta^2}$;

которое принадлежитъ къ Параболѣ. По сему еспыли бы около нашей земли не было воздуха, то бы всѣ шѣла бросаемыя подъ какимъ угломъ къ горизонту описывали обыкновенную Параболу.

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

чимъ $dp - kpds = o$, а по сему будешъ $\frac{dp}{p} = kds$ и

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

будетъ вообще $p \cdot c \cdot \cos \zeta = e^{ks}$; такъ что если горизонтальная скорость шѣла вообще назначится чрезъ v , то будешьъ

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

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

то будешьъ $e^{2ks} = \frac{a \cdot cc. \cos \zeta^2}{g}$; откуда найдется

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

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

$pp = \frac{e^{2ks}}{cc. \cos \zeta^2}$, и $pdp = \frac{kds}{cc. \cos \zeta^2} \cdot e^{2ks}$; которая величина когда подставится въ уравненіи (с), то будешьъ

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

Назначимъ въ семъ уравненіи $k = o$, то оно, какъ мы выше видѣли, принадлежать будешьъ къ параболѣ. Пусть дуга сея послѣдней ли-

нѣи, отъ того же начала взяпая, назначится чрезъ s' , то при такомъ же въ ней тангенсъ q будеатъ $2gds' + cc. \cos^2 \cdot dq r (1+qq) = o$; а по сему при одинакомъ тангенсѣ q какъ въ той шакъ и въ другой кривой линїи будеатъ $e^{2ks} ds = ds'$, коего уравненія интеграль будеатъ $e^{2ks} = C + 2ks'$. И какъ величины s и s' начинаються въ одной точкѣ, то будеатъ $C = 1$; а посему

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

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

19. Что принадлежишъ до коефиціен-
та сопротивленія k , то теорія, прилагая къ
движенію шѣль въ жидкостяхъ законы сра-
женія шѣль опредѣленной массы, для шаро-
образнаго шѣла радиуса r и плотности δ , дви-
жущагося въ жидкости, коєя плоптность D ,
доспавляешъ при упругой жидкости $k = \frac{D}{\delta r}$,

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

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

1. Свинцовая пуля радиуса 0,0265 французского фута выстрѣлена изъ ружья со скоростію 1625 французскихъ футовъ подъ угломъ къ горизонту $7^{\circ} 15'$. Спрашивается, въ какомъ разстояніи она опять упадеетъ на горизонтъ?

Плотность свинца 11,55, средняя же плотность воздуха по Лавоазиеру $\frac{1}{812}$ въ сравненіи съ плотносію воды; по сему $\log. k = 6,9498893$, $\log. \text{hyp. tang. } (\frac{1}{4}\pi + \frac{1}{2}\zeta) = \log. \text{hyp. tang. } 48^{\circ} 57\frac{1}{2}' = 0,126869$; $\frac{\sin \zeta}{\cos \zeta^2} = 0,128241$, $a = 0,00011946$, $\log. a = 6,0772225$; $\log. \mu = 0,8726673$, $\log. b = 9,1045420$, $\log. b' = 9,6404998$; откуда найдется $f+f'=2498$ футовъ. При опытахъ же дѣланныхъ въ Туринѣ сіе проспраѣсиво на самомъ дѣлѣ было 2655 футовъ; а по сему сопротивленіе предположенное нами еще болѣе должно, чѣмъ можешь произойти отъ несоответствія предположенія плотности пули и воздуха.

2. Бомба имѣющая въ радиусѣ половину французского фута, коєя относительная тяжесть 5, брошена подъ угломъ 45° къ горизонту со скоростію 350 футовъ въ секунду. Спр. широта кривой линїи, которую она опишетъ.

При предположеніи средней плотности воздуха въ $\frac{1}{812}$ пропливъ воды найдется

$$k = \frac{4}{9 \cdot 812 \cdot 5} = \frac{1}{9 \cdot 203 \cdot 5} = 0,00010942; a = 0,00037211,$$

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

$$= \frac{1}{2a} \left\{ \frac{1}{\nu(3-2\mu+\mu\mu)} \log. \text{hyp.} \frac{1+\frac{1}{2}b[\nu(3-2\mu+\mu\mu)-(1+\mu)]}{1-\frac{1}{2}b[\nu(3-2\mu+\mu\mu)+1+\mu]} \right. \\ + \frac{1}{6}\mu b^3 + \left(\frac{1}{3}\mu + \frac{1}{4}\mu^2 \right) b^4 + \frac{1}{5} \left(\frac{3}{2}\mu^3 + \frac{19}{12}\mu^2 + \frac{7}{6}\mu - \frac{1}{4} \right) b^5 \\ \left. + \frac{1}{6} \left(2\mu^4 + 2\frac{3}{4}\mu^3 + 3\frac{1}{4}\mu^2 + \frac{21}{10}\mu - \frac{3}{4} \right) b^6 + \dots \right\}$$

$$f' = \frac{1}{2a} \left\{ \frac{1}{\nu(1+\mu+\mu^2)} \log. \text{hyp.} \frac{1+\frac{1}{2}b'[\nu(1+\mu+\mu\mu)-(1-\mu)]}{1-\frac{1}{2}b'[\nu(1+\mu+\mu\mu)+1-\mu]} \right. \\ + \left(\frac{1}{6}-\frac{1}{3}\mu \right) b'^3 + \frac{1}{4} \left(1-\frac{8}{3}\mu+2\mu^2 \right) b'^4 + \frac{1}{5} \left(\frac{3}{2}-\frac{14}{3}\mu+\frac{29}{6}\mu^2-3\mu^3 \right) b'^5 \\ \left. + \frac{1}{6} \left(2-\frac{71}{10}\mu+8\frac{1}{2}\mu^2-7\mu^3+4\mu^4 \right) b'^6 + \dots \right\}$$

По сему $f=1675$ фуш. $f'=1340$ фушовъ, и вся горизональная широта 50° 15' футиовъ.

20. Въ разсуждении употребленія выведенныхъ нами предъ симъ формулъ вообще замѣтишь должно, что по измѣняющейся плотности воздуха δ величина k выражающаяся чрезъ $\frac{\lambda D}{\delta r}$ въ разныя времена бываетъ разная, такъ что когда при измѣненіи плотности воздуха δ въ δ' величина k измѣнишься въ k' , то будешъ $k' = \frac{\delta'}{\delta} k$; причемъ, буде плотность δ сооптѣствовала высотѣ барометра h и теплотѣ t° Рѣом., плотность же δ' сооптѣствуетъ высотѣ барометра h' и теплотѣ t° Рѣом., будешъ

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

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