

No 5095/11.

Eötvös Loránd: Felcserés a grantok aiora
és a magisterje vonatkozó utasítások

1912. 20. 10. - 10. 11.

M. J. D. AKADEMIA
KÖZLÖNYEI NOVEMBERHÓPÓ
1912. EV. 17. SZ.

Jelentés a gravitációra és a mágnesizmusra
vonnakozó Kötetűkről.

Dr. b. Eszter László v. legelő

Math. és Termézetes
Értekezések füzetek
és betűvel.

Jelen sürgős

A mekkorát rajzolhat
ezen chichézetni.

Szily

Jelentés a gravitációra és a mágnességre
vonatkozó kutatásokról.

Dr. L. Eötvös László v. tagtól

benyújtotta a m. l. akadémia III. ülése előtt 1846 April 20-iki ülésén.

23. sz. 40. sz. 1. kötet
Egyes

Köttelestől mulasztandó, ha a minden
a magyar munkásságúól szóló emle-
tetlenül hazánia munkatársain azút.

Éveler át buzgó szívedem vele Dr. Kőrösi György Radvány
ma egyetemi rendkívüli tanár úr, és kutatójának
egy ideje itt ~~széles~~ keretben mint tanuló
utalt mint egyetemi tanácsosod velen
együtt dolgozott Dr. Tancz Károly úr.

Feladja ma közre működésükkel helyi
közvetítés.

Dr. Kőrösi György úr, a magyar nyelvészet
és költészetének mind Süss Nándor
úrnak az általa mechanika tanulmányai
és egyetemi itt Budapesti központja,
azért a kiváló gondolat, prakticitás
és csinnal a nagy képe munkájuk jelleme.

I A nehézség térbeli változásainak méréséről.

1. A feladat.

Immerítsük a nehézség ^{térbeli} változásaira vonatkozólag,
a felismerésükre szolgáló módszerrel ~~hosszú~~
elég teljességgel jellemezve mindaddig nagyon hiány-
nyosok. Az inga e változások kicsinyítésével
mérték ~~és~~ ki nem elégítő érzékenységgel
csak nagy távolságokban teszi lehetővé azoknak
felismerését, a mérések pedig, így mint azt
Jolly használta ugyan érzékenyebben, hanem
csak egy kiváltságos irányban s. i. s. lefelé
társa fel a változás nagyságát. Azok
a mérések és azok az eszközök melyek ~~itt~~
~~itt minden jelentést tesznek a jelentésében~~ ^{csak az egyik}
képpé ~~az irányban~~, lehetővé teszik
e változások leírását kicsiny nehézség
delimitározni távolságokban is pedig
külső irányban. Sőt az e módszerrel
speciálisan tett mérések az ingával és Jolly-féle
mérésekkel tett mérésekkel is egyértelműen
ki, hogy ezekkel az ~~ismertté~~ ^{ismertté} teszitek
a nehézség nagyságát és irányát ^{felismerés} ~~felismerés~~ ^{ismertté} ~~ismerés~~
egy pontokban, hanem a tényleg egy
aligam nagy kitérési irányban, a melyben az
erők egyenlőtlen változásokat feltételezhetünk.
~~Ez~~ Ez a cél ^{általánosan} ~~általánosan~~ ^{magyan} ~~magyan~~ ^{el} ~~el~~
mindenképpen a megadandó feladatokat
fogva kifejezési.

A nehézség egyenlőtlen változó térben
az erő gyorultságának derékosságú összetevők

a Kömthelyi egyenletet adja:

~~$X = X_0 + \frac{\partial X}{\partial x} x + \frac{\partial X}{\partial y} y + \frac{\partial X}{\partial z} z$~~

$$X = X_0 + \frac{\partial X}{\partial x} x + \frac{\partial X}{\partial y} y + \frac{\partial X}{\partial z} z$$

$$y = y_0 + \frac{\partial y}{\partial x} x + \frac{\partial y}{\partial y} y + \frac{\partial y}{\partial z} z \quad 1)$$

$$z = z_0 + \frac{\partial z}{\partial x} x + \frac{\partial z}{\partial y} y + \frac{\partial z}{\partial z} z$$

erőketben ~~helyesen~~ X, y, z ~~szomszédos~~

és uteróit az x, y, z pontban, X_0, y_0, z_0 pedig ugyanahol

és tengelyrendezői kerületpontjában jelölés.

A nehézség mint a föld tömegének vonzásának és a föld forgásának eredő

körpontjaitól eredőnek eredőjének állítás

elő, ha V -vel a föld tömegének ~~potenciál~~

potenciál függvényét, w -vel a föld forgásának szögsebességét Γ , Ω -vel a

Γ -vel az x, y, z pont forgásnyomatát

nehézség erő függvényét jelöljük, így írhatjuk:

$$X = \frac{\partial}{\partial x} (V + \frac{1}{2} \Gamma^2 w^2) = \frac{\partial U}{\partial x}$$

$$y = \frac{\partial}{\partial y} (V + \frac{1}{2} \Gamma^2 w^2) = \frac{\partial U}{\partial y} \quad 2)$$

$$z = \frac{\partial}{\partial z} (V + \frac{1}{2} \Gamma^2 w^2) = \frac{\partial U}{\partial z}$$

És ezért:

$$\frac{\partial X}{\partial y} = \frac{\partial y}{\partial x} = \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial y}$$

$$\frac{\partial y}{\partial z} = \frac{\partial z}{\partial y} = \frac{\partial^2 U}{\partial y \partial z} \quad \dots \quad 3)$$

$$\frac{\partial z}{\partial x} = \frac{\partial X}{\partial z} = \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial z}$$

és:

$$\frac{\partial X}{\partial x} + \frac{\partial y}{\partial y} + \frac{\partial z}{\partial z} = \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 U}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 U}{\partial z^2} = 2w^2 \dots 4)$$

Ha most az isoperiméteres tengelyrendezői egyenletünk helyett ~~egyirányú~~ Δ tengelyre a nehézséggel

az összenedzők hordozójában, akkor:

$$X_0 = 0 \quad Y_0 = 0 \quad \text{és} \quad Z_0 = g_0$$

Az 1) egyenletek ~~keze~~ a ^{nehézségi} gravitáció az
egy egyenletben változtatásban tízrészre állandó
szögként fejez ki, ~~amely~~ ^{az állandó} a függő
kijelölés a Z tengely irányát jelölve ki
kétirányú X_0 és Y_0 ~~irányú~~ null iránú
irányú meg, ~~amely~~ ^{egy} ~~amely~~ ^{nehézségi} Z_0 null iránú
pedig az inga adja meg. A többi képlet
a változás ~~irányát~~ arányát kifejező
állandó közt a 3) és 4) egyenletek
nagy összehangolt állapítások meg, úgy
mint a feladat teljes megoldására még
öt adatot kell némi által meghatározni.

Mielőtt ~~elkezdenék~~ az erre szolgáló módgyorsítól
tiszta ~~szöveg~~ ^{szöveg} előrelátással, az
egyén vonalközvetítés felvételét, melyben
az itt szereplő mennyiségek a nehézségi erőfelületekhez
~~irányú~~ az $U=C$ felülethez állanak,
Ha ugyan ξ_x a felület ^{normálvektorának} görbületi sugarát
jelenti az X tengely irányában, ξ_y pedig
ugyanaz az Y tengely irányában, akkor:

$$\frac{\partial^2 U}{\partial x^2} = -\frac{g_0}{\xi_x}$$

$$\frac{\partial^2 U}{\partial y^2} = -\frac{g_0}{\xi_y}$$

~~és ha az X tengely az egyik görbületi~~
~~irányú~~ ~~tengelyrendszerrel~~ ~~azonban~~ ~~ing~~
is értelmezhető, hogy X és Y tengelyei a
görbületi irányba esnek, s akkor
 ξ_1 és ξ_2 -vel a görbületi sugarakat

jelölve, legyen:

$$\frac{\partial^2 U}{\partial x^2} = -\frac{g_0}{g_1}$$

$$\frac{\partial^2 U}{\partial y^2} = -\frac{g_0}{g_2}$$

és

$$\frac{\partial^2 U}{\partial x \partial y} = 0$$

Az eredeti ^{itt} ~~egyenlet~~ meghatározás

$\frac{\partial^2 U}{\partial x^2}$ és $\frac{\partial^2 U}{\partial y^2}$ differenciál hányadosok

Kettős jelentősége van. ~~Először is~~ Ha írjuk:

$$\frac{\partial^2 U}{\partial z \partial x} = \frac{\partial (\frac{\partial U}{\partial z})}{\partial x} = \frac{\partial g}{\partial x}$$

$$\frac{\partial^2 U}{\partial z \partial y} = \frac{\partial (\frac{\partial U}{\partial z})}{\partial y} = \frac{\partial g}{\partial y}$$

ingy (hogy, e mennyiség ~~arányát~~ ^{lábok} ~~változásának arányát~~ ~~arányát~~ ~~arányát~~)

~~az~~ ~~egyenlet~~ az x illetve y tengely

irányában ~~az~~ állítja elő. Ígyünk

még:

$$\frac{\partial g}{\partial x} = \frac{\partial g}{\partial s} \cos \alpha$$

$$\frac{\partial g}{\partial y} = \frac{\partial g}{\partial s} \sin \alpha$$

ds-d a ~~nehézség~~ ^{szög} ~~nívófelületén~~ az

állandó ^{görbén} ~~nehézség~~ ~~irányában~~ mérőleges

irányban jelölve akkor a $\frac{\partial g}{\partial x}$ és $\frac{\partial g}{\partial y}$ meghatározását

~~lehető~~ a $\frac{dg}{ds}$ és az α szöglet ~~szöglet~~

meghatározásával próbálhatjuk. A $\frac{dg}{ds}$ ~~szöglet~~ ^{szöglet}

nehézség ~~változásának~~ ^{változásának} arányát

a ~~nívófelületen~~, az α pedig az e ~~változás~~

irányát meghatározó szöglet.

Az ~~szöglet~~ ^{szöglet} ~~nehézség~~ ^{nehézség} ~~irányában~~ ^{irányában} ~~állítja elő~~ ^{állítja elő}

akkor juttunk ha tessék

$$\frac{\partial^2 U}{\partial x^2} = \frac{\partial (\frac{\partial U}{\partial x})}{\partial x} = \frac{\partial X}{\partial x}$$

$$\frac{\partial u}{\partial y \partial z} = \frac{\partial (\frac{\partial u}{\partial y})}{\partial z} = \frac{\partial y}{\partial z}$$

ebből 2. i. az következtethető, hogy a
kezdőpont alatt z-vel fekvő pontban

$\frac{\partial x}{\partial z}$ és $\frac{\partial y}{\partial z}$ gyosulások járulnak hozzá
a z irányába eső g gyosulásához, így hogy
az erdő nehézség e pontban

$$\frac{1}{g} \frac{\partial x}{\partial z} z \quad \text{és} \quad \frac{1}{g} \frac{\partial y}{\partial z} z$$

szögleteket képezik el a z tengelytől. Így tehát:

$$\Sigma_x = \frac{1}{g} \frac{\partial x}{\partial z} = \frac{1}{g} \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial z} \quad \text{és} \quad \Sigma_y = \frac{1}{g} \frac{\partial y}{\partial z} = \frac{\partial^2 u}{\partial y \partial z}$$

apoket a szögleteket jelentik, melyekkel a
nehézség iránya a horizonttal képle
haladva az x és illiközleg y z irányokban a
z tengelytől eltér. Ez a nehézség irányválto-
zásának aránya képle.

~~A feladatunk teljes megoldásának~~

A feladatunk teljes megoldására szükséges
az adat e szerint meg ^{lehet} határozni, ha ismerjük
~~az irányok~~ ~~és nehézség irányjelölésének~~ ~~egység~~
a főgörbületek irányát és a ~~főgörbület~~

~~az irányok~~ ~~és nehézség~~ ^{meghatároz} ~~és~~ ~~nehézség~~ ~~irányjelölésének~~
az irányát és nehézség ~~és~~ ~~nehézség~~ ~~irányjelölésének~~

minél pedig a Jolly féle mérlegelés

a 4) egyenlet ~~stopp~~ értelmében az
 $\frac{1}{\rho_1} + \frac{1}{\rho_2}$ értékét adja ^{azért} a főgörbületi
sugárak és meretire eljő igaz ~~lehet~~
~~szög~~ ~~és~~ ~~nehézség~~ ~~irányjelölésének~~ ~~egység~~
~~és~~ ~~nehézség~~ ~~irányjelölésének~~ ~~egység~~
a mélyről alább jöveki irányai.

az első esetben egyszerűen:

$$\iiint dm = 0$$

a másodikban ellenben:

$$\iiint dm = klm$$

a hyl ~~l~~ ~~az~~ a függőzsenőzet görbe' kagúk,
 m ~~amely~~ tömegét, k pedig ~~amely~~ ^{függőzsenőzet jelölté} az mndtal,
 illetőleg az ~~amely~~ másik végén megvondított
 golyótól.

E két esetek közötti különbséget
 állapítottam Visszavonás mellett meg a Coulomb-
 féle misley mechanikai viszonyait között

Külön e két esetre.

az első esetben az 5) egyenlet ~~szélesítés~~ ^{li a rúd két végén egy magassághoz megvondított golyók esetében} hely:

$$F = \left(\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right) \frac{\sin 2\alpha}{2} \int (\xi^2 - \eta^2) dm + \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} \cos 2\alpha \int (\xi^2 + \eta^2) dm$$

ha pedig az x, y tengelyekhez így választjuk,

hogy $\frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} = 0$, az az hogy x és y függővonalak

válaszunk legyenek (lásd fent), akkor:

$$F = \left(\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right) \frac{\sin 2\alpha}{2} \int (\xi^2 - \eta^2) dm$$

Feljebb:

$$\int (\xi^2 - \eta^2) dm = K'$$

és:

$$\int (\xi^2 + \eta^2) dm = K$$

és

$$\frac{K'}{K} = (1 - \varepsilon)$$

K a rúd tehetetlenségi momentumának

száma, ha mikor a rúd esetében az ε kis mennyiség, és

a legtöbb esetben elhanyagolható lesz.

A nehezebbek az az F ~~momentum~~ ^{momentuma}

a Coulomb misley drótjait vagy fonalakat vizsgálva

megmutatja így, hogy:

$$\tau D = \left(\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right) K(1-\epsilon) \frac{\sin 2\alpha}{2}$$

$$\text{vagy} \tau D = g \left(\frac{1}{\rho_1} - \frac{1}{\rho_2} \right) K(1-\epsilon) \frac{\sin 2\alpha}{2}$$

τD a Dröb ^{csavar} ellenében ~~ke~~ kato
fajis momentumat állitani elő.

A D rögzítet a mértékü rögzítés egy egyetlén
állását ugyan nem alvasként ~~le~~^{is},
de ha a mértékü rögzítés ^{szükséges legalis} ~~Π~~ Γ korio fejevel együtt
körül egy jövevény, hogy a ~~rögzítés~~ ^{körömvonal}
~~áll~~ áll, ha ~~szám~~ ~~melyek~~ az D tengely
az előítélet előtő" D' rögzítet képeppen
akkor a Dröb csavarás rögzítet is
megtöltözik, ~~és~~ ~~ha~~ ~~s~~ ~~az~~ ~~elő~~ ~~ítélet~~
 $(D'-D)$ a ~~rögzítés~~ a szükséges erőitett
megtöltözik ^{javítás} ~~vagy~~ ~~krö~~ ~~vonal~~ ~~viszony~~ ~~elmondás~~ ~~át~~
Jelölhető is mérhető lesz.

A ~~rögzítés~~ három ~~állás~~ állása elég
még arra, hogy a Dröb csavarásban
előíteli változások ~~is~~ ~~és~~ ~~elő~~ ~~ítélet~~ ~~alapszám~~
egy az α rögzítés itélet mint a $\left(\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right)$
mérték itélet megállapítható, ~~és~~
javítás itt elvéhető a számításhoz
egyszerűbb lesz azonban eljárásunk ha
nagy állit követünk ^{ing} ~~ing~~ ~~ing~~ ~~ing~~ ~~ing~~ ~~ing~~ ~~ing~~ ~~ing~~
közül kettő, kettő egymáson mérőleges,
két két pár pedig egymással
45 fokos rögzítés képeppen.

Jegy lesz:

az eredeti állásban: $\mathcal{D} = \frac{\kappa(1-\varepsilon)}{\tau} \left(\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right) \frac{\sin 2\alpha}{2}$

erre megfelelően: $\mathcal{D}' = -\frac{\kappa(1-\varepsilon)}{\tau} \left(\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right) \frac{\sin 2\alpha}{2}$

az eredeti 45° felkötés: $\mathcal{D}_1 = \frac{\kappa(1-\varepsilon)}{\tau} \left(\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right) \frac{\cos 2\alpha}{2}$

az eredeti 135° felkötés: $\mathcal{D}_1' = -\frac{\kappa(1-\varepsilon)}{\tau} \left(\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right) \frac{\cos 2\alpha}{2}$

és ezért:

$\mathcal{D}' - \mathcal{D} = \frac{\kappa(1-\varepsilon)}{\tau} \left(\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right) \sin 2\alpha$

$\mathcal{D}_1' - \mathcal{D}_1 = \frac{\kappa(1-\varepsilon)}{\tau} \left(\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right) \cos 2\alpha$

és:

~~$\frac{\mathcal{D}' - \mathcal{D}}{\mathcal{D}_1' - \mathcal{D}_1} = \tan 2\alpha$~~ $\tan 2\alpha = \frac{\mathcal{D}' - \mathcal{D}}{\mathcal{D}_1' - \mathcal{D}_1}$

$\left(\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right) = \frac{\tau}{\kappa(1-\varepsilon)} \sqrt{(\mathcal{D}' - \mathcal{D})^2 + (\mathcal{D}_1' - \mathcal{D}_1)^2}$

ELTE

Ligürre tiszta vízfelületen kis amplitúdóval
szedő a drál rugalmasan ellenében, helyi
forgásmomentum esetében volna

$\frac{\tau}{\kappa} = \frac{\pi^2}{\rho^2}$

az ε -nek amenny is kicsiny értéke, a
miskorú méretétől, $\frac{\tau}{\kappa}$ pedig annak
legyári idejétől határozható meg.

Ligürre tiszta vízfelületen kis amplitúdóval
szedő a drál rugalmasan ellenében által
ahogyan legyári értékében volna:

$\frac{\tau}{\kappa} = \frac{\pi^2}{\rho^2}$

A legyári ellenállása és maga a nehézség
változásait eredő forgásmomentum ~~feltétele~~ befolyása azonban
teljesen ~~amennyig~~ ~~spis~~ ~~faktor~~
értékét kintől is megfontolást követel.

Az a víz mozgásának differenciál-
egyenletét ismét alakjában írjuk:

MAGYAR TUDOMÁNYOS AKADÉMIA KÖNYVTÁRA

$$K \frac{dw}{dx^2} + H \frac{dw}{dx} + Fw = 0$$

~~az egyenletben~~ itt w a növekedési, H
a lecsúszás ~~szélessége~~ ^{szélessége} függő állandója, K
~~és~~ F minél kisebb a tehetetlenségi momentuma
jelenti. Ebből folyólag a rúd egy pontjának
kitérés:

$$u = a e^{-\beta x} \sin \pi \frac{x}{l}$$

a hat $\beta = \frac{H}{2K}$

és $\frac{\pi^2}{l^2} = \frac{F}{K} - \beta^2$

A mi esetünkben:

$$F = \tau - \frac{\partial F}{\partial w} = \tau - \left(\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right) K (1 - \epsilon) \cos 2\alpha$$

s így

$$\frac{\pi^2}{l^2} = \frac{\tau}{K} - \left(\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right) (1 - \epsilon) \cos 2\alpha - \beta^2$$

ha pedig α helyére $\alpha + \frac{\pi}{2}$ értéket teszünk,
a mi ~~az~~ rúd merőleges állásában ismét
meg, akkor:

$$\frac{\pi^2}{l^2} = \frac{\tau}{K} + \left(\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right) (1 - \epsilon) \cos 2\alpha - \beta^2$$

ezekből kapjuk:

$$\pi^2 \left(\frac{1}{l^2} + \frac{1}{l^2} \right) = \frac{2\tau}{K} - 2\beta^2$$

s így kitérésnélkül $\frac{\tau}{K}$ értéket.

~~De az ábrák alapján~~ De ábrák alapján
kitérés nélkül meg az is, hogy a lecsúszás ~~értéke~~
invariáns ^{mal} egyenlőségben is elég ~~jelölés~~
~~ezért~~ ~~jelölés~~ ~~az~~ ~~ábrák~~ ~~adatok~~
által lemérhető adatok meghatározására.

~~Két~~ Két egymásra merőleges helyre
 viszve az előbb megállapított értékeket
 megjuthat:

$$\pi^2 \left(\frac{1}{f_1^2} - \frac{1}{f_2^2} \right) = 2 \left(\frac{\partial^2 U}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right) (1 - \varepsilon) \cos 2\alpha$$

és ha már ekkor 45 fokos helyre
 lépünk helyre vonatkozólag

$$\pi^2 \left(\frac{1}{f_1^2} - \frac{1}{f_2^2} \right) = 2 \left(\frac{\partial^2 U}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right) (1 - \varepsilon) \sin 2\alpha$$

tehát így ~~a főtérképek iránt~~ ~~az~~ ~~α~~, ~~mint~~ $\left(\frac{\partial^2 U}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right) = g \left(\frac{1}{f_1} - \frac{1}{f_2} \right)$

meg vannak határozva,

~~Röviden~~ ~~összefoglalva~~ ~~az~~ ~~itt~~ ~~előadottak~~,
~~Ha~~ ~~az~~ ~~állat~~
 használt mérésekre vonatkozólag
 annyira kicsiny ε megjelölést elhanyagolhat,
 és a lengési idő értéket ~~általán~~ egyedül
 az ~~elő~~ rugalmassága folytán T_0 al feltehető
 akkor közelítőleg a hőmérséklet
~~száma~~ vonatkozású le- és emelkedésnek
 eredmények:

a Coulomb féle mérések során a mérések során
 és tömör fémek együttes mozgása közben
 megcsúszások, a csúszás nyújtása ^{a rövidnek} 90°
 mellett egyenlő áprólattal:

$$\Delta T = \frac{T_0^2}{\pi^2} \left(\frac{\partial^2 U}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right) \sin 2\alpha = \frac{T_0^2}{\pi^2} g \left(\frac{1}{f_1} - \frac{1}{f_2} \right) \sin 2\alpha$$

a mérések lengési ideje egyenlő ~~száma~~
~~külön~~ ~~száma~~ egyenlő ~~száma~~
 megválasztás, 90° fokos mozgásnál a változás:

$$T' - T = - \frac{T_0^3}{\pi^2} \left(\frac{\partial^2 U}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right) \cos 2\alpha = - \frac{T_0^3}{\pi^2} g \left(\frac{1}{f_1} - \frac{1}{f_2} \right) \cos 2\alpha$$

az $\frac{dm}{T}$ mennyiségű víz az esővíz mértékű,
 vagy a fűző súlyra kívülről ható víz
 tömegét által okozott kitérésből könnyen
 meghatározhatjuk. Így a $\frac{dz}{dx}$ és a $\frac{dz}{dy}$
 vízszintes irányú változásoknak, vagy
 erődőjének és az erődő irányának ismeretével
 juttunk. Tudjuk más, hogy

$$\frac{1}{g} \frac{dz}{dt} = z$$

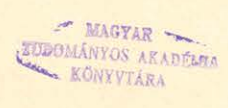
a nehézségi irányváltozását lefelé mérni.

A Coulomb-féle műszer e két alakjában
 és e két módon használva az előadottak szerint
 az hogy meghatározható az ^{egyiről} a nehézségi irány-
 felületének fő görbületi irányait és
 e fő görbületek kitérését $(\frac{1}{\rho_1} - \frac{1}{\rho_2})$, másrészt
~~pedig~~ a nehézségi változását a vízszintes
 érintő síkjában (a vízszintesben) és e változásnak
 irányát. Feladatunkkal tehát teljes ~~sz~~
~~sz~~ megoldhatjuk, mely a Jolly-féle műszerrel
 a $\frac{dz}{dz}$ értéket ^{adja} az a 4) egyenletből ~~széles~~

$$\frac{dg}{dz} = g(\frac{1}{\rho_1} + \frac{1}{\rho_2}) + 2w^2$$

egyik ^{széles} ~~széles~~ ^{széles} ~~széles~~ ρ_1 és ρ_2 görbületi Γ az $(\frac{1}{\rho_1} - \frac{1}{\rho_2})$ értékeivel együtt
~~széles~~ ~~széles~~ ~~széles~~ ~~széles~~ ~~széles~~ ~~széles~~ ~~széles~~ ~~széles~~ ~~széles~~ ~~széles~~
~~széles~~ és ~~széles~~ mérhető.

Megjegyzem még, hogy az a függőleges síkban
 bizonyos ^{mechanikus} ~~mechanikus~~ abban a modorban
 tárgyalva, mint azt itt a Coulomb-féle műszer
 vonatkozásában röviden előadtam az érdeklő
 a $\frac{dz}{dz}$ meghatározására a Jolly-féle eljárásról



előnyösebb módszerrel készített,
 apróknak megvalósítása azonban a
 vízintés ^{forrása} tengelyekel létesítő spekegetek
 tökéletlensége miatt nekem mind eddig
 nem sikerült.

~~3. Az Esz~~

3. Az esz közök.

A terüle nettó mérésék kivételére olyan
 eszközökről kellett gondoskodnom, melyek-
 nek ispekegyisége a lemezszerű igen kicsiny
 erőknél megfelelő legyen. A megkötés
 ispekegyisége ^{nak} ~~kegyes~~ ^{lemez} ~~szerepe~~ ^{szerepe}
~~adatoknak~~ ~~istékkel~~ ~~létesít~~ ~~eszköz~~ ~~eszköz~~ ~~eszköz~~
 vizet köpölni és a lemezszerű adatközlés
 istékeit egy olyan mintaszerű földre vonatkozólag
 a minél közéletesebb a föld alatti
 s rajta a nehézség változásainak előállítására
 spektum készíteni. Igen példánál a
~~list~~ Listing forrás ellyomója. Ennek:

~~a = 63777~~ ~~a = 67~~
 $a = 637736500 \text{ C.}$
 $b = 635529800 \text{ C.}$

c_i
 $g_y = 978,0728 (1 + 0,0052013 \sin^2 \varphi)$

a számítás az adatokból $\varphi = 47^\circ 20'$ szélességre
 vonatkozólag, az az Budapest helyére, a

következő istékekkel adja:

$g = 980,828$
 $g \left(\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right) = 4836 \cdot 10^{-12}$
 $\frac{dg}{ds} = 7960 \cdot 10^{-12}$

$$\varepsilon = \frac{\frac{\partial g}{\partial z}}{g} = 8115 \cdot 10^{-15}$$

vagy $\varepsilon = 0,000001673$ másodperc

$$\frac{\partial g}{\partial z} = 3080 \cdot 10^{-9}$$

A két vízszintes galériaként ellátott mélységű Drótkörrel
 elvárásainak a legnagyobb utolsó kör, a
 mikor a víz tetején a meridiánról 45°-os
 szögletet képez, a meridián két ~~oldalán~~
 fekvő két ilyen állás között az elvárásainak

$$D' - D = \frac{T_0^2}{\pi^2} g \left(\frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right)$$

és ha tessék $T_0 = 1000$ s, akkor:

$$D' - D = \frac{1000^2}{\pi^2} \cdot 4836 \cdot 10^{-12} = 0,000490$$

azaz 1,7 perc.

Ila pedig a legelső kör a meridián ^{Körül} ~~közül~~ T' -el,
 azaz merőleges T' -el jelölés, akkor:

$$T - T' = T_0(D' - D) = 0,49 \text{ s.}$$

azaz körülbelül egy fél másodperc.

Világos egyértelmű, hogy ~~ezekhez szükséges~~
~~szükséges~~

~~Kellene tökéletesen nagy mélységű~~

Alkalm a méréshez esetben, mikor a
~~szükséges~~ víz egyenlő mélységre függvény
 a víz a mintajeri felülre a meridiánra
 merőleges két állásban helyeztük, ezek között
 a Drótkörrel elvárásainak:

$$D' - D = 2 \frac{\partial g}{\partial x} \frac{h \cdot m}{L}$$

és az ~~eredmény~~ egy értékkel példánál

$$h = 100 \text{ cm}, L = 13 \frac{1}{3} \text{ cm}, m = 30 \text{ gr. és } T = 0,4 \text{ volt}$$

és így eredményben $\frac{\partial g}{\partial x} = \frac{\partial g}{\partial z}$ levén, találjuk:

$$D' - D = 2 \cdot 7960 \cdot 10^{-12} \cdot 100000 = 0,001492$$

azaz körülbelül 5 perc.

Világos egyértelmű, hogy értékeim specifikus

mindenekelőtt nagy lengési időnk lehetősége
Kellék törekednem a mind ~~teljes~~ a megfontolással hűségben,
hogy ^{sikerültséggel} e kétség csővételezésre,
minden kétség lengési ~~idő~~ ideje eszmény
kezdő letűnését mindaddig nyitni maradtak.

Ilyen nagy 10 és 20 percesre a nagy
egy esztendőben nagy esztendő is nagyabb
lengési időnk is eddig aligba elvél érsé-
Kétség mellett miközönt járnak egyensúlyi
állásuk nagy mind mozgásuk barmulatosan
stabilitással tudtam tenni és pedig nemcsak
jól viderik jászokiban, hanem a labo-
ratoriumuk bármely helyiségében, sőt éjjel
együtt viszonyított elvél nagy a stabilitásban
is.

Az egyetlen jászok, ha egyáltalánban amarek
nemcsak a többi állatok nagy vizsgálata
Kéttes jászok és kétség megmérésük
Jászoknál az állatok. Vízgüldésű
jászoknál a költésük elvél a költésük
készenlétére, majd vízgüldésük kétségű csövet
nagy a miközönt az egyensúlyi körülmények,
majd kétségű ~~jel~~ a kuszákban
egy ~~jel~~ párhuzamosan, majd kétségű
Kis megmérésük körtülsük. Kétségű esztendő
az utolsó alvétel után ~~az esztendő~~
vél a jászok nagy ~~és a jászok~~ jászok
minden ~~állatok~~ helyiségében egyformán
áll a kétségű jászok vízgüldésük.

A kétségű Kétségű $\frac{1}{2} - 1$ centiméteres kétségű
vétel után egyenlőtlen elvél a jászok 2-4 milliméter

vastag szaga vizűl készítették, ~~szaganyag~~
~~szaganyag~~ ^{ilyen kővel} ~~szaganyag~~ ^{palánk} ~~szaganyag~~

szaganyagok vastagságai a drótot
bepároló üveg is. A helyi székelyben egy minden
egyedül megegyező kőzet jelölésére

kiegészítő van, s a kőzet hőmérsékletváltozása
a minden részükben lehetséges egyenlő vastag-
sági ~~jelölés~~ ^{minden oldalról} ~~jelölés~~ ^{egy irányban} ~~jelölés~~

Tér jelölésére

~~szag~~ A csak ~~szag~~ két vagy három
centiméteres magyos tengési téiben a felület
irányított lejáratok által határa is alig lesz
irányított. Ekhez hozzátevé még azt, hogy
a minden oldalról jól vezető körüzetek a
kőzet elektromos ~~vezetők~~ ^{bevezetők} is teljesen

Kőzet, ~~szag~~ magyos ágatát adtak az esztendőben
~~szag~~ a Coulombféle mérleggel ~~szag~~
tett tapasztalatok után kőzetben meglepő
állandóságok.

A mérleg rúdjaik rendszeren 100-150 centiméter
hosszi platina dróttal fűzve vannak, a mely
előtérben már kőzetek után réz készített
székelyekkel készítették. A rendszeren
használt drótot átmérője $\frac{1}{25}$ milliméter, ~~hossz~~
Kőzetük 120-150 gramm, a réz fűzve
székelyek súly pedig 80-100 gramm volt.

A drót egy méter hosszúsága rőpére vonatkozó
állományban $T = 0,3$ l. s. s.

~~szag~~ ^{Bozsnyonán kőzet}
Kőzeteket szaganyagokhoz hasonló
is hosszúsági quartzfelülettel is, a melyeknél



~~ni~~ elhizittelenül ~~drö~~ jellegetek.
 utam ^{bámuletan} ~~vallandis~~ ~~h~~ rugalmasága
 sok elömyel kezeset, de ^{hülöven} hordokato
 eshöjeimnél ^{eslöre} ~~h~~ megfeszittem az
 löjeteren kinyújtott jelatinél, mel
 e ^{az hordokato} ~~gummit~~ ridy gummit ~~h~~
 könnyen töriketék. Erre kinyújt is
 kisebb a platinánál, ~~az~~ ^{alig} ~~h~~
 sikkint alig 100 grammot ^{hordis} ~~h~~
 gummit ~~h~~ kinyújtam melynek az méter
 hossza ^{az} ~~h~~ az egyenél kisebb
 lett volna. Az in hossza ~~h~~ kinyújtott
 is, eröven megfeszitve platiná ~~h~~ is
 kidejítö állandis ágat mutatnak, s ha azonnal
 az eshöjeit ~~h~~ jelöltetve utam némi járast
 tanúsítottak, az ~~h~~ eshöjeit is az könnyen
 jánntatva uelhető volt.

~~Erre kinyújtott~~ ~~h~~ [?] E jeleritumben
 elöteszterendö kutataraim ~~h~~ eshöjeim
 jánna ~~h~~ azokra nék s azok
 azoknak megfeszitimbizteteri uelék kénytelen
 vagyok azoknak neveltek adni.
 Így az az eshöjeit mellyel $29\frac{1}{2} - 30$
 az egyenél mérem görbületi variometernek,
 az a másikat pedig mellyel a nehézség
~~h~~ változásait a vízintesterben,
 s egyenesimél a nehézség ~~h~~ változásait
 leszálló határozom magyarostalis variometernek
~~h~~ jánna nevesni.

A görbületi variometer képe az I táblán
 1. és 2. ábrák ^{hűtési} ~~állító~~ elő, az 1. ábra ^{függőleges} ~~horizontális~~
~~ábrán~~ a 2) ábra ^{függőleges} ~~horizontális~~ vízszintes
 állomáshelyen]. A hengeres mérleg súlyának ^{és} vízszintes
 és függőleges irányú elmozdulásának függvényében csak a hőmérséklet emelésé-
 van helyes. A függőleges hárson 120 centiméter
 magas szétterjesztésű falúba áll, a
 mérleg súlyköréig hárson ^{állító} ~~erővel~~ ^{erővel} ~~erővel~~
 rögzítve, az erők vízszintes irányúak.

A hengeres súlykör ^{függőleges} tengely körül ^{forogva} ~~keresztül~~ ^{keresztül} ~~keresztül~~
 foroghat. ~~A víz alatti~~
 vízben keringő alak van, melynek egyik
 fele tükörrel van ellátva, másik fele pedig
 a hirtelen vízbe eresztett tükörrel tárgy fel.

A ^{erős} ~~súly~~ ^{erős} vízbe eresztett ~~tükör~~ hajlékony
 csavarokból úgy állították ki, hogy az
 elhelyezkedés skála képe a ^{merő} ~~szél~~ ^{merő} ~~szél~~
~~szél~~ tükörrel egyszerűen mutatson a
 levegő és víz közötti határérték. A lengő
 víz vízben hengeres súlyok felállítására,
 tömegük egyenként 30 gramm, körülményekhez
 igazították lármát 34 C., a helyi súly
 a légrétege 40 C. ~~A víz hőmérséklete 150 C.~~

A helyi víz és a hűtési súlyok
 tetőre beállították. A víz vízben felállításukhoz
 van forrasztva és csavarokból ^{meghosszított} ~~erős~~ ^{erős} ~~erős~~
 tömegű vízhez méréshez a mérleg ^{adott} ~~hőmérséklet~~ ^{adott} ~~hőmérséklet~~ hőmérséklet 150 C.
 A víz hőmérséklet 150 centiméter. ~~Az~~ ~~hőmérséklet~~
~~helyes~~ ~~hőmérséklet~~

Másik eszközzel a horizontális variometer
 a 3. és 4. ábrák mutatják.

MAGYAR
 TUDOMÁNYOS AKADÉMIA
 KÖNYVTÁRA

A hengsel, melyesikering az entörön
140 centiméter magas 4 lábora álló füstölő
nyáir erős fémtengegyen szuszint. A füstölő
szuszintjának keménysége a szuszint felő
lajján elhelyezett iránytű szuszint. A rudra
fűzött hengsel szuszint kétélű fém erőben
van eljávva, a mely a szuszint fémek
alkalmazott csavarokkal fűzött
állatható. A ~~tű~~ és csavarok keménysége
szuszint tűköt isz van elhelyezve,
mely a gőztűt isz variométeren. ^{felő} Atmós-
fűrő hőmé 110 C., a ~~fűzött~~
hengsel a fűzött hengsel szuszint 30 gr., füstölő
hőmé 13,2 ^{C.} ~~tű~~ a fűzött ^{szuszint} szuszint
szuszintnak hőmé ^{pedig} 100 C.

4) A mérőre eredménye.

~~ing formiditum, huy ha ha apollitum~~

~~illeg hirtfording hitofit, jantia~~

~~ligantum~~ ing formiditum, huy

huy se hirtines hitofit

A a miltiridna hirt vejeve ^{hirt} hitofit

angyot ~~heltque~~, amde 180 jeltal

ilprytia utis nyitwá neltia luttu

~~id~~ a hitofitnyet ^{nyet} e hirt angy

netijegent isangytara hirt jantia.

A menyitem juty ityenia tá menyitem

apra eridnyet veltat, huy a hitofit

^{angyot} angyot netijegent isangytara ^{hirt} hirt me e miltirid ityenia menyitem de eridnyet

~~heltque angyot~~, angyot ~~helt~~ ara ^{el hitofitnyet}

is hirt hirtat ~~helt~~ hirt ^{isre luttu jantia} e angyot, milt

a hit ^{angyot} ~~helt~~ hirt is angyot, vony hirtat utit az ityenia hirtat

~~helt hirt isangytara~~ a vony ^{hirt} hirt miltirid hitofit.

~~helt~~ hirt hirt jantia hitofit

angyot e a netijegent isangytara ^{nyet hitofitnyet}

luttu nyitwá neltia hirt, milt

e netijegent a vony ^{nyet} erid az ~~helt~~

angyot miltiridat jantia hirt hirtat

erid hirtat hirt hirtat

Luy hirtat huy a hitofit

angyotara hirt hirt vony erid hirtat

hitofitnyet ha vony is, miltirid

hirtat milt ~~helt~~ az hirt hirtat.

(Kajd 1889 Jan 20 ^{nyet} hirt hirtat, hirt hirtat)

II. A földi mágneses erő térbeli változásainak méréséről.

Feladatunk tüstén ki magamnak a földi mágneses erő térbeli változásait teljes-
gükben meghatározni, ^{olyan istentelenen} ~~mint az~~ ^{mint az}
~~akkor feladat megoldása~~ a nehézségre
vonalközösleg sikerült.

A mágneses felületképességre ható erőnek (a mágneses intenzitásnak)
összetevőit X, Y, Z ~~szelvény~~ megfelelő értelme-
zésrel ugyanahhoz az I §-ból 1) alatti egyenlet
által állíthatjuk elő, s ha tekintetbe vesszük,
hogy a mágneses erőnek is van ~~potenciál~~
potenciál függvénye úgy tisztán jövünk
arra, hogy feladatunk teljes megoldására
itt is hat a változó ^{kiérték} ~~potenciál~~ adat
meghatározására sőt képez. Erre az adatra:

$$\frac{\partial^2 V}{\partial x^2} = \frac{\partial X}{\partial x} \quad \frac{\partial^2 V}{\partial y^2} = \frac{\partial Y}{\partial y} \quad \frac{\partial^2 V}{\partial z^2} = \frac{\partial Z}{\partial z}$$
$$\frac{\partial^2 V}{\partial x \partial y} = \frac{\partial X}{\partial y} = \frac{\partial Y}{\partial x} \quad \frac{\partial^2 V}{\partial y \partial z} = \frac{\partial Y}{\partial z} = \frac{\partial Z}{\partial y} \quad \frac{\partial^2 V}{\partial z \partial x} = \frac{\partial Z}{\partial x} = \frac{\partial X}{\partial z}$$

Közpüthet ~~a mágneses~~ ható mágneses fel-
tehetően kívül fekvő pontokra vonatkozó
a következő összefüggés áll fenn:

$$\frac{\partial^2 V}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial z^2} = 0$$

Figyelmünk itt a feladat ^{kiérték} ~~megoldásának~~
mindenekelőtt ^{arra} a ~~trans~~ translatorikus mag-
hatalmató erőre irányul, melynek mint
az ilyen mágnesre ható ^{erőnek} ~~nyilvánvaló~~ ^{kell}
kell a ^{megfigyelés} ~~megfigyelés~~ ^{képesítés} ~~hat~~ ^{hat} ~~ad~~ ^{ad}

MAGYAR
TUDOMÁNYOS AKADEMIÁ
KÖNYVTÁRA

és jellemző tesztünk, hogy a mágneses
intenzitás változásait felismeri tudjuk.

Válóban első ~~feladat~~ teendőmunka a
hatalmas erő leírásait felkintettük.

A megadott fejezet 1) egyenleteinek
alagym Kőnnyen kiszámítható, a hatalmas
erő összetevőit egy olyan mágnesre, melynek
melynek momentánái, amelyek M_x, M_y, M_z
vételük ^{erő} által ~~leírhatók~~ ^{leírhatók} ~~leírhatók~~. E hatalmas
erő összetevői:

$$P_x = M_x \frac{\partial X}{\partial x} + M_y \frac{\partial X}{\partial y} + M_z \frac{\partial X}{\partial z}$$

$$P_y = M_x \frac{\partial Y}{\partial x} + M_y \frac{\partial Y}{\partial y} + M_z \frac{\partial Y}{\partial z} \quad \dots 1)$$

$$P_z = M_x \frac{\partial Z}{\partial x} + M_y \frac{\partial Z}{\partial y} + M_z \frac{\partial Z}{\partial z}$$

Tengelyrendszereinket most úgy választjuk,
hogy annak Z tengelye felfelé, X tengelye a
mágneses meridián irányában észak felé,
y tengelye pedig kelet felé irányított
legyen. Ezzelőre azon esetre vizsgáljuk,
és amikor a mágnes tengelye a mágneses
meridiánnal kicsiny ε szöveget zár be,
és ez esetben, az erőndek vízszintes összetevőit ^(a melyek itt egyedül érdekelték)
a körülmény alukban állítottuk elő:

$$P_x = M_h \frac{\partial X}{\partial x} + M_h \frac{\partial X}{\partial y} \varepsilon + M_v \frac{\partial X}{\partial z}$$

$$P_y = M_h \frac{\partial Y}{\partial x} + M_h \frac{\partial Y}{\partial y} \varepsilon + M_v \frac{\partial Y}{\partial z}$$

a hol M_h a mágnes momentánáinak
vízszintes, M_v pedig ugyanannak függőleges
összetevőik jelöli.

Ezen vizspinter erőmértékét leírására
 egy a Coulomb-féle mérleg árán alapított
 eszköz használatát, melyet mágneses transzlátometernek
 neveztem el. Ezen eszközt az 5-ös ábra
 függélyes a 6-ös ábra vizspinter ábrákkal
 tünteti elő. ~~Az~~ Külső alagyűjtőben
~~szelvény~~^a nehézsúly kárpótlási variometerhez
 hasonlít, a mérlegmind végre apróbban mágnes
 függ, melynek hajlását a vizspinterhez vállastábi
 lehet. A szelvény forgatása ~~az~~^{az eszközön} nem a
 mérleg mind ~~középső~~^{középső}, hanem annak vége körül
 illettőleg azon függélyes erő körül történik,
 melyben a felfüggesztett mágnes drótna van
 elzárva. Ez a erő is ~~amoly~~^{amoly} végre a mágnes
 körülményi szerény vasmentes nézőből készült.
 Nagyobb mélyt kell feltétlenül az eszköz a
 törvényszerű finomabb beállítására, kiváncsi
 hogy azon ^{legelő} 1 perccel beállási lehetne. Az
 eszköz mérlegének szögelfordulását ~~az~~^{az} ugyanolyan
 körvonalgyártás, a mérlegmindnek ~~az~~^{a szelvényhez}
 és törvényszerű viszonyított elfordulását pedig
 a körök segítségével lehet leírni.

A szelvény ~~az~~ függőleges ~~is~~ ábránkon
~~A~~ OA a mérlegmindnek C a rudak között
 drótnak központját ~~az~~ jelöli. Az eszköz
 forgatása O körül történik, így hogy a ^{forgatás} ~~szelvény~~
 a C pont, tehát a törvényszerű is $OC = l$ sugarú
 körök is le.

Az ~~az~~ eszköz a heladitási erő leírására

~~az eszköz~~

Az eszköznek!

Zellabrona jón 10c szűlő 8c.m.aff

MAGYAR
 TUDOMÁNYOS AKADÉMIA
 KÖNYVTÁRA

a Kővetkező módon használtam.

A mészgyöndek a sarkon Kalló elhelyezése és a ^{méri}drótnek a torzióján kiegészítések által ~~megjellest~~ először a mágneses meridiánra merőleges OCA állásban hoztam és pedig úgy, hogy a ~~lent~~ függő mágnes tengelye a mágneses meridiánnal ha nem is null, de legalább lehetőleg kis szög (E) zárt legyen. A felső a mészgyöndek hardő drótát, melyet mérődrótnak

nevezek, az esetben két erő csavarája meg ~~először~~ a hatalmas erőnek vagy a meridián irányába és összetörése a mely l magasabb és a függő mágnesnek proprio erje a meridián el hátravetelési mágneses intenzitás behatása alatt. A mérő drót csavara a meridián állásában megvan csavara, se csavará szögletét D-val jelleme es ittben helyettes es:

$$\tau D = k_1 M_x \frac{\partial X}{\partial x} + k_2 M_y \frac{\partial X}{\partial y} \epsilon + k_3 M_z \frac{\partial X}{\partial z} - M_x \epsilon = k_1 P_x - M_x \epsilon$$

Mivel ~~az~~ az ~~erő~~ ~~sphere~~ ~~szögletét~~ 180 fokkal ~~180 fokkal~~ a szemben álló helyettes es előbb az 180 irány irányában az az ellentett az az mutató járásával. A torzió függő tett kiegészítéssel a mészgyöndek OCA állásban hozom. E közben a mágnes hardő drótjának felő vége is 180 fokkal fordult el es előbb

a mélyes tengely is kitért dobos helyzetből,
most ε-d szögletet képezzük a meridiánval.

~~Finom Drótszámúval a kitértől való távolság~~

Finom Drótszámúval alkalmazzuk a mál

~~Drótszámúval a kitértől való távolság~~

ly, kik jóról kisebb maradt. ~~A~~

~~Drótszámúval a kitértől való távolság~~ ^{Drótszámúval} a mérszámúval

ez újabb ~~állítás~~ egyensúlyi helyzetre nézve

teljesen tiszta:

$$\tau D_1' = -k P_x + k M_n \frac{\partial X}{\partial y} - M_n H \varepsilon + M_n H d$$

Ha ^{vége} ~~szélén~~ esztendőjén ^{szélén} ~~az~~ az ^{elő} ~~elő~~ állásban

át a 2. szöglet irányában ^{szélén} ~~az~~ az ^{elő} ~~elő~~ állásban

OC'A' állásban ^{elő} ~~elő~~ állásban ^{elő} ~~elő~~ állásban ^{elő} ~~elő~~ állásban

a tanúsítvány ^{elő} ~~elő~~ állásban, a következő:

$$\tau D_2' = -k P_x - k M_n \frac{\partial X}{\partial y} - M_n H \varepsilon - M_n H d$$

és $\tau D_1, \tau D_2, \tau D_1'$ és $\tau D_2'$ értékeiből:

$$\tau(D - D_1') = 2k P_x - k M_n \frac{\partial X}{\partial y} - M_n H d$$

$$\tau(D - D_2') = 2k P_x + k M_n \frac{\partial X}{\partial y} + M_n H d$$

tehát:

~~szélén~~

$$P_x = \frac{\tau}{4k} \{ (D - D_1') + (D - D_2') \}$$

A $(D - D_1')$ és a $(D - D_2')$ csavartási szögletet

a mérszámúval tanúsítvány ^{elő} ~~elő~~ állásban, az

keresésük egyenlő ^{elő} ~~elő~~ állásban ^{elő} ~~elő~~ állásban

Kell a drótszámúval ^{elő} ~~elő~~ állásban, hogy

a ^{elő} ~~elő~~ állásban az ^{elő} ~~elő~~ állásban az ^{elő} ~~elő~~ állásban

után az ^{elő} ~~elő~~ állásban az ^{elő} ~~elő~~ állásban

normálisához viszonyítva a kerék állása

viszonyban. A mélyesben a drótszámú

MAGYAR
TUDOMÁNYOS AKADÉMIA
KÖNYVTÁRA

ilyen pontos beállítás a nehézséggel jár

az az annál megfélemlő csavarradasi

szöglettel, két ^{középpontok} ~~szöglet~~ állásra vonatkozó

adatokból interpoláció ^{szöglet} ~~adatok~~ megismerhetjük K₀.

~~Az itt részben előadott~~ Ezen így mint a haladati erőnek

a északi irányú P_a ^{irányú} ~~haladati~~ kényszerítés

a keleti irányú P_y ^{irányú} ~~erő~~, az a mélyvidéki

a ~~m~~ mágneses meridián irányába erő

állásait haszníthatjuk fel.

2. Okoskodásunk felismerés a csak a

mágneses erőne fordítottul függelműnek,

hiszen azután, hogy észleljük mélyvidéki

állásúra a nehézség változásai is befolyásolják

gyakorlat^{ban}. Ezt a befolyást ^{apertan} könnyen felismerhetjük

s attól észlelésünk eredmények közötté tehető,

ha a mágneses helyek nem mágneses ~~szög~~

törégek akantoin az erőket ^{mint} Va nehézség

horizontális variometerrel ~~megjósolva~~

haszníthatjuk.

A mágneses haladati erő irányú

komponens, ~~az erő irányján~~ felismerésére a

mágneses intenzitás tiszta változásainak

felismerésére jól érzékenyíthetjük, ~~és~~ a legelőnyösebben ^{ilyen} ~~szög~~ ^{szög} ha a mágneses ^{erő} ~~szög~~

legelőnyösebben akkor, ha ~~Ha a felismerés~~ ^{erő} ~~szög~~ ^{szög} s azután ~~mindazon~~ ^{erő} ~~szög~~ ^{szög}

mágneses mágnessel vizsgáljuk. ^{Erő} ~~szög~~ ^{szög} a mágneses tengelyének

helyén ~~szög~~ ^{erő} ~~szög~~ ^{szög}, a ~~szög~~ ^{erő} ~~szög~~ ^{szög}

~~és~~ a vízszintes hely $\alpha = i$ s $\alpha = -i$

akkor az erő erőssége:

$$M_h = M \cos i \quad M_v = M \sin i$$

a másadik esetben:

$$M'_x = M \cos i \quad M'_y = -M \sin i$$

~~és ha pontos beállítás után a töltés~~
 és ha továbbá pontos beállítás feltételeiben
~~termék~~ $\varepsilon = 0$, akkor a feladatú ε^2 ~~invariáns~~
~~a követhető~~ értékeinek a hőtérképek képe:

az első esetben:

$$P_x = M \cos i \frac{\partial X}{\partial x} + M \sin i \frac{\partial X}{\partial z}$$

$$P_y = M \cos i \frac{\partial Y}{\partial x} + M \sin i \frac{\partial Y}{\partial z}$$

a második esetben pedig:

$$P'_x = M \cos i \frac{\partial X}{\partial x} - M \sin i \frac{\partial X}{\partial z}$$

$$P'_y = M \cos i \frac{\partial Y}{\partial x} - M \sin i \frac{\partial Y}{\partial z}$$

Érdekelt:

$$\frac{\partial X}{\partial x} = \frac{\partial^2 V}{\partial x^2} = \frac{P_x + P'_x}{2M \cos i}$$

$$\frac{\partial X}{\partial z} = \frac{\partial^2 V}{\partial x \partial z} = \frac{P_x - P'_x}{2M \sin i}$$

$$\frac{\partial Y}{\partial x} = \frac{\partial^2 V}{\partial x \partial y} = \frac{P_y + P'_y}{2M \cos i}$$

$$\frac{\partial Y}{\partial z} = \frac{\partial^2 V}{\partial y \partial z} = \frac{P_y - P'_y}{2M \sin i}$$

A ~~feladatú~~ ^{meghatározás} ~~adott~~ ε ~~szám~~ ^{feladatú} teljes megoldásához szükséges
 az utána nézzük ~~beállítás~~ ^{meghatározás} ~~és~~ ^{és} ~~hát~~
 van még ~~beállítás~~, illetve a $\Delta V = 0$ egyenlet
 felhasználásával ^{meg} csak egyenlet meghatározása.

Erre alapján egy másik eszközön, az
asztalikus variometer. Az eszköz egyszerű
 szerkezetű az a fálra függőlegesen a síkra
 vízszintes átmetszettel mutatja. Coulomb-féle
 mérleg ~~ez is~~, ^{közé} ~~amely~~ ^{aluminum csővel}
 összerakott ~~közé~~ ^{vízszintes} keréppel függ, melynek vízszintes
 rész egyenest lehetőséggel ~~az~~ ^{asztalipálya} mérés
 van előnyös. A keréppel ~~alkotó~~ két rész

egyikén a mágnesek északi pólusai
 közele, misikén pedig befelé vannak
 irányítva, így a mágnesek ~~széles~~ mágneses
 rajzunk ~~közé~~ mutatja. Az üstaljának
 lehetősége megközelítésére a mágneses közelem
 nem rakható ~~az~~ kétségbeesés mágneses
 állapotnak. A keresztaljának mágneses
 is az erősségnek valamely ~~helyén~~ ^{helyén}, vagy
 jellel képzésnek ~~szükség~~ az irány kijelölésére
 szolgáló tükörök vannak erősítve. Az egyes
 függőleges tengely körül forgatható állapotban
 áll.

E keresztaljának ~~állapot~~ elrendezésének
 nagy előnye az, hogy felsőlegesen terpi
 így a nehézség változásaitól, mind a
 mágnesesben ~~induló~~ indukált momentum
 méréseket egyszerűen ~~forrás~~ forrásról
 kintre megfigyelhetők. ~~Jelöl~~ A jelölés
 első fejezetében előadottakból kiderül
 ugyanis, hogy az ilyen keresztaljának mágneses
 a nehézség változásának forrás momentuma a 20.
 És olyan ~~kérdés~~ ~~indukált~~ kintre
 a csúszás feltételek mágneses ~~pedig~~ mágneses
 Dr. Tanyu Károly is felszólítására az
 systema physikai intézetben végzett, ahol mutatja
 ki, hogy ~~az~~ ^{az} asztikus ~~hívás~~ ^{hívás} a földi
 mágneses erő ~~által~~ ^{indukált} indukált alján forrás-
 momentumok ad ~~az~~ a mágneses állapotukban állhatók
 először két egymással merőleges tengelyre:

A mágnesek.
 Az elrendezés a 20.
 70. oldal
 70. képlet

$$C \sin 2\alpha + C \sin 2(\alpha + \frac{\pi}{2}) = 0$$

E szerint a keresztalatti operáció függő.
momentumának kismértékűvel csak a mágnes
erő kell tekintetbe ~~vannak~~ ^{vannak} ~~és~~ ^{és} annak hatásait
~~átadni~~ ^{átadni} ~~amely~~ ^{amely} ~~minden~~ ^{minden} ~~helyre~~ ^{helyre} ~~meg,~~ ^{meg,}
mint a mágnes indukciótól mentes az az
állandóak valószínű.

E jelölésen keressük nem barátságos
a számítás részeitbe ~~és~~ ~~amely~~ ~~eredménye~~
~~a~~ ~~kereszt~~ ~~ridgival~~ ~~prismájával~~ ~~melék~~
tetszőleg alakú ~~a~~ ~~kereszt~~ ~~tetszőleg~~
elhelyezte mágnesekre vonatkozólag négyesen.
Abban az esetben ezekben mikor a mágnesek
tengelye ~~a~~ ~~kereszt~~ ~~tengelye~~ ~~melék~~ ~~prismájával~~
~~jelölés~~ ~~a~~ ~~kereszt~~ ~~ridgim~~ ~~(~~ ~~e~~ ~~mágnesek~~ ~~egyikére~~
vontakozólag, melynek irányát ~~prismák~~ ~~irányát~~
áll találjuk:

$$F = -H M \sin \alpha + M l \left(\frac{\partial^2 U}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right) \sin 2\alpha + 2 M l \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial y} \cos 2\alpha$$

ahol ~~az~~ ~~egyik~~ ~~mag~~ ~~tengelye~~ ~~irányát~~ ~~x~~ ~~tengelye~~ ~~a~~
mágneses meridiánra csak $\frac{\partial U}{\partial x}$ az a ~~erő~~ ~~erő~~
jelölés, melynek a mágnes ~~tengelye~~ ~~irányát~~ ~~az~~ ~~x~~ ~~el~~ ~~irány~~.

~~kereszt~~ ~~tengelye~~ ~~irányát~~ ~~az~~ ~~x~~ ~~el~~ ~~irány~~ ~~szára~~
~~kereszt~~ ~~tengelye~~ ~~irányát~~ ~~az~~ ~~x~~ ~~el~~ ~~irány~~

H a ~~kereszt~~ ~~tengelye~~ ~~irányát~~ ~~az~~ ~~x~~ ~~el~~ ~~irány~~ ~~szára~~
 l a mágnes ~~kereszt~~ ~~tengelye~~ ~~irányát~~ ~~az~~ ~~x~~ ~~el~~ ~~irány~~ ~~szára~~.

MAGYAR
TUDOMÁNYOS AKADÉMIA
KÖNYVTÁRA

Az egyik ~~kereszt~~ ~~tengelye~~ ~~irányát~~ ~~az~~ ~~x~~ ~~el~~ ~~irány~~ ~~szára~~
míg a mágnes ~~kereszt~~ ~~tengelye~~ ~~irányát~~ ~~az~~ ~~x~~ ~~el~~ ~~irány~~ ~~szára~~ ~~irány~~ ~~szára~~ ~~irány~~ ~~szára~~
az F ~~kereszt~~ ~~tengelye~~ ~~irányát~~ ~~az~~ ~~x~~ ~~el~~ ~~irány~~ ~~szára~~ ~~irány~~ ~~szára~~ ~~irány~~ ~~szára~~
a ~~kereszt~~ ~~tengelye~~ ~~irányát~~ ~~az~~ ~~x~~ ~~el~~ ~~irány~~ ~~szára~~ ~~irány~~ ~~szára~~ ~~irány~~ ~~szára~~
egyetlen ~~kereszt~~ ~~tengelye~~ ~~irányát~~ ~~az~~ ~~x~~ ~~el~~ ~~irány~~ ~~szára~~ ~~irány~~ ~~szára~~ ~~irány~~ ~~szára~~
négyre együttesen találjuk:

$$F = -H p \sin \gamma + (M_1 l_1 + M_2 l_2 + M_3 l_3 + M_4 l_4) \left(\frac{\partial^2 U}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right) \sin 2\alpha + 2 \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial y} \cos 2\alpha$$

a két μ -vel a négy mágnesből alkotott
 közele artetikuss ~~abony~~ csoportjait
 összes kiciny mágneses és momentumát, y -vel
 pedig az összes ^{itt a mágnes} tengelyei és az x tengely
~~közé~~ által ^{ismert} besűrt erőket jeleltens.

M_1, M_2, M_3, M_4 az egyes mágnesek momen-
 tumának abszolút értékeit t, l_1, l_2, l_3, l_4 pedig
 a mágnesek középpontjainak egyenesvonalra
 állították elő.

Ígyünk most rüviden kivétel:

$$M_1 l_1 + M_2 l_2 + M_3 l_3 + M_4 l_4 = 4Ml$$

~~a mi egyenlő mágneses és momentumát~~ a mi egyenlő momentumú erőforrás tengelyétől egyenlő
 távolságra elhelyezett mágnesek értékei állana

mérődről elváradásának értékeit az d távolság

d által meghatározott két tetszőleges helyen:

$$\begin{aligned} d=0 & \dots \tau_{d_0} = -\mu H \sin \gamma + 8Ml \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial y} \\ d=\pi & \dots \tau_{d_\pi} = +\mu H \sin \gamma + 8Ml \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial y} \\ d=\frac{\pi}{2} & \left. \begin{array}{l} \tau_{d_{\pi/2}} = -\mu H \cos \gamma \\ \tau_{d_{3\pi/2}} = +\mu H \cos \gamma \end{array} \right\} - 8Ml \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial y} \\ d=\frac{\pi}{4} & \tau_{d_{\pi/4}} = -\mu H \frac{1}{\sqrt{2}} (\sin \gamma + \cos \gamma) + 4Ml \left(\frac{\partial^2 U}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right) \\ d=\frac{3\pi}{4} & \tau_{d_{3\pi/4}} = +\mu H \frac{1}{\sqrt{2}} (\sin \gamma + \cos \gamma) - 4Ml \left(\frac{\partial^2 U}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right) \end{aligned}$$

Eretekben $2\mu H \sin \gamma = \tau(d_\pi - d_0)$

is $\frac{2}{\sqrt{2}} \mu H \sin \gamma - 8Ml \left(\frac{\partial^2 U}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right) = \tau(d_{3\pi/4} - d_{\pi/4})$

~~a mind a négy állás~~ ^{és szint} a mérődről a elvárásai ez állás
~~szintén~~ közele ^{szintén} kevés így mint azt
 mi előzetesen, ^{feltétele} annak valószínűsége, hogy ^{általuk}
 $\left(\frac{\partial^2 U}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right)$ értékek meghatározottak.

Felhasználhatjuk arra a mérést más négy
 állásból is ^{öt} egy ötödik állásra vonatkozó

~~translato metr...~~

és felismerjük, hogy a $\frac{\partial U}{\partial x \partial y}$ értéket is leírhatjuk 10^{-10} ~~valamely határhalmazán~~ translato metr...

A translato metr... egy kőzet mérete, a translato metr... a translato metr... a translato metr...
~~amely...~~ a feladatot $\left(\frac{\partial U}{\partial y^2} - \frac{\partial U}{\partial x^2}\right)$ értékek és $\Delta V = 0$ egyenlettel ~~megoldható.~~
~~translato metr... teljesül...~~

A translato metr... eszközök mérési pontban ezt már felismerjük, mert a feladatot $\left(\frac{\partial U}{\partial y^2} - \frac{\partial U}{\partial x^2}\right)$ értékek és $\Delta V = 0$ egyenlettel együtt teljesen megoldható.

Amint megítélésére, hogy ~~széles...~~ lehet mérésre juttatni eszközeink eszközeire egy példát. Mágneses térképezés során a mágneses interjútais koripattal is irányterőre Budapesttől 20 kilométerrel dél felé haladva körülbelül 0,001 C.S.S. értékkel megyobbodik. Jóllehet a tények így:

$$\frac{\partial X}{\partial x} = \frac{0,001}{2000000} = 5 \cdot 10^{-10}$$

Mágneses translato metr... 30-35 gramm súlyú mágnes felpengésűt enged meg, melynek momentumát $M = 1000$ tétele, a mágnes forgási sugarát $l = 20$ c. a törésvárási állandója $\tau = 0,15$, így hogy ~~egyéb~~ egyéb változásokról eltekintve a csavarási szögletet ~~...~~ a hővezetőképességük felőlük:

$$D = \frac{k}{\tau} M \frac{\partial X}{\partial x} = 0,00004$$

A leírt csavarási szöglet az eszközök 180 fokkal átfordítás után ennek kétszerese azaz kb. $\frac{1}{4}$ perc lesz.

Eszközökünk ~~...~~ ~~...~~ ~~...~~ ~~...~~

MAGYAR TUDOMÁNYOS AKADÉMIA KÖNYVTÁRA

hasznos voltik egy arany vagy ezüst
~~itt~~ általános mágneses kísérlet
vagyis fel, hanem inkább arra, hogy
apokat ~~széles körben~~ ~~változtassák~~
mágneses ~~hatásokat~~ keresni fel,
a mágneses erőben kördipólus
melyeket ~~az~~ ~~képzelték~~ ~~fel~~ tömeg,
hosszok, voltak vagy a föld behatolása
előjtek ~~közvetlen~~ mágneses köpelt
kísérletnek.
~~széles körben~~ Itt írték le ~~széles körben~~
tömeg a geológiai ~~széles körben~~ ~~Erre az~~
~~feladat~~ más kisebb kísérletek
is ~~széles körben~~ elegendő. ~~Itt~~

Itt az a mindenekelőtt melyeket eddig a
fizikai laboratóriumban ~~is~~ ^{1895-ös} ~~széles körben~~
Kertésben ~~széles körben~~ ~~alján~~ mágneses
jellegű ~~széles körben~~ ~~volt~~, melynek
momentuma csak 200 C. G. S ~~volt~~, ~~széles körben~~
az erők ~~széles körben~~ az ~~széles körben~~
 $\frac{1}{2}$ volt.

A fizikai laboratóriumban ~~széles körben~~ ^{még most is}
~~széles körben~~ ~~alján~~ nagy ~~széles körben~~
kísérlet, melyet több ~~széles körben~~ ~~széles körben~~
Dr. Lönnberg a ~~széles körben~~ ~~széles körben~~
széles körben ~~széles körben~~ a ~~széles körben~~
variometerekkel. ~~széles körben~~ ~~széles körben~~
~~széles körben~~ ~~széles körben~~, ~~széles körben~~, ~~széles körben~~
~~széles körben~~ ~~széles körben~~ ~~széles körben~~.

~~1875 őszén a mágneses indukció~~

~~Megfigyelésünk e helyen a töl beültetett
szabott mágnes. Az indukció mérése~~

Működésük hátterében a kábelvezetékek tatar
a föld felületének közepében áramló
elektromos áramok felkutatására, mely
kötővé teszik azokat magán a helyszínén
viszáltni nem pedig úgy mint az eddig
történt csupán a földbe mélyített fémvezeték
közvetítő vezetékben. Itt ~~valamely~~ ^{számos} valamely
helyen, ahol a mágneses erő változásait
már lecsúsztak a környező földtömegek
ez mágnes elterjedését, például iskolai áram,
így a mágneses erőkhöz emelkedő felületén
előálló változás nem csak a tömegük
eltérítésének, hanem az azok általános

áramviszák közeletésének \int követhető \int az áram eloszlás módosulásának

187. ~~Indukció mágnes indukció~~ Det. Lörinvi
megfigyelésünk alapján ^{ezért} a földszinttől

150 centiméter magasan jelölték az utat.
Variometerum lámpájától mérföld méter
távolságra két méter hosszú egy méter
széles és $\frac{1}{2}$ méter mély gödröt ástak.

A változás ~~az~~ az első adatok
az által leírtak változás a gödör közepében

~~Indukció mágnes~~ helyezett mintegy 100 C.G.S
momentummal bíró mágnes hatásának
jelölt meg. A töl beültetett erő hátrahagyásával

MAGYAR
TUDOMÁNYOS AKADÉMIA
KÖNYVTÁRA

végül utalt Kutatásomnak s így nem
Döntöttem el azt a kérdést, melyi rész
vált e kétábrán a Kicsiát követés
Jövedelmey mérésnek áttevőletén is
melyi a netán azon ábrákban áramoknak.

Mérésnek variatív eszközök mint igen
is jeleket galvanométerek is használhatók.
Itt meg kell érteni ~~az~~ az előjelűket
~~melyek az áramok~~ ^{az áramok} ~~és~~ mérésnek
momentuma is. Egy mérésnek
momentuma 10000 C.S.S. ¹⁵⁻²⁰ ~~10~~ méter
Távolságban is ismételt kétszer szöveg
a translatométerre.

Egy ábrában kérdés, melyek tanulmányozására
az eszközök ^{hivatottak} ~~használtak~~, a térbeli variatív
időbeli változásainak kérdése. A phytolai
intézetben több hónapra is ~~az~~ ^{az} fotográfálás
útján jövedelmek fel a translatométer jövedelmey,
az az a helytelen értelemben időbeli változásait.

E változásnak szembevetése minden nyilvánvaló
nagy periódusa nagy részben bizonyára
apokrif és városi áramoknak követelménye
vált, melyek az utóbbiakon lefelét
vezetékhez szelvéttetnek a város talajánál.
Mindezenkor kívánatos volna ilyen nemű
megfigyelések a városok körül ~~az~~ ^{az}
holgyan ismétlés, a hal azon áramforrások
kétára ki van zárva.

III A gravitáció állandóságának meghatározása.

A gravitáció jelenlegi csekély megfigyelt
1888 óta az egyetemi fizikai intézetben
és mindannyiszor kísérletek köze ^{terveztek.} ~~terveztek.~~
Helyzetét ^{bövevényen alkalmunk is, hogy} vizy az előadásban
mint a gyakorlatokban a tömeges kötéltörés
vonzásról saját megfigyeltük utján meg-
nyilvánítanak.

Az első érték mellett 1888-ban az nevezett
előadás alkalmával a tömegvonás jellemzőit
bemutattam tudtam a quadrans-elektrométer
működéséről kiegészíteni. A fémvázban jól
védett Coulomb-féle mérlegem alatt quadransok
között ^{közvetlen} ~~közvetlen~~ volt elhelyezve, melynek
szemben álló quadranspárjait felváltva
alábról befolyatott higénnyal töltöttem
meg. Az érték más kérem egy nagy
gyorsasági kiegészítővel is elvándorították
és a mellett a sűrítést is püztölt
tanácsunkban Kello állandóságát tanúsított.

A quadransokhoz kötött higény vonzásának
kiszámítását kissé hosszadalmas, ~~saját~~
~~az az érték mind tapasztalt a mérésre~~
~~tanácsunkban~~ A mérté hirtetelnek
hosszú és változóan eszköz rendszeres szintén
^{szükség} ~~szükség~~ mérés, mely parallelizált alakú

ólom tömegűvel, a melyben súly
mennyiségű kőzetekkel
~~és 50 kilogram~~ 50-100 kilogram,
másként 1 kilogramon vagy annál
is kisebb volt.

Ezen kísérlet ^{száma} (melyekben másodszor a
Cavalendish ~~száma~~ ^{egyéb} eljárástól ^{átl} ~~száma~~ ^{száma}
jellemei volt kőzetinven az, hogy a vonás
tömegesek többnyire nem a rúd elmozdításán
magasán, hanem a rúd alatt vízszintes

székben függő helyzetű asztallapokra helyeztem
el. Erre az elhelyezésre, ~~amelynek~~ ^{amelynek} a rúd alatt a rúd alatt a megfigyelés ^{általános}
~~az I. fejezetben~~ leírt helyes alakú

~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma}
száma csak az I. fejezetben leírtam. De
előnyös az az elhelyezés kőzetinven még
az is, mely nagy változások, hogy ^{az} kőzetinven
először vízszintes a rúd alatt kőzetinven
kőzetinven ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma}

~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma}
A vonás tömegesek ugyan a rúd
alatt kőzetinven vízszintes lapra abban a
helyre helyezték, a melyben határozott
a rúd maximum ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma}
az ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma}
a rúd ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma}
Vezem átvon a vízszinteszel 45 fokra
helyre vízszintes. ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma}
az ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma}
~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma} ~~száma~~ ^{száma}

Ebben a maximumnak megfelelő állásban
 elég ha az egymáshoz képest tömegek viszonyos
~~helyzetének~~ helyzetének meghatározásánál
 csak függvényes távolságok leolvasására
 fordítunk gondot, és pedig minden nehézség
 nélkül elérhető.

Az a körülmény ^{hogy} ilyen elhelyezésnél
 a leendő erő ~~mindig~~ kisebb lesz mint
 az egyszerű tömegek esetében az általánosan
 elért erőhatás mellett ugyanba számjól,
 mert 10 percnyi vagy annál is nagyobb
 hosszú idejű erőhatásban így is két-három
 fokot meghaladó kitérésnek lehetett szemlélve.

E kitérésnek és a vele járó lengésnek
 szabályosságával tanúsítható az alábbi
 fotográfiai felvételei, melyeket alkalmi
 készíttettem, hogy a mozgó rúd tükréről
 visszavert fényt fényképezőpapírra
 fogtató fel, a mely irával egyenletesen
 forgatott hengeren volt kifestve.

A mellékelt táblán a 3, 4 és

5 ábrák ilyen felvételnek eredményei.

Az egyes tábla egy köpös rúd által
 foglalt képernyőre vetett $\frac{1}{6}$ arányában
 kicsinyített másolata, azon a 3 és 5
 két 47 kilogramm súlyú ömlesztett

a 4 pedig kék 97 kilogramm súlyú
ólom parallellelpednek hatását kinteti
elő. Az ezen ábrákban látható görbék
mindnyike nagy sűrűségűek ill., ~~az~~
~~szükség~~ ~~szükség~~ a mély víz alatt
kék váltakozva kiterített egymúlji
helyek körül villogódo lenyűsi
Közben optikai úton int. le. a víz
egyensúlyi helyzetének változásait a
vén csapás egyaránt tömésük
áthelyezése okozta.

Megjegyzem, hogy magának a mérésnek
vander ~~Waller~~ ~~is~~ ~~sticht~~ a Poggendorff-féle
skizmatikus ársal vizsgálat, s a fotográfikus
~~az~~ inkább ^{erős} állításaim alkalmasságára
vizsgálására vagy olyan esetekben alkalmaztam
a midőn a tüdőkezelés ismételtje az
eszközökön közeledek meg nem engedhető.
Ilyen esetekben még inkább lef. spó.

Attól is most egy kényeztetem új
müvészetek leírására, a melynek meg-
állapításához a nehézség változásaira
vondokozó kutatásaim nyomán jutottam.

Ezen a gravitációs állandóságot megfigyelésére szolgáló
& müvészet kényeztetés nyomán abból áll,
hogy ~~gravitációs~~ ~~gravitációs~~ nem mutat az erő,

kanam annak változását, ~~az~~ ^{átalakítását},
~~hosszúságát~~ ^{teljes} ~~fel~~ ^{néma} a mértékegység
kiterjeszt, hanem ^{egyedül} ~~hosszúság~~ ^{és annak} ~~változását~~
hosszúság ^{0,11} ~~fel~~.

E nyitól a kettős felü felü körökben
jól ~~alapszint~~ ^{megvizsgált} Coulomb-felü mérték két quadratikus
alapú ^{függvényes} ~~alapszint~~ köpök állítottam fel, a
mely ~~osztály~~ ^{között} ugyan csak quadratikus
alapszint ~~irés~~ ^{ti} vatt ~~hossza~~. A felület
mérték ~~teljes~~ ^{mellékelt rajzokból} ~~teljes~~ ^{teljes} ~~elő~~. Az osztály
alapszint körül 30x30 centiméter, magasságát
60 centiméter, az osztályát egymás felé fordított
lapjának távolsága ugyan csak 30 centiméter,
így hogy az egyik ~~alapszint~~ ^{alapszint} 60 centiméter
magyar, 90 centiméter hosszú és 30 centi-
méter vastag falnak felületét a
melynek ~~középső~~ ³⁰ ~~középső~~ ^{centiméter}
oldala ~~középső~~ ^{középső} van eltolódva.

A mértékegységnek kiegészít két egymásra
merőleges egyenlős helyek körül ~~szögletes~~
meg a.m. a fal hosszának irányába eső
longitudinális állás körül és a fal vastag-
ságának irányába eső Transverzális állás
Körül. A kiegészít ~~elő~~ a longitudinális
állás körül ⁶⁴ ~~60~~ ^{magasság} ^{szél} a transverzális
állás körül ~~60~~ ⁶⁰ ^{magasság} ^{szél} egyenlős
felületen.

MAGYAR
TUDOMÁNYOS AKADEÉMIA
KÖNYVTÁRA

A vörös tömegű egy alakú anyag
 megvalósítására a körtek, az
 események esetek vörösköz megfontolások
 vezetnek. Alkalmazk magunk és kifejezetten
 az egytől kezdve, egytől kezdve az egyes
 vastagságú függőleges paralelogramok eléri homogen
 felület a feltevések annak körében mind
 kerületük az egy olyan derékszögű tengely-
 rendszert, melynek 2 tengelye lefelé, 3 tengelye
 a fel felőlről irányába, 4 tengelye pedig
 a fel egytől kezdve merőleges az az
 vastagságú irányában álljon.

Az ilyen felület belsőben a körtek
 végre x, y, z távolságra felvett ~~P~~
 pontokhoz $\frac{\text{fel tömegének}}{\text{a vörös ereje}}$ merőleges lesz
 annak függőleges tengelyre, így hogy:

$$\frac{\partial V}{\partial y} = 0 \quad \frac{\partial V}{\partial z} = 0$$

továbbá:

$$\frac{\partial^2 V}{\partial y^2} = 0 \quad \frac{\partial^2 V}{\partial z^2} = 0 \quad \frac{\partial^2 V}{\partial x \partial y} = 0$$

és így

$$\Delta V = \frac{\partial^2 V}{\partial x^2} = -4\pi f \sigma$$

ha σ -val a homogen felület anyagjának
 tömegsűrűsége, f -el pedig a gravitációs
 állandóval az az a vörös erőt jelöljük
 melynek V -a ^{Norton tömegére is telmük} tömegsűrűsége a tömegsűrűsége egységnyi
 felületre vonatkozik.

És mivel a felület belsőben körre
 körre nézve egyenletesen változó tömeg
 tekintetheti, s ha a mérlegrendszer az XY síkban

a fal köréppontja körül egyelőre
annak helyében foroghatónak gondoltuk
egy tengelyre az I-öt fejeztben megjelöl-
tettakkal alkalmasan. Ha tehát

T_L -et a fal köréppontja irányába erő F
közvetlenül ^{által köréppont} tengelyre idejük, T_t -vel pedig
az arra merőleges transverzális által köréppont
tengelyre idejük jelöljük, így lesz:

$$\pi^2 \left(\frac{1}{T_L^2} - \frac{1}{T_t^2} \right) = 2(1-\varepsilon) \left(\frac{\partial^2 V}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 V}{\partial x^2} \right)$$

vagyis

$$\pi^2 \left(\frac{1}{T_L^2} - \frac{1}{T_t^2} \right) = \frac{8\pi^2 \varepsilon}{\pi^2} (1-\varepsilon) \left(\frac{1}{T_L^2} - \frac{1}{T_t^2} \right) = \frac{8\varepsilon}{\pi^2} (1-\varepsilon) \quad 1)$$

Er az egyenlet még abban az esetben
is érvényes lesz, ha a végtelen falból egy
quadrati-kus alapú ^{hüvely} csővel ellátottunk
a melynek köréppontja a rúd forgási
tengelyére esik, így hogy a rúd az
alkalmi köréppontja innen kétféle tengely szabadon
foroghat. Ha t. i. a ~~teljes~~ teljes fal esetében
a rúd forgási momentumát a longitudinális
által köréppontja tengelyre f_w -val,
a transverzális által köréppontja tengelyre
pedig f_t -vel jelöljük, és a megfelelő
mennyiségűket a kétféle csővel ellátottunk
után f'_w és f'_t által jelöljük el, így
könyven behatároljuk hogy:

$$f'_w - f'_t = f_w - f_t$$

~~mely az eredeti állapotban a falban a rúd forgási~~
~~állapot mindkét állapotban egyenlő a két kétféle csővel~~

MAGYAR
TUDOMÁNYOS AKADÉMIA
KÖNYVTÁRA

mind ~~az~~ a két egyenlőre merőleges
 a két két quadrátikus oldalhoz
 állított függvényon vízszintes elhelyezése
 van a két egyenlő oldalhoz képest elhelyezés
 mindkét esetben ugyanannyival változtatás
 meg a körpécsék függő momentumok.
 Így tehát ~~az~~ a megfelelő jelölésekkel:

$$\frac{\frac{\pi^2}{L^2} - \frac{\pi^2}{L^2}}{\frac{\pi^2}{L^2} - \frac{\pi^2}{L^2}} = \frac{L - L}{L} \quad \frac{\frac{\pi^2}{L^2} - \frac{\pi^2}{L^2}}{\frac{\pi^2}{L^2} - \frac{\pi^2}{L^2}} = \frac{\pi^2}{L^2} - \frac{\pi^2}{L^2} = \frac{L - L}{L}$$

egyértelmű a jelölés valóban igazolva
 van ~~állított~~ az I egyenlőre vízszintes
 vonatokhoz állítottam.

Azok után merészt ^{oldalhoz} a megfelelő
~~állítottam~~ ^{elér} a két két oldalhoz
 keressük az előbb leírt módon jelöltett
 és tényleg merésztől használtam ~~elér~~
 kérték keressük ~~keressük~~ a két oldalhoz
 és vízszintes. ~~az~~ ~~keressük~~ ~~keressük~~ ^{azonban} ~~keressük~~ ^{keressük} ~~keressük~~ ^{keressük}
~~keressük~~ az 1) egyenlőre a 8π értéke
 helyén $13,427$ ^{vált} teendő. Így hogy az a
 szám vízszintes csak a víz víz általánosra
 golyókra és vízre, de a vízszintes merésztől
 mellett a víz az a vízszinteshez kérték
 vízre vonatkozólag csak igen kicsiny
 jövedelme miatt. Így tehát:

$$\frac{1}{L^2} - \frac{1}{L^2} = \frac{13,427}{\pi^2} (1 - \epsilon') = \frac{13,427}{\pi^2} \cdot 0,5 (1 - \epsilon')$$

a hoz ϵ' egy kicsiny egy számmal kisebb
 a víz merésztől ~~keressük~~ ^{keressük} és az oldalhoz vízszintesből
 eredő correctio tagát jelöljük.

A tengési időt leírásához szükséges birtomással
 és pontossággal elérhető. Dr. Kövesligethy
 Rudó és Dr. Tóth Károly urak 1891 év
 Január 26-án, március 26-án és 50 évközi
 sorozatban határozták meg az $\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$ mennyiség
 értékét. Minden évközi sorozat nyolc
 hajóra terjed ki a longitudinális egyen-
 anyira a transversalis állásban.

~~Ezen évközi~~ Az évközi e körülmények
 között, mely alatt az azra szolgáló későbbi
 járások helyiség körülménye 2°-ról 5°-ra
 emelkedett a nyugati irányban az észlelések
 nedvesség tengési időt jelölő értékei a
 longitudinális állásban 640,97 s. és 641,28 s.,
 a transversalis állásban pedig 859,29 s. és
 860,32 s. voltak. Az évközi leírásait
 összeadva az egy ugyanazon napra a
 két állásban leírt tengési időt értékek.

Az így megállapított 50 évközi két (mint
 körülmények teláltak:

$$\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2} = 0,00000108031$$

az 50 évközi között minden egy is, mely
 e körülményektől annak egy részénél
 egyenlő ~~való~~ ^{vagy annál több} ~~teltek~~ ^{terjed}. Az eredmény valószínű
 hibája annak itt felül utolsó számjegyek
 csak 4-el nagyobbítja vagy kisebbíti,
 tehát ^{tehát} az egyenlő csak $\frac{1}{25000}$ részénél egyenlő.
 Így meghatározottan aztán a két irány
 körüli tengési időt akkor is, a mielőtt
 az ábrán valóban elvégezték ~~ing~~

ing telítettam hogy,

fa hangterjedési sebesség $T_1 = 742,82$

a bronzcsőbeni sebesség pedig $T_2 = 759,07$.

Er a kísérletben az ismételt kísérlet
szelvény és felületének viszonyait adományok voltak.

Ízmitásba vettem a fent E'-el jelölt
csövet is, de felületének vizsgálata

is teljesen megegyezik mind addig még sem

találtam, mert egy térségben l. i. a

mind lengés központi mozgásba hozott levegőnek

hővezetési adományok az itt megkísérült

praktikusságot tekintve az ideig ^{még} nem volt

alkalmam. ~~Kísérlet~~ Olyan kísérletből

származik, a melyeket ugyanazon a Coulomb-féle

műszerrel ^{de} nem az oszlopok központi, hanem

más helyen, egy az egy esetben készült,

e oszlop ^{kísérlet} ~~szelvény~~, fémlemez alatt legkisebb

térben vizsgáltam, hogy e sűrű spherikus alakú

törtszerű lemez lengésében ~~az~~ a

levegő mozgása sokkal nagyobb befolyást

székel a lengési időre mint azt

Bessel ^{is} ~~is~~ vizsgálta az ingáron vonatkozó

vizsgálatai alapján várhatom. Példül

egy rövid lengési idője, mely rendszer

nyomásra levegőben $0,48,92$ ^{másodperc} volt, 20 milliméter

nyomásra levegőben $0,48,00$ ~~szelvény~~

szelvényre ~~szelvény~~ készült. Erre is

keresni ismételt kísérletet nem nyugtató

szelvény készült, azaz, hogy a csövet

szelvény alapján ^{Kísérlet} ~~szelvény~~, mert ~~szelvény~~

ingy tapasztaltam, hogy a levegő mind magyira
a levegőben még attól is függ, hogy milyen
magasan áll az a föld a maga spherájában,
és mindenesetre megfontolandó volna az is,
váltván a levegő ezen hatására aköz-e
szinben ukező befolyást a vörpő erőknél
váltására a spheráj belsőjében.

Ezen néhgy kérdésnek elterülésével a
feladat megoldására először is volna
a mivőlket maguk között az erősségük
között lényeges tiben végyeni a mit
szorban a rendelkezésünkre álló erősségnek
mivőlket mellett eddig nem tettünk.

Ezt és a képzelt átomtömegük homo-
genitásának megfigyelhetlenségére miatt is,
am nem átközhetem eddigi mérésün
alajján a gravitatis állandóságának megál-
lítására azon pontossággal melyet
mivőlketnél el lehetni neményleni. Legfeljebb
megemlíthetem, hogy eddigi megfigyelésün
intései alajján az állandó értéke,

$$f = 0,000000665$$

értéket aligba tei el többet mint annak
 $\frac{1}{500}$ részével.

E jelen körülményekben
~~az~~ ^{az} apróban nem az értékre, hanem a

mivőlketnél felkelttem a sülyt, mert úgy
gondolom, hogy ~~az~~ ^{az} tenger utól ~~közvetlenül~~ ^{közvetlenül} ~~közvetlenül~~ ^{közvetlenül}
már is elisten biptositékuk nyílt arra

Faz ~~az~~ a pontosság melyet

MAGYAR
TUDOMÁNYOS AKADÉMIA
KÖNYVTÁRA

Esztendőn mindket végre állíthatók
az egyazon Compensátork, így hogy a
melyik rúd vége alatt az egész golyó a
henger quadransok köréje körül
mozogjanak.

E golyó is a rúd is idnyűdön a két
alatti sponken álló quadransok vonásának
kezdésére elvált állandó. A rúd köréje
állásában egy a két alatti ^{háló és} egyenlő quadransok esetében egyenlő
erővel ^{egy} ellenirányított egymást, az
erő változásai ~~egyenlő~~ e helyre körül
~~egyenlő tömegű~~ ~~mint a~~
~~álló tömegű~~ ~~erővel~~ ~~egyenlő~~
^{mint} egyenlő erővel az egyenlő hatással
véleltemek.

Ha meggyőződésük hogy a ~~golyó~~ ^{Centrum}
mely rúdján ~~köz~~ ^{középpontján} elhelyezett golyó ~~az~~
végtelen kis mennyiségű ^{Körmozgás}
~~hatással~~ ^{mozgás} töpben:

$$D_s = L D_w$$

~~indulás~~ ^{visszatér} ~~indulás~~ ^{visszatér} ~~indulás~~ ^{visszatér} ~~indulás~~ ^{visszatér}
egy az egyenlő helyre köréje állásában
~~hatással~~ ^{mozgással} ~~hatással~~ ^{mozgással} ~~hatással~~ ^{mozgással}
hatással a rúd körül ható erő:

$$f m \frac{d^2 V}{dt^2} D_s = f m \frac{d^2 V}{dt^2} L D_w$$

Lez ~~indulás~~ ^{visszatér} ~~indulás~~ ^{visszatér} ~~indulás~~ ^{visszatér} ~~indulás~~ ^{visszatér}
egy ~~indulás~~ ^{visszatér} ~~indulás~~ ^{visszatér} ~~indulás~~ ^{visszatér} ~~indulás~~ ^{visszatér} ~~indulás~~ ^{visszatér}

$$f m \frac{d^2 V}{dt^2} L^2 D_w$$

Körmozgás helyre köréje ~~mozgással~~ ^{mozgással} ~~mozgással~~ ^{mozgással} ~~mozgással~~ ^{mozgással}
a $\frac{d^2 V}{dt^2}$ ~~mozgással~~ ^{mozgással} ~~mozgással~~ ^{mozgással} ~~mozgással~~ ^{mozgással} ~~mozgással~~ ^{mozgással}
~~indulás~~ ^{visszatér} ~~indulás~~ ^{visszatér} ~~indulás~~ ^{visszatér} ~~indulás~~ ^{visszatér} ~~indulás~~ ^{visszatér}
a $\frac{d^2 V}{dt^2}$ ~~indulás~~ ^{visszatér} ~~indulás~~ ^{visszatér} ~~indulás~~ ^{visszatér} ~~indulás~~ ^{visszatér} ~~indulás~~ ^{visszatér}
a Quadransok ~~indulás~~ ^{visszatér} ~~indulás~~ ^{visszatér} ~~indulás~~ ^{visszatér} ~~indulás~~ ^{visszatér} ~~indulás~~ ^{visszatér}
által változtatás és az újítás után
kezdésük, hogy ha φ -vel jelöljük



ark a szögletet, melyek a quadransok
 körív vonala KK (Lábán) a vízszintes

3 Menny

CS-el képez ~~az~~ így:

$$\frac{\partial^2 V}{\partial s^2} = a + b \cos 2\varphi$$

ah a és b áll a súlypont a quadransok
 mérési $\frac{1}{2}$ súrúság valamint a gravitációs
 állandó ~~és~~ ~~által~~ által meghatározott
 értékek ^{ait} eszközönre vonatkozólag a
 körív képeknél találtak:

$$\frac{\partial^2 V}{\partial s^2} \quad a = 0,000001190$$

$$b = 0,000003722$$

~~Ebből azután kísérletet~~ Ebből

azután (súly $m = 209g$, $l = 25cm$) kísérletet
 a mind két végén alkalmazott két kompenzátor
 együttes hatását a ~~szög~~ ~~helyzet~~
~~definiált~~ ~~helyzet~~ ~~helyzet~~
 helyzet ^{szög} ~~helyzet~~ ~~helyzet~~
 helyzet ^{szög} ~~helyzet~~ ~~helyzet~~
 találtak

$$F = (0,04462 + 0,13957 \cos 2\varphi) w$$

A kompenzáló súlyok nélkül felállított
 műszerívra nézve, mint már jeleztük, az egyensúlyi helyzet felé forgási momentum:

$$T = 0,1478 w$$

~~mind a forgási momentum~~ ~~helyzet~~
~~helyzet~~ ~~helyzet~~ ~~helyzet~~
 eszközönben az a forgási momentum,
 mely a rendszer egyensúlyi helyzetében
 van.

$$Fw = (T - F) w = (0,10315 - 0,13957 \cos 2\varphi) w$$

hely:

A forgási momentum ^{hely} ~~hely~~ ~~hely~~ ~~hely~~

erőközösségnek megváltoztatására csak
 a kvadransok hajlásszögét kell \rightarrow változ-
 tatosnak. Így például

$\varphi = 90^\circ$ ra $F = 0,24272 \text{ W}$

$\varphi = 45^\circ$ ra $F = 0,10315 \text{ W}$

$\varphi = 25^\circ$ ra $F = 0,01344 \text{ W}$

~~$\varphi = 21^\circ 10' 48''$ ra $F = 0$~~

$\varphi = 21^\circ 10' 48''$ hajlásszögletnél pedig

$F = 0$ az az a rúd labilis állapotba jut.

Ilyen mielőrtudunk tehetetlenül momentumok

~~38000~~ körüli szám van 38000 nek tempus

ing a kezű ellenállásaitól eltekintve

$$T = \pi \sqrt{\frac{IK}{F}}$$

Kezűk spinus felület:

$\varphi = 90^\circ$ ra $T = 1243 \text{ s}$

$\varphi = 45^\circ$ ra $T = 1907 \text{ s}$

$\varphi = 25^\circ$ ra $T = 5283 \text{ s}$

A kezű ellenállás jelöltés azonban ezen

számnál is hamarabb idejű kezűknek már

nem kitérülhetnek, mert a mozgás aperiodikusá

válik.

Az erőközösség tehát ilyen nagy erőközösség

beállításai mellett csak a kitérés idejében

alkalmas ~~erőközösségnek~~ ~~jelöltés~~ ~~teljes~~

~~kezűk idejében megfigyelés helyett csak kisebb erőközösség~~

~~jelöltés formát~~ ~~kezűk~~ ~~erőközösség~~

kezűk idejében. ~~Erőközösség~~

Erre a rúdra nagy mozgáson esélyesnek

kiült erőközösség beállításai mellett kis

nagy a kezűk, nagy ismét tömegesnek

adott távolságokban

MAGYAR
 TUDOMÁNYOS AKADÉMIA
 KÖNYVTÁRA

Ily nagy erőközösség beállításai esetén

az erőközösség lehetetlenül rövid helyen ^{például} ~~for~~ temperált

~~erőközösség~~ ~~erőközösség~~ ~~erőközösség~~

histan esperimenti allist ~~oita~~ a meffiziggeles

eske fotografaleis utjuin ad meffiziggeles

$\frac{1}{2}$ m. Si kehuill apokan ^{ily m. idan} meffiziggeles
 az enkojtoil 0.5 meter tavolsigban ~~Jyy asat~~
 elholygeto 300 kilogramnyi tömeggel Jyy apokan teljeren meffizidol - vora ko-
 ketenjel is kimutatnom, a mely tömeggel ^{elalulata} ~~elalulata~~ enkojtoil 0.5 meter tavolsigban
 a pinere mellest udvarban ~~elalulata~~ ^{elalulata} 300 kilogramnyi

tömeggel határol kimutatnom. ~~El~~
~~előzetes megfigyelések~~ ^{E tömeggel}
~~előzetes megfigyelések~~ ^{előzetes megfigyelések}
~~előzetes megfigyelések~~ ^{előzetes megfigyelések}
 távolsigban az elmentett határol aloldalára
 ábrákra a mely nyidak, úgy mint
 az elmentett aloldalra is vasketanc több
 mint 4 percrenyi sürgöttel tisztelték ki.

Az enkojtoil a quadransok helyesével
 Juhogy ható ispekennyiség a mellekelt
 ... távolsigban ... ábrákra is mutatják. Az
 a, b, c, d görbék a mely nyidja
 mind ugyanazon 5 kilogramnyi tömeggel
~~tömeggel egy fél méter távolsigban~~ ^{Kétször}
 néu ható vörösi erővel ^{hőhatásra elvált} Γ (5 kilogramm $\frac{1}{2}$ méter távolsigban)
 irtala, de ~~az~~ ^{ekkojtoil} kétször vörösi erővel
 a quadransok helyesével ^{elalulata} a-nál 90° ,
 b-nél 45° c-nél ... is d-nél ... Jül
 mutatják a képek nek is ugyan aloldal
 al az a-nél mily leugró mozgás c is d-nél
 mind epivodikor mozgásai.

Az ~~ily~~ elmentett ispekennyiség jelleme az
 meffiziggelesre mily egyek akaszt meffiziggelesre.

Elm ~~szelvény~~ majd egyrészt ^{alkalmam leg. eszközökkel} valamely

Jelző, tenger vagy tó partján úgy jelölték,

hogy ^{dróttal} a függőleges falakkal határozza víz-

Jelölték 1 méter távolságra legyen a

miskolcra a parttal 45 foknyi szögletet

Képezzük, akkor a víz szintjének emelkedése

egy centiméterrel a Compensátorok

45 foknyi ~~szöglet~~ hajlásánál 1 pernyi,

25 foknyi hajlásánál pedig ^{körül} mint 7 pernyi

hátrésként fog lehetetlen. Jól karmuk határ

erőit egy eszköz a Dayály is egyéb

Jelenlegi és fotográfiai feljegyzése

is, amint is inkább csak bismengetve

hullámzó tenger közlében mindig csak

a körívszint változásait tüntetné

elő.

2. A gravitációs multiplikálás.

A tömegvezény A Coulomb-féle mágnesség
 a tömegvezény által kiterített köríves kiterítést
 multiplikálás útján nagy kiterítésképpé ^{findom} ~~+~~
~~alak~~ növelni. Ezt a multiplikálást
~~statisztikát~~ ~~hely~~ oly módon ^{hely} ~~statisztikát~~ ^{hely}, hogy
~~egy~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~
 alatt ~~formátus~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~
~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~
 kiterítést az ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~
~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~
 a ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~
~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~
 is, melyben a ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~
 kiterítést kiterítésképpé, s az ezen irányban eltekintve
 legnagyobb kiterítés pillanatában a tömegvezény
 irány az elvű állásban helyesen is. így
 Jönnek a multiplikálás ezen módjairól,
 melynél a ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~
 egymással helyes körül történnék, az
 eltekintve sokszoros ismétlés által megkönnyítve
 kiterítésképpé kiterítésképpé:

$$A = a \frac{1+D}{1-D}$$

ahol a -val a két egymással helyes
 egymással D -val pedig a
 a Coulomb-féle mágnesség jelétől, melyek
 az állásuk a egymással helyes körül
 történnék ^{oly módon} ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~
 kiterítésképpé ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~ ~~statisztikát~~ ~~hely~~

hogy egy kilenczessel, a megfelelő kilenczessel
hosszát osztjuk.

Az ~~egy~~ multiplikáció képezését fotográfiai
felvételek fényes támaszkodások ~~arról~~ ^{memóriára} ~~és képzelt~~
berendezés ~~által~~ ^{által} mindazon javasolt képeket
képezés, melyek a Coulomb-jel mérték
megfigyelésénél sok esetben annyira
kiterjedtek. A multiplikáció táblán látható
ilyen felvétel képei. Multiplikáltam
ily módon nagyobb 10 perces ~~és~~ idejű
képeket és kisebb 1 perces képeket is.
Az első esetben a képeket ~~az~~ a kiterjedés
~~az~~ közel képezésére, a másodikban
~~az~~ igazoltatásukra tudtam növelni mindig
egyforma tisztasággal és állandósággal.

A multiplikációk ezen módján kétszázalékos
jól szabályozhatóan nagy tehetni a ~~képeket~~
~~és~~ a gyenge sűrűségű képeket tiszta-
nításra ^{val is.}
nyújtani ~~lehet.~~

~~Ez a~~ ^{val a világon.} ~~egyelőre~~ ~~egy~~ ~~más~~ ~~szempontból~~ ~~kezelendő.~~
~~Kezeltetésük~~ ~~arra~~ ~~kerültek~~ ~~az~~ ~~az~~
Járfelkészítésük. Felhívom a figyelmet a multiplikációk
~~multiplikációjára~~ ~~Felhívom a figyelmet a multiplikációk~~
melyek igen egyszerű módszerrel a képeket

idők és azok változásainak leírására ~~kezeltek~~ ~~fel.~~

Ily ~~kor~~ ^{kor} a tömeges periodikus átváltozásokat ~~lehet~~ ~~az~~ ~~erő~~ ~~változásainak~~
időszakok: T nem ugyanaz mint a rövid

hosszú idejű T, akkor olyan új
képezés képezésével, melyeknek nagysága A
nem csupán az a kiterjedés nagyságát is

a \int értéke az t időpontban, hanem a két időpont között
T és T értékeit is figyeli. A mind idejének
~~idejének~~ idejének idejének
mire nem a maga lengés idejénél, hanem
az ~~idejének~~ erőváltásainak által nem
kéngyújtott időben függő viszony.

Allyan lengéseket ezek kéngyújtott
lengéseknél nevezem, melyek ~~idejének~~
a két egyenlő helyet körül történő
~~lengés~~ egyenlő lengés mértékben
vannak összekötve.

Világos, hogy ~~lengés~~ T lengés idejénél
~~lengés~~ mértékben egyenlő két lengés
időszakjának átlagértékével kéngyújtott
lengésekhez képest, amelyek a végső
két lengés közötti olyan adatokhoz
függnek összekötve, melyekből mindig
a T lengés idejét meghatározhatjuk.

És éppen így világos az is, hogy ha
a kéngyújtott lengés T időszakjának átlagát
másként a mind T lengés ideje változóját
meg, úgy emeljük a változóját a végső
két lengés közötti átlagára is kell megjelölnünk.

Minnyire ismertem az a végképpen a
T vagy a T időszakjának változásainak
jellemzőit, arra számítok egy példán,
melynek mely a mellékelt táblák tábláján
is elő van tüntetve.

A végképpen persékes függvények
tartalmán:

$$T = 611 s. \text{ is } T = 611 s \text{ időkkel } A = 252'$$

$$T = 611 s \text{ is } T = 600 s \text{ " } A = 225'$$

$$T = \overset{611 s}{\cancel{590 s}} \text{ is } T = 590 s \text{ " } A = 180'$$

a T kiütésére 10 másodperced a víz
 a víz kimenet ~~45~~ szögétől 45 perced
 kiütötté, így hogy átlagban 1 másodperced
 időváltásnak $4\frac{1}{2}$ perced szögátlós
 jelel meg.

Ez a kény spiritus lengésé tehát valóban
~~szabályos~~ ^{felhagyhatóság} arra ~~mutat~~, hogy ^{hosszú} víz-
 lengésének ^{hosszú} periódusát a vízben idővel
 határozhat meg, s ez az eljárás jó
 szabályt adhat Kütönörök aljának,
 mikor a villanyadás nagy lényben
 lengés irányát megfigyeléssel egyidejűen
 nem lehet észlelni.

A gyakorlati kísérlet megkönnyítése ^{cseljáról}
 Kütönörök esetén, hogy ^{hosszú} tömegük áthelyezésével
 hosszú időn át telexköltő munkájukat szabadjárat,
 egy a multiplikálás az óra pontosságával
 teljesítő gépek, az elektromágneses multiplikátort
 szerkesztett, a melyet Siess Nándor is
 az állami mechanikai tanműhely igazgatója
 szerkesztett üzemével elkészített.

Ezen eljárást bonyolultabb gépekkel végletes
 leírásuk itt nem beszélhetem. Az egyes
 kísérleti berendezést végletesen a ... tábla
 mutatja elő.

~~A~~ A Coulomb file mely C négyzet

MAGYAR
 TUDOMÁNYOS AKADÉMIA
 KÖNYVTÁRA

~~antatal~~ ~~antatal~~ antatal α , er alak van
 elhelyezve az M multiplikátor ~~antatal~~
 rajzunk első részét mutatva. A
 multiplikátor α ~~2-10~~ ²⁻¹⁰ helyezésénél ~~alacsonyabb~~ ^{alacsonyabb}
~~helyezve~~ ~~helyezve~~ ~~helyezve~~ ~~helyezve~~ ~~helyezve~~
 Jellemzően vannak erősítő a mellék
 együtt a multiplikátor függvénye ~~tenyelve~~
 körül két ~~alkalmazható~~ ~~alkalmazható~~ ~~alkalmazható~~ ~~alkalmazható~~ ~~alkalmazható~~
 helyek között ~~helyek~~ ~~helyek~~ ~~helyek~~ ~~helyek~~ ~~helyek~~
~~A multiplikátor~~ ~~multiplikátor~~ Az átfordítást
 az egyik ~~alkalmazható~~ ~~alkalmazható~~ ~~alkalmazható~~ ~~alkalmazható~~ ~~alkalmazható~~
 elektrodinamikai gép D végén, melynek
 váltakozva ellentett irányú forgásait a
 multiplikátor időjelkijelében egy elektromos
 óra H indítja meg olyan módon, hogy
 a ~~elektromos~~ ^{elektromos} ~~jel~~ ~~jel~~ ~~jel~~ ~~jel~~
 a forgásaira szolgáló telep
 sarkaival váltakozva ellentett irányban
 kéri örvét. Az erőváltakozók időjelét
 órámon ~~szükséges~~ ~~szükséges~~ ~~szükséges~~ ~~szükséges~~ ~~szükséges~~
 felismerés által változtatható ~~ingy~~
 hogy az 1, 9, 10, 11, 12, 13 és 14 perces
 egyenlőre ~~tehető~~ ~~tehető~~ ~~tehető~~ ~~tehető~~ ~~tehető~~, ez időközönként
 kisebb változtatások az óra ingójára
 helyezett zálogok által elérhető.
 A kimenő jel fotográfiai felvétele
 a P függvény képe. A... tábla
 képe ezzel a berendezéssel készült.

Ms 5095/2. Eötvös család: Felemlés a grantációra
és a magyarságra vonatkozóan

1 db. 28 fel. bor.

12. 100. ÁRAJÉNY
KÉPZETLEN NÖVEDEKNAPLÓ
1972. IV. 17. SZ.

É jelentésemben röviden foglalom
 össze mindazt, amit a kritikai művel, melyet
~~1887 óta~~ ^{1887 óta} ~~az akadémia~~
 a gravitáció ~~jelölésének~~ ^{az a magyarázatra vonatkozó} ~~szóhasználatára~~
~~szóhasználatára~~ ^{és a tárgy vonatkozásában} ~~szóhasználatára~~.
 Azon időtől kezdve, amikor
 a m. h. akadémia ~~elhatározta~~ ^{elhatározta} ~~az~~ ^{az} ~~akadémia~~
 egyeztetést megkezdte. Nyilván erre ma
 emlékszem, s én az idő alatti az elmélet
 fejlődésére ~~akkor~~ ^{akkor} ~~találtam~~, melyek minden
 ártó és hasznos újabb és újabb terület
 kiterjedését s így történt, hogy a folytonos
 munka közben ^{és a témára vonatkozó} ~~szóhasználat~~
 legkevésbé ismét. A m. h. akadémia
 által az új idővel ~~időre~~ ^{időre} ~~jelölés~~
 munkám általánosan, de az a nekem
 is és még kevesebb ez nem elég
 arra, hogy a munka eredményeként bizonyítsam s megmutassam is hozzájárulást.

Nem értem meg, hogy a kritikai művel, melyet
 az akadémia ~~elhatározta~~ ^{elhatározta} ~~az~~ ^{az} ~~akadémia~~
 egyeztetést megkezdte. Nyilván erre ma
 emlékszem, s én az idő alatti az elmélet
 fejlődésére ~~akkor~~ ^{akkor} ~~találtam~~, melyek minden
 ártó és hasznos újabb és újabb terület
 kiterjedését s így történt, hogy a folytonos
 munka közben ^{és a témára vonatkozó} ~~szóhasználat~~
 legkevésbé ismét. A m. h. akadémia
 által az új idővel ~~időre~~ ^{időre} ~~jelölés~~
 munkám általánosan, de az a nekem
 is és még kevesebb ez nem elég
 arra, hogy a munka eredményeként bizonyítsam s megmutassam is hozzájárulást.

Magyar Tudományos Akadémia
 Könyvtára
 Budapest
 Magyar Tudományos Akadémia
 Könyvtára
 Budapest
 Magyar Tudományos Akadémia
 Könyvtára
 Budapest

Väljendigt malaritänit, ha a miter
a magan munkitänit soolot, emittellit
kyytän munkitänit sain nevit.

Enken it kyytän seydän vott Dr. kyytän
Kandy ^{me eladimän kyytän} kyytän kyytän kyytän it
mellit it vott kyytän Dr. Tanyl Kandy
a phyitän ititit vott tanyl kyytän,
ma a kyytän ititit kyytän itititit
kyytän kyytän kyytän kyytän kyytän.
Fyytän ma kyytän kyytän kyytän
kyytän kyytän kyytän.

Örömmel it vyytän kyytän
kyytän it it, kyytän a vyytän kyytän
kyytän kyytän kyytän kyytän it kyytän
kyytän kyytän kyytän kyytän kyytän
kyytän kyytän kyytän kyytän kyytän,
kyytän kyytän kyytän kyytän kyytän
kyytän kyytän kyytän kyytän kyytän.

I A nekipség tesben vältözünök miniszor.

1 A feladat

A nekipség vältözünök vonalkoró ismertetés
mindaddig nagyon hiányos volt.

Az inga e vältözünök Kicsinysejéhez
misten ~~ing~~ ki nem eljötté ismertetés
csak nagy távolságokhoz vagy lehetné
nyolksal felismerés, a mester pedig,
ing minthogy folyó használatú és ismerte-
nyében, de csak egy kivételre ismertetés
dei. Ugyanakkor fel e vältözünök nagyra.

Azok a módok és azok az eszközök
melyekről jelentésnek itt röviden elö-
tegetem, mindok szolgálnak arra,

hogy e vältözünök Kicsiny, néhány deci-
meters távolságokhoz és kiöltözés
ismertetésben leírásuk. Az inga eszközök
mérésük az ingával és a folyó felé
mérésük tett megfigyelések olyképpen

egy, sőt ki, hogy voltak egyike megfigyelésük
~~az inga felé távolság~~ tesben a nekipség
mérésük és ismertetés nemcsak egy pontban,
hanem az ismertetés egyik tesben addig,
a míg az volt a tesben egyenként
ismertetésük ~~szóval~~ felismerésük.

Az inga ^{Pp}tesük az ~~ing~~ egyenként

Döntésük ismertetésük X, Y, Z ~~tes~~ a tesük tesük;

HÍRNYAK
SZODOMATYOS AKADEMIA
KÖNYVTÁRA

$$X = X_0 + \frac{\partial X}{\partial x} x + \frac{\partial X}{\partial y} y + \frac{\partial X}{\partial z} z$$

$$Y = Y_0 + \frac{\partial Y}{\partial x} x + \frac{\partial Y}{\partial y} y + \frac{\partial Y}{\partial z} z$$

$$Z = Z_0 + \frac{\partial Z}{\partial x} x + \frac{\partial Z}{\partial y} y + \frac{\partial Z}{\partial z} z$$

1)

a hol X_0, Y_0, Z_0 a szimulációs üzemterv
 a) üzemtervük kezdőpontjában, x, y, z egy P
 pontnak deklarációjának üzemterve.

~~Ha a~~ ~~szimulációs üzemterv~~

a) szimulációs, mint a földi tömegű üzemterv
 és a földi projektív szimulációs üzemterv
 üzemterv ~~szimulációs~~ üzemterv
 a) szimulációs:

$$X = \frac{\partial}{\partial x} (V + \frac{1}{2} \rho^2 \omega^2) = \frac{\partial U}{\partial x}$$

$$Y = \frac{\partial}{\partial y} (V + \frac{1}{2} \rho^2 \omega^2) = \frac{\partial U}{\partial y}$$

$$Z = \frac{\partial}{\partial z} (V + \frac{1}{2} \rho^2 \omega^2) = \frac{\partial U}{\partial z}$$

} 2

a hol V a földi tömegű üzemterv ~~szimulációs~~
 potenciál függvénye, ρ a P pont körüli
 sugarú ω a földi projektív szimulációs
 üzemterv. Az U függvény a helyi üzemterv
 üzemterv üzemterv.

~~Üzemterv~~: ~~szimulációs üzemterv~~

Üzemterv üzemterv:

$$\frac{\partial X}{\partial y} = \frac{\partial Y}{\partial x} = \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial y}$$

$$\frac{\partial X}{\partial z} = \frac{\partial Z}{\partial x} = \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial z}$$

$$\frac{\partial Y}{\partial z} = \frac{\partial Z}{\partial y} = \frac{\partial^2 U}{\partial y \partial z}$$

} 3)

$$\text{és } \frac{\partial X}{\partial x} + \frac{\partial Y}{\partial y} + \frac{\partial Z}{\partial z} = \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 U}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 U}{\partial z^2} = 2\omega^2$$

Az első az ismeretlenek kezdeti értéke
 így választjuk, hogy amik 2 kezdeti a ~~kezdő~~
 a kezdőpontban a nehézségi irányába értek,
 akkor.

$$x_0 = 0 \quad y_0 = 0 \quad z_0 = g_0$$

Az 1) egyenletet mint a gyorsulási in-
 tegrálunk ^{xy, z} meghatározásához ^{ismeretlen} ~~adatok~~
~~kezdő~~ ~~értéke~~ meg van határozva
 vonatkozásilag két meghatározó egyenlet
 van nem. $x_0 = 0$, $y_0 = 0$ és a 3) ad
 alatti két egyenlet.

Itt ismeretlenek kell tehát mégis utána
 meghatározni, melyeket ezek a $g-l$
 az xy , az mérések a $\frac{\partial^2 U}{\partial z^2} = \frac{dZ}{dz} = \frac{dg}{dz}$ megismerés
 kéféle való változás ^{hagyomány} a folyadék mélység
 meghatározása. ~~Itt~~ ~~meg~~ ~~nem~~ ~~ismeretlen~~ ~~adatok~~
 kivételére kell tehát mégis utána keressük.

~~Előre bevezetett egyenletek~~

~~Előre bevezetett~~ Előre bevezetett egyenletek
 azonos vonatkozásilag, melyekben az itt
 szereplő mennyiségek, a földi nehézségi ~~erő~~
 felületi érték, az $U=C$ felületi érték.

Vagyis, ha ρ_x ~~az~~ ~~felület~~
~~erő~~ ~~felület~~

ismert mélységben görbületi sugara r
 a helyi irányban, ρ_y ugyanaz az xy tengely
 irányában akkor:

$$\frac{\partial^2 U}{\partial x^2} = - \frac{g_0}{\rho_x}$$

$$\frac{\partial^2 U}{\partial y^2} = - \frac{g_0}{\rho_y}$$

Vagy ^{ha} ~~ismeretlen~~ kezdeti értékek így választjuk,

hogy amint XZ és YZ síkjai párhuzamosak

Likve az XZ és YZ síkjai párhuzamosak, akkor az XY sík is párhuzamos azokkal, így $P_x = P_y = P_z = P$, azaz

$$\frac{\partial U}{\partial x} = \frac{\partial U}{\partial y} = \frac{\partial U}{\partial z} = P$$

és a felületi rugalmas jelölés

$$\frac{\partial^2 U}{\partial x^2} = -\frac{20}{P_1}$$

$$\frac{\partial^2 U}{\partial y^2} = -\frac{20}{P_2}$$

És a felületi rugalmas jelölés

szimmetriája esetében egyszerűen tudjuk

hogy $\frac{\partial^2 U}{\partial x \partial y} = 0$

Az $\frac{\partial^2 U}{\partial x^2}$ értéke kint előfordul

$\frac{\partial^2 U}{\partial x^2}$ és $\frac{\partial^2 U}{\partial x \partial y}$ differenciálhányadosokkal

Kettős jelölés van. Először is $\frac{d^2 U}{dx^2}$

$$\frac{\partial^2 U}{\partial x^2} = \frac{d^2 U}{dx^2} \quad \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial y} = \frac{d^2 U}{dx dy}$$

az x és y irányban a rugalmas

és y irányban erő változásait

hányadosra állítottuk elő.

Felületi rugalmas mérések:

$$\frac{d^2 U}{dx^2} = \frac{d^2 U}{ds^2} \cos \alpha \quad \frac{d^2 U}{dy^2} = \frac{d^2 U}{ds^2} \sin \alpha$$

a hal ds a vízfelületen az állandó

ρ irányú mértékű islemez, a $\frac{d^2 U}{ds^2}$

a vízszintes vízszintes irányú változás, hányados

d a vízszintes irányú és az x kinyúlással

szimmetrikus jelölés.

A felületi rugalmas mérések. Min az idelemezhez jutunk

ha tesszük

$$\frac{d^2 U}{\partial x^2} = \frac{\partial^2 U}{\partial z^2} \quad \text{és} \quad \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial y} = \frac{\partial^2 U}{\partial z^2}$$

mind ebből látni kell hogy ~~...~~ a konstans érték

2 vel felvő pontban ~~...~~ $\frac{\partial x}{\partial z}$

~~...~~ $\frac{\partial y}{\partial z}$ ^{viszony} ~~...~~ $\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$ ~~...~~ $\frac{\partial^2 u}{\partial y^2}$

e pontban $\frac{\partial x}{\partial z}$
 $\frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$ $\frac{\partial^2 u}{\partial y^2}$
 $\frac{1}{g} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$ $\frac{1}{g} \frac{\partial^2 u}{\partial y^2}$

szögletesség től el a 2 helyett. És

$$\Sigma_x = \frac{1}{g} \frac{\partial x}{\partial z} = \frac{1}{g} \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial z} \quad \Sigma_y = \frac{1}{g} \frac{\partial y}{\partial z} = \frac{\partial^2 u}{\partial y \partial z}$$

apohat a szögletesség jelentés megjelölés a
relatív irány a koordináta feléi határolás
az x2 és y2 irányban a 2 helyett
állítás. Er a relatív irányok feléi.

2 ~~...~~ ^{A mindig}

Azaz körvonalozott felület megjelölése
a Coulombféle mérések használatára.
Alkalmazható még mindenekelőtt abban
a relatív praxi momentumok.

~~...~~
Tegyük fel, hogy a ~~...~~
relatív praxi momentum helyett legyen
2 helyett praxi momentum feléi irányára.

~~...~~ $\frac{\partial u}{\partial x}$ $\frac{\partial u}{\partial y}$ $\frac{\partial u}{\partial z}$
1) egyenletben a drit.

függő valószínűségi törvényekre ~~...~~
relatív praxi momentumok értéke a következők lesz:

$$\ln(y_x - x_y) = \ln \left(\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right) x y + \ln \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} (x^2 - y^2) - \ln \frac{\partial^2 u}{\partial y \partial x} x z - \ln \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial z} y z$$

Ugyan a dörten függő ^{szilárd} test ^{szilárd} mozgásának

viselkedését, ~~mozgását~~ mozgásának e tétel.

az $\{ \eta \}$ tengelyrendszer ~~mozgását~~ helyesítés

mellynél kezdőpontja is $\{ \eta \}$ tengelyre az

az $\{ \eta \}$ tengelyrendszer kezdőpontjával is

2 tengelyre is összerak, $\{ \eta \}$ tengelyre pedig

a tétel újabb formájában

~~az $\{ \eta \}$ tengelyre is összerak~~ az x tengelyre

az $\{ \eta \}$ tengelyre is összerak. ~~És $\{ \eta \}$ tengelyre~~ Éppen

tehát meghatározhatjuk a mozgás momentumát a

függőleges tengely körül:

$$\begin{aligned}
 F = \int (y_x - x_y) dm &= \left(\frac{\partial^2 U}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right) \frac{\sin 2\alpha}{2} \int (\xi^2 - \eta^2) dm + \left(\frac{\partial^2 U}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right) \cos 2\alpha \int \xi \eta dm + \\
 4) &+ \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial y} \cos 2\alpha \int (\xi^2 - \eta^2) dm - \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial y} 2 \sin 2\alpha \int \xi \eta dm + \\
 &+ \left(\frac{\partial^2 U}{\partial y \partial z} \cos \alpha - \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial z} \sin \alpha \right) \int \xi \xi dm - \left(\frac{\partial^2 U}{\partial y \partial z} \sin \alpha + \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial z} \cos \alpha \right) \int \eta \xi dm
 \end{aligned}$$

A körmozgás ^{invariáns} mindig ^{invariáns} mindig tetrapólyás

alakú függő ~~viselkedését~~ ~~viselkedését~~

~~viselkedését~~ ~~viselkedését~~, hogy ~~viselkedését~~ ~~viselkedését~~

~~viselkedését~~ ~~viselkedését~~ az ~~viselkedését~~ ~~viselkedését~~

~~viselkedését~~ ~~viselkedését~~ így alakítjuk, hogy

amely az ~~viselkedését~~ ~~viselkedését~~ az általánosan

ismert körmozgás ~~viselkedését~~ ~~viselkedését~~. É ~~viselkedését~~ ~~viselkedését~~

$\{ \xi \}$ irányú ~~viselkedését~~ ~~viselkedését~~

$$\int \xi \eta dm = 0$$

$$\int \xi \xi dm = 0$$

~~viselkedését~~ ~~viselkedését~~ Például az ~~viselkedését~~ ~~viselkedését~~ ^{hogy} ~~viselkedését~~ ~~viselkedését~~ ^{is} ~~viselkedését~~ ~~viselkedését~~

viszint nem tölthetjük ~~viselkedését~~ ~~viselkedését~~ az ~~viselkedését~~ ~~viselkedését~~

golyókkal ~~viselkedését~~ ~~viselkedését~~ egy ~~viselkedését~~ ~~viselkedését~~ körmozgás.

~~Egyes~~ A körön kívülre ^{helyettesítve két alakját leírhatunk}

~~A körön kívülre~~ ~~helyettesítve~~ ~~leírhatunk~~
használat. Az első alak egy ^{valószínű} egyszerű
vagyis egyenlet.

Erre az alakra vonatkozó ^{feltételek} ~~feltételek~~ követeljük:

$$\int \xi \xi d\sigma = 0$$

és így

$$F = \left(\frac{\partial^2 U}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 U}{\partial x^2}\right) \frac{\sin \frac{\alpha}{2}}{2} \int (\xi^2 - \eta^2) d\sigma + \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial y} \int (\xi^2 - \eta^2) d\sigma$$

Ila a \sin körre vonatkozóan ^{közvetlen} ~~közvetlen~~ ^{közvetlen} ~~közvetlen~~
vizsgálata meg, akkor követeljük:

$$\int (\xi^2 - \eta^2) d\sigma = K$$

K -val a körre ^{közvetlen} ~~közvetlen~~ ^{közvetlen} ~~közvetlen~~
jelölve. Ila továbbá ^{közvetlen} ~~közvetlen~~ ^{közvetlen} ~~közvetlen~~
egy ^{közvetlen} ~~közvetlen~~ ^{közvetlen} ~~közvetlen~~
közvetlen ^{közvetlen} ~~közvetlen~~ ^{közvetlen} ~~közvetlen~~
közvetlen ^{közvetlen} ~~közvetlen~~ ^{közvetlen} ~~közvetlen~~

$$F = \left(\frac{\partial^2 U}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 U}{\partial x^2}\right) K \sin \frac{\alpha}{2}$$
$$vagy F = g\left(\frac{1}{\xi_1} - \frac{1}{\xi_2}\right) K \sin \frac{\alpha}{2}$$

} F.

~~A körön kívülre használat második
alak egy ^{valószínű} egyszerű ^{valószínű} ~~valószínű~~
közvetlen ^{közvetlen} ~~közvetlen ^{közvetlen} ~~közvetlen~~
közvetlen ^{közvetlen} ~~közvetlen ^{közvetlen} ~~közvetlen~~
közvetlen ^{közvetlen} ~~közvetlen ^{közvetlen} ~~közvetlen~~
közvetlen ^{közvetlen} ~~közvetlen ^{közvetlen} ~~közvetlen~~
közvetlen ^{közvetlen} ~~közvetlen ^{közvetlen} ~~közvetlen~~~~~~~~~~~~~~

Ila a ^{közvetlen} ~~közvetlen~~ ^{közvetlen} ~~közvetlen~~
közvetlen ^{közvetlen} ~~közvetlen~~ ^{közvetlen} ~~közvetlen~~

$$\int \xi \xi d\sigma = m h$$

~~az a függvény~~ ρ helyén ρ_1 és ρ_2 között
 két helyen ugyan egyenlő nagyságú ρ értékek,
 melyek ρ_1 és ρ_2 között:

$$F = \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right) K \frac{\sin \alpha}{2} + \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} K \cos \alpha + \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \cos \alpha - \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} \sin \alpha \right) K \sin \alpha \quad (6)$$

Az F függvény momentumai a mely ρ között
 megváltozik, az α függvény. Ha ρ a csavarási
 kör ρ a csavarási momentum, akkor
 egyenlő értékek

$$\tau D = g \left(\frac{1}{\rho_1} - \frac{1}{\rho_2} \right) K \frac{\sin \alpha}{2}$$

ha az α érték egy függvény ρ körül egy
 függvény ρ és ρ' értékek egyenlő,

akkor

$$\tau D' = g \left(\frac{1}{\rho_1} + \frac{1}{\rho_2} \right) K \frac{\sin \alpha'}{2}$$

~~ha ρ és ρ' az a rendszer ρ és ρ'~~
~~között α' által meghatározott ρ és ρ'~~

között, akkor:

$$\tau D'' = g \left(\frac{1}{\rho_1} - \frac{1}{\rho_2} \right) K \frac{\sin \alpha''}{2}$$

E három állás ^{nyilvánvaló} csavarási mozgások
 közül bármely ~~egy~~ ~~mozgás~~ ~~és~~ ~~ha~~
~~torzió függvény~~ ~~amely~~ ~~érték~~ ~~egy~~ ~~érték~~
~~szükséglettel~~ ~~szükséglettel~~ ~~(háttér)~~ ~~között~~
~~szükséglettel~~

a torzió ^{ah} ~~és~~ ~~érték~~ ~~érték~~
~~amely~~ ~~érték~~ ~~egy~~ ~~érték~~
 a torzió ~~függvény~~ ~~érték~~ ~~amely~~ ~~érték~~
 a torzió ~~függvény~~ ~~érték~~ ~~amely~~ ~~érték~~
 értékét, α és $g \left(\frac{1}{\rho_1} - \frac{1}{\rho_2} \right)$ és
 az α mozgás meghatározása két
 egyenlettel egyenlő.

Ha például torzió $\alpha' = \alpha + \frac{\pi}{4}$ és $\alpha'' = \alpha + \frac{\pi}{2}$ akkor:

$$\tau(D' - D) = g \left(\frac{1}{\rho_1} - \frac{1}{\rho_2} \right) K \frac{\cos \alpha}{2} - g \left(\frac{1}{\rho_1} - \frac{1}{\rho_2} \right) K \frac{\sin \alpha}{2}$$

$$\text{és } \tau(D'' - D) = g \left(\frac{1}{\rho_1} - \frac{1}{\rho_2} \right) K \sin \alpha$$

0 ágyból

$$\frac{1}{2} \frac{d^2 \alpha}{dt^2} = \frac{1}{2} \frac{d^2 \alpha}{dt^2} + \dots$$
~~$$\frac{1}{2} \frac{d^2 \alpha}{dt^2} = \frac{1}{2} \frac{d^2 \alpha}{dt^2} + \dots$$~~

$$\frac{1}{2} \frac{d^2 \alpha}{dt^2} = \frac{d^2 \alpha}{2(d^2 \alpha + (d^2 \alpha))}$$

és

$$\frac{g}{T} \left(\frac{1}{g_1} - \frac{1}{g_2} \right) K = \sqrt{(2(d^2 \alpha - d) + (d^2 \alpha - d))^2 + (d^2 \alpha - d)^2}$$

Míg a jobban áttekinthető lesz az esetleges ha köröme helyett 4 helyett $\alpha, \alpha + \frac{\pi}{2}, \alpha + \pi, \alpha + \frac{3}{2}\pi$
 a $\frac{K}{T}$ mértéket a mélyrúd legén helyettben ismételt.

időtartás ideje négy mély.

~~A mélyben a fűt előadottak alapján~~

~~K a tehetetlenségi momentum~~

Ha a π a a rúdra a rugalmas erővel
 ellen. forgás momentum, kívül egyéb forgás
 momentum nem hat, akkor megtétel lény
 kritériumok legyőzve lehet volna:

$$F^2 = \pi \cdot \frac{K}{T}$$

Az új jelölés (jelölés) által

az új F forgás momentum

szóval a tehetetlenségi momentum $\frac{K}{T}$
~~szóval a tehetetlenségi momentum~~

és egy egyenlettel $F^2 = \pi \cdot \frac{K}{T}$ létezését is lehet
 a szigorúbb megfigyelés ~~szóval a tehetetlenségi momentum~~

reklámszöveg.

A rúd mozgásának ^{differenciál} egyenlete alapján

$$K \frac{d^2 w}{dt^2} + H \frac{dw}{dt} + F w = 0$$

~~Ha a tehetetlenségi momentum a hat w a rúd~~

hőmérséklet, de a levegő ellenállását F rúd
 állandó, K a tehetetlenségi momentum
 a levegőben w $\frac{dw}{dt}$ w jelenti.

Ebből a rúd egy periódusos kitérése

$$w = A e^{-\beta t} \sin \pi \frac{t}{T}$$

ahol $\frac{\pi^2}{T^2} = \frac{F}{K} - \beta^2$ és

MAGYAR
 KÖZLEMÉNYEK AKADÉMIAI
 KÖNYVTÁRA

$$\beta = \frac{L}{2K}$$

miel a felül állván

$$T = \frac{L}{K} = \frac{2F}{2w} = \frac{L}{K} + g\left(\frac{1}{\xi_1} - \frac{1}{\xi_2}\right) \cos \alpha$$

Ez az:

$$\frac{\pi^2}{J^2} = \frac{L}{K} + g\left(\frac{1}{\xi_1} - \frac{1}{\xi_2}\right) \cos \alpha - \beta^2$$

ha a legfeljebb egy emelésre van szó
helyek között T' el jelölés, akkor a helyek

$$d' = d + \frac{\pi}{2} \text{ ismét tényleg}$$

$$\frac{\pi^2}{J'^2} = \frac{L}{K} + g\left(\frac{1}{\xi_1} - \frac{1}{\xi_2}\right) \cos \alpha - \beta^2$$

e hirtelen össze

$$\pi^2 \left(\frac{1}{J^2} + \frac{1}{J'^2} \right) = 2 \frac{L}{K} - 2\beta^2$$

ebből kapjuk $\frac{L}{K}$ ismét, melyből
hisz β^2 -ot kivonva mindkét tagból
elkapjuk a $\frac{L}{K}$ -t.

~~A legfeljebb egy emelésre van szó~~

~~egy emelésre van szó, hogy azonos legyen~~

azaz a legfeljebb egy emelésre van szó

helyek között egy emelésre van szó

feladatunk megoldására.

~~Most a két emelésre van szó~~

helyek között egy emelésre van szó

$$\pi^2 \left(\frac{1}{J'^2} - \frac{1}{J^2} \right) = 2g \left(\frac{1}{\xi_1} - \frac{1}{\xi_2} \right) \sin \alpha$$

Két más egyenletet is felírhatunk a helyek között

~~is~~ helyek között

$$\pi^2 \left(\frac{1}{J'^2} - \frac{1}{J^2} \right) = 2g \left(\frac{1}{\xi_1} - \frac{1}{\xi_2} \right) \sin \alpha$$

azaz d mint a $g \left(\frac{1}{\xi_1} - \frac{1}{\xi_2} \right)$ egyenlet

keletére.

A Coulomb-mélyre mély egy részoris
 erélyről kell ^{most} számolni, a melyre
~~itt ^{mind} ~~elő~~~~ feladatoknak megoldására
 szükségesnek van. Erre csak az első két
 első részben ~~hí~~ ^{amíg} ~~mind~~ ^{amíg} ~~meg~~ ^{amíg} ~~eddig~~
 egyik rész ~~is~~ ^{is} ~~mind~~ ^{mind} ~~egy~~ ^{egy} ~~egy~~ ^{egy} ~~egy~~ ^{egy}
~~egy~~ ^{egy} ~~egy~~ ^{egy} ~~egy~~ ^{egy} ~~egy~~ ^{egy} ~~egy~~ ^{egy}
 és így ~~szükség~~ ^{szükség} ~~van~~ ^{van} ~~feljegyezni~~ ^{feljegyezni}
 ellenőrző ~~is~~ ^{is} ~~és~~ ^{és} ~~mind~~ ^{mind} ~~egy~~ ^{egy}
 legyen ~~is~~ ^{is} ~~feljegyezni~~ ^{feljegyezni} ~~is~~ ^{is} ~~mind~~ ^{mind} ~~egy~~ ^{egy}
 a ~~szükség~~ ^{szükség} ~~van~~ ^{van} ~~feljegyezni~~ ^{feljegyezni}
 a ~~szükség~~ ^{szükség} ~~van~~ ^{van} ~~feljegyezni~~ ^{feljegyezni}

$$\int \dots = m l h$$

Erre a 4) esetek akkor az x tengelyre
 tetőzőlegre ~~viszint~~ ^{viszint} ~~is~~ ^{is} ~~vonalkoztatva~~
 adja:

$$F = \left(\frac{\partial^2 U}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \right) k \frac{\sin d}{2} + \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial y} k \cos d + \left(\frac{\partial^2 U}{\partial y^2} \cos d - \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \sin d \right) h \sin d$$

~~Erre~~ a mélyre ~~mind~~ ^{mind} ~~az~~ ^{az} ~~x~~ ^{x} ~~tengely~~ ^{tengely} ~~irányában~~ ^{irányában} ~~állított~~
 így ~~hogy~~ ^{hogy} ~~$\phi = 0$~~ ^{$\phi = 0$} ~~legyen~~ ^{legyen}, ~~és~~ ^{és} ~~egyetlen~~ ^{egyetlen} ~~az~~ ^{az} ~~erő~~ ^{erő} ~~elő~~ ^{elő}
 jejjelre ~~tehető~~ ^{tehető} ~~hozzá~~ ^{hozzá} ~~π -vel~~ ^{π -vel} ~~megjelen~~ ^{megjelen}, ~~ahogy~~ ^{ahogy}, ~~hogy~~
 ~~$\phi = \pi$~~ ^{$\phi = \pi$} ~~legyen~~ ^{legyen}, ~~és~~ ^{és} ~~mind~~ ^{mind} ~~megismerendők~~ ^{megismerendők} ~~d~~ ^{d} ~~előjelettel~~.

~~Ezen~~ ^{Ezen} ~~előjelet~~ ^{előjelet} ~~irányában~~ ^{irányában} ~~F~~ ^F ~~tehető~~ ^{tehető} ~~hozzá~~ ^{hozzá} ~~megjelen~~ ^{megjelen}, ~~ahogy~~ ^{ahogy}

$$T(d-d') = 2 \frac{\partial^2 U}{\partial y \partial z} h \sin d = 2 \frac{d y}{\partial y} \dots h \sin d$$

ha a ~~rész~~ ^{rész} ~~is~~ ^{is} ~~állított~~ ^{állított} ~~hogy~~ ^{hogy} ~~először~~ ^{először} ~~$d = \frac{\pi}{2}$~~ ^{$d = \frac{\pi}{2}$}
 egyet ~~elő~~ ^{elő} ~~$d = 3\frac{\pi}{2}$~~ ^{$d = 3\frac{\pi}{2}$} ~~legyen~~ ^{legyen}, ~~akkor~~ ^{akkor} ~~az~~ ^{az} ~~e~~ ^e ~~hely~~ ^{hely} ~~elő~~ ^{elő} ~~hozzá~~ ^{hozzá} ~~megjelen~~ ^{megjelen}:

$$T(d''-d''') = -2 \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial z} h \sin d = -2 \frac{d x}{\partial x} \dots h \sin d$$

$\frac{d m}{z}$ ~~megjelen~~ ^{megjelen} ~~e~~ ^e ~~hozzá~~ ^{hozzá} ~~megjelen~~ ^{megjelen} ~~is~~ ^{is} ~~mind~~ ^{mind} ~~tömeg~~ ^{tömeg}

MAGYAR
 TUDOMÁNYOS AKADÉMIA
 KÖNYVTÁRA

ittal ~~az~~ ~~chorek~~

Kitértéivel mindig meghatározhatjuk,
hisz a $\frac{dy}{dx}$ és $\frac{dy}{dz}$ viszonyait mindig

vadon ismerjük, vagy arányjelük,

$$\frac{dy}{ds} = \sqrt{\left(\frac{dy}{dx}\right)^2 + \left(\frac{dy}{dz}\right)^2}$$

és az arány jelük ismeretével jellemeztük.

Tudjuk már hogy

$$\frac{1}{g} \frac{dy}{ds} = \varepsilon$$

a nehézségi irányváltásnak helyi súlyjelét.

A Coulomb féle mágnes két alagútban,
és két minden körülményben ~~szimmetrikus~~
meghatározási esetét egy részként a nehézségi
irányjelükkel és fögőbükkel ismertetjük és
a fögőbükkel határozzuk meg $(\frac{1}{g_1} - \frac{1}{g_2})$, más
részt a nehézségi irányváltás a mágnes
jelükkel együtt síkban (a vízszintesben) és
a ~~irány~~ változásuk irányát.

A nehézségi irányváltásnak helyi ismeretével,
hisz mint az 1) egyenletünk mutatja,
még csak egy adatra a ~~nehézségi~~ ~~irányváltás~~
 $(\frac{1}{g_1} + \frac{1}{g_2})$ egy ~~hely~~ a nehézségi helyi
váltás irányát van ~~szimmetrikus~~ ~~szimmetrikus~~.

~~Legyen~~ ~~Legyen~~

$$\frac{dy}{dz} = g\left(\frac{1}{g_1} + \frac{1}{g_2}\right) + 2w^2$$

Ez van már tudomásunk a Jolly-féle
mérlegelés alagútban. A fentiekkel hasonló
alakú határokat függőleges síkban terjedő
ingárok általánosára még már csak szabályos
mérésre várásukkal is állapíthatunk meg.

A mágnes ~~szimmetrikus~~ ^{szimmetrikus} ~~irányváltás~~ ^{irányváltás} ~~irányváltás~~
irányváltásuk letérítési ~~irányváltás~~ ^{irányváltás} ~~irányváltás~~ ^{irányváltás}
tengelyük letérítési ~~irányváltás~~ ^{irányváltás} ~~irányváltás~~ ^{irányváltás} ~~irányváltás~~ ^{irányváltás} ~~irányváltás~~ ^{irányváltás}

3. Az érték.

A terhek csak mérsékelt kivételre olyan
 egyházi körökkel kellett gondoskodni, melyek
 a leendő mélyreviselés szükségének méltó
 értékesítését biztosították. ~~Ennek~~
~~feladata~~ A kivételre értékesítés ~~felad~~
 feladat legjobban a következőképpen elő, a
 leendő ~~egy~~ adósságot a értékesítési
 egy olyan művelésről jövedel
 hozólag, a minőségi ~~feladat~~
 gondoskodás ~~szükség~~ ~~szükség~~
~~szükség~~ ~~szükség~~ ~~szükség~~ ~~szükség~~
~~szükség~~ ~~szükség~~ ~~szükség~~ ~~szükség~~
 szükség ~~szükség~~ ~~szükség~~ a föld adósság
 a ráta a szükséges értékesítési ~~szükség~~
 előtérítésként ~~szükség~~ ~~szükség~~.

24. Példány a Lőszó-félé jogjainak előzetes
 megbeszéléséről:

$a = 627,726 500 \text{ Csatina.}$
 $b = 635,527 800 \text{ C.}$

$i = g = 978,0728 (1 + 0,00520122 \sin^2 \varphi)$

A függőleges távolság a meridián irányában
 $\varphi = 47^{\circ} 30'$

a mi az egyenlő területek felmérését követi
 meg, ~~szükség~~ a ~~szükség~~ ~~szükség~~ ~~szükség~~
 megjelölés, ~~szükség~~ a hűvelési
 értékek egy:

$g = 980,828$

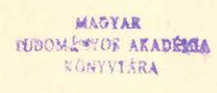
$g \left(\frac{1}{g_1} - \frac{1}{g_2} \right) = 4836 \cdot 10^{-12}$

$\frac{dg}{ds} = 7960 \cdot 10^{-12}$

$\frac{dy}{ds} = \varepsilon = 8715 \cdot 10^{-15}$

$\frac{dy}{ds} = 3080 \cdot 10^{-9}$

$\varepsilon = 0,000 001 675 \text{ Sec.}$



mivel nedveim egyenlőre átmenetileg
amint megszűnik hiánytatodan serbiforra
tenem, és pedig nemcsak eljárt ~~és jött~~
vidékün piócikéba, hanem laboratóriumban
hasznos helyén is, sőt citra alut
míg a szabadban is.

Az egyetlen fogás, ha egyáltalában annyi
nem lehet, abban állott, hogy rindjékat
~~Kettős julia fimszékésével~~ juttatva,
~~és~~ Kettős julia fimszékésével
sőt minden aly módon, hogy maga a rind
egy ^{egy} két vagy három centiméteres nagy
^{lappal} keskeny alvára fimszékésen ~~megjárt~~
s az a szerényt úgy munkát a dotal
májában fültökös csövet is egy másodsz
fimszékés is másodsz isó vési tünt.

A szerények is körül 3-4 milliméter
vastag sűrűn nyalat kisjüktök. A kért
székésben sly módon ^{2-3 mm} ~~és~~ mek-
gészíték kataris jelentékegyszer kisállat
van, ~~és~~ az utolsó szerény
pedig a jelfelő ^{szükséglet} köznevelés
kataris alny isekité. A kért ^{levegő}
minden alvára egyforma hőnyeret és
Kétó hőmérőváltókat is ~~és~~
minden alvára egyidejűleg juttatva
a rind hőnyeretébe.

A mivel rindjék hőnyeretűn körül 100-150 centiméter hosszú
jelátirótra juttatottan, a mely dök
székés alvára mind hőnyeretek

MAGYAR
TUDOMÁNYOS AKADÉMIA
KÖNYVTÁRA

Súlyokkal hi volt nyújtva. ~~A~~
A rendszeres kárpát drák átmérője
 $\frac{1}{25}$ milliméter, hosszúsága ~~mintegy~~
120-130 gramm, ~~és~~ a ~~drák~~ pl-
függőstől sűrűsödéséig 80-100 gramm,
úgy hogy a drák hosszúságának kétszer
énél nem van túlcsobor.

Írtam ki a listát generálommal is,
~~írtam~~ de csak egyenlő hosszúságú-
melléklet nagyobb csavarási erővel adták a
apartiment tömésére, melytől a hosszúság
csökkentése a platinánál kevésbé
előnyös volt.

MAGYAR
TUDOMÁNYOS AKADÉMIA
KÖNYVTÁRA

II A földi mágneses erő térben változásainak méréséről.

~~A földi mágneses erő erőssége~~

~~A földi mágneses erő változásait~~

Feladatunk tisztán ki megmutatni a földi mágneses
erő ^{térben} változásait ~~számbeli~~ ~~változásait~~
~~számbeli~~ teljességükben meghatározni,
ezért ~~mi~~ ^{az} ~~rekl~~ ^{rekl} a mágneses erő vonalirányát

~~teljes~~ ismerjük.
A mágneses erőnek ^{mágneses függvényre lehet} összekapcsolását $\nabla \cdot \mathbf{H} = 0$

Deriválású tengelyrendszerre vonatkoztatva
lygancsuk $\nabla \cdot \mathbf{H} = 0$ ~~számbeli~~ $\nabla \cdot \mathbf{H} = 0$

1) egyenletünk által ~~adott~~ ^{adott} feltételük ki, az
elintézte ^{erő}, hogy a mágneses erőnek
is van potenciál függvénye itt is lehet
a ~~változásokat~~ ^{erő} meghatározás érdekében
meghatározására lesz szükség. Erre az adatszer:

$$\frac{\partial V}{\partial x} = -H_x \quad \frac{\partial V}{\partial y} = -H_y \quad \frac{\partial V}{\partial z} = -H_z$$

$$\frac{\partial^2 V}{\partial x^2} = \frac{\partial H_x}{\partial x} = -\frac{\partial^2 V}{\partial x^2} \quad \frac{\partial^2 V}{\partial y^2} = \frac{\partial H_y}{\partial y} = -\frac{\partial^2 V}{\partial y^2} \quad \frac{\partial^2 V}{\partial z^2} = \frac{\partial H_z}{\partial z} = -\frac{\partial^2 V}{\partial z^2}$$

Ezért ^{hő} ~~erő~~ ^{a mágneses} ~~erő~~ ^{területen} ~~erő~~

Jelölés ~~erő~~ ^{erő} áll:

$$\frac{\partial^2 V}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial z^2} = 0$$

Az ^{erő} ~~erő~~ ^{a mágneses} ~~erő~~ ^{területen} ~~erő~~
jelölésben ^{erő} ~~erő~~ ^{a mágneses} ~~erő~~ ^{területen} ~~erő~~
jelölésben ^{erő} ~~erő~~ ^{a mágneses} ~~erő~~ ^{területen} ~~erő~~
jelölésben ^{erő} ~~erő~~ ^{a mágneses} ~~erő~~ ^{területen} ~~erő~~

Erre a ^{derivált} ~~erő~~ ^{derivált} ~~erő~~ ^{derivált} ~~erő~~ ^{derivált} ~~erő~~
erő ^{erő} ~~erő~~ ^{a mágneses} ~~erő~~ ^{területen} ~~erő~~
a mágneses ^{momentum} ~~erő~~ ^{momentum} ~~erő~~ ^{momentum} ~~erő~~

a számítás könnyebbé alakítsuk úgy:

$$P_x = m_x \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + m_y \frac{\partial^2 u}{\partial y^2}$$

$$P_x = M_x \frac{\partial X}{\partial x} + M_y \frac{\partial X}{\partial y} + M_z \frac{\partial X}{\partial z}$$

$$P_y = M_x \frac{\partial Y}{\partial x} + M_y \frac{\partial Y}{\partial y} + M_z \frac{\partial Y}{\partial z}$$

$$P_z = M_x \frac{\partial Z}{\partial x} + M_y \frac{\partial Z}{\partial y} + M_z \frac{\partial Z}{\partial z}$$

1)

Tegyük megint pörök egy valóságos, hogy
 annak ξ tengelye ^{legyen irányított} képe, η tengelye ^{a miqnes meridiana irányába} ~~irányított~~ ^{irányított} ~~irányított~~
 γ tengelye pedig ^{irányított} képe ~~irányított~~ ^{legyen irányított},
~~akkor~~ Egyelőre ugyan ez a Smithson,
 mikor a miqnes tengelye a miqnes meridiana
 Kétség & rögzített rész be felelőnek

$$P_x = M_k \frac{\partial X}{\partial x} + M_k \xi \frac{\partial X}{\partial y} + M_0 \frac{\partial X}{\partial z}$$

$$P_y = M_k \frac{\partial Y}{\partial x} + M_k \xi \frac{\partial Y}{\partial y} + M_0 \frac{\partial Y}{\partial z}$$

2)

a hol M_k a miqnes momentánusok vízszintes
 M_0 pedig ugyanannak függőleges összetevőjék
 jelenti.

Ha egy pörök a ~~Centrum~~ ~~file~~ ~~his~~ ~~tyon~~ ~~szigere~~
 Szabvány ~~egy~~ ~~ent~~ ~~dir~~ ~~in~~ ~~abnorm~~ ~~id~~ ~~akkor~~
 nélkül ~~egy~~ ~~vízszintes~~ ~~síkban~~ ~~szing~~ ~~hely~~ ~~ben~~
 Törés ~~akkor~~ ~~szing~~ ~~egy~~ ~~az~~ ~~ent~~ ~~ben~~ ~~az~~
 Döf ~~szing~~ ~~ent~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~
 lennének ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~
 a miqnes ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~
 függő ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~
 meg ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~
 a ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~ ~~akkor~~

A mélyreudak a mélyreudak meridiánra
 mérlegére állítottan O'K irányában, s y
 állásban kékületre a mélyreudak $\frac{180^\circ}{2}$ d körü
 lően tartófején forgatás utján annak tengelyét
 közt a mélyreudak meridiánra helyezem, így
 hogy E, ha nem is null legyalult lehetősé
 létező legyen. Akkor a kékületű erő
 kékület a ~~hő~~ fűtő a mélyreudak csavarási
 nyog az E-at a mélyreudak meridiánra
 kékületű mélyreudak forgásmomentum is
 letűn, ^{az erő kékületű} ~~csavarási~~ momentum legy:

$$\tau D = k M_x \frac{\partial x}{\partial x} + k M_y \frac{\partial x}{\partial y} + k M_z \frac{\partial x}{\partial z} - \varepsilon M_x \tau = k P_x - \varepsilon M_x \tau$$

Most értelmű az erő kékületű ^{180 fokos} ~~csavarási~~
 forgatás ~~hő~~ álló az 1) nyit irányában
 a fűtő álló állásban s a tartófej
 forgatásával a mélyreudak O'K' állásban
 hozom. E közt a mélyreudak kékületű
 fűtő nyog is 180 fokos fordított el s
 az e mélyreudak ^{csavarási} momentum $(\tau + d)$ kékületű
 kékület a mélyreudak meridiánra. Végtű
 kékületű d kékületű nyog kékületű ^{kékületű}
~~hő~~, ~~hő~~ a mélyreudak ^{kékületű}
 csavarási momentum legy:

$$\tau D'_2 = k M_x \frac{\partial x}{\partial x} + k M_y \frac{\partial x}{\partial y} + k M_z \frac{\partial x}{\partial z} - \varepsilon M_x \tau + k M_x d \frac{\partial x}{\partial y} - \varepsilon M_x \tau + d M_x \tau$$

ha mélyreudak a mélyreudak az erő állásban
 a 2 nyit irányában ^{nyog} ~~csavarási~~ ^{nyog}
 e mélyreudak állásban, ^{csavarási} ~~hő~~ ^{nyog} ~~hő~~ ^{nyog} ~~hő~~

$$\tau D'_2 = -k P_x + k M_x d \frac{\partial x}{\partial y} - \varepsilon M_x \tau + d M_x \tau$$

MAGYAR
 TUDOMÁNYOS AKADÉMIA
 KÖNYVTÁRA

$\tau d_1, \tau d_1'$ és $\tau d_2'$ erőitől:

$$\tau(d_1 - d_1') = 2kP_x + kM_k \frac{\partial X}{\partial y} + \alpha M_k$$

$$\tau(d_1 - d_2') = 2kP_x - kM_k \frac{\partial X}{\partial y} - \alpha M_k$$

$$\text{így } P_x = \frac{\tau}{k} \frac{1}{2} (d_1 - d_1') + (d_1 - d_2')$$

A $(d_1 - d_1')$ és $(d_1 - d_2')$ csavartörési mozgásokkal a mérőórák torziófüggő mérjék le, azt kézzel ugyan úgy mérhető mozgásokkal kell a dőrt felő ujjal fogatunk, hogy a mérőórának az 1) és 2) a 2. ujjal jelölt árfogattal az utáni ~~az~~ az esély az mérőóra erőitől való ~~származás~~ normálisak vizsgálatára a kérdés állásba vissza hozzuk. A τ és k méréséhez vagy direkt mérés útján, vagy egy ismert momentummal bíró rugalmas hálótól ~~származás~~ határozható meg.

A mérésben az az esély a mérőóra változásait is megmérje így mint az I fejeletben tárgyalt horizontális variometer, azonban azok ~~az~~ is számításba kell venni.

Ezen így mint a P_x erőösszetevőt meghatározhatjuk a P_y erőösszetevőt is, a mérőórának a mérőóránálba ~~állítás~~ állításával.

~~Legyen~~ A P_x és a határozható erő egy összekapcsolás leírásak, az erő változásai kiegészítésük felismerésére állítsuk össze. ~~állítsuk össze~~ állítsuk össze, hogy a ~~mérés~~ ~~állítsuk össze~~ ~~állítsuk össze~~ ~~állítsuk össze~~

~~a mágneses és a gravitációs~~ egy nagy
 a mágneses ~~és a gravitációs~~
 egyik lefelé, egy másodszor felfelé hajlítva
 mágneses vízszintes. Legyen az első esetben
 a mágnes hajlítási pontja lefelé = i , a
 másik esetben = $-i$, ~~akkor~~ egy nagy az
 első esetben

$$M_h = M \cos i \quad M_v = M \sin i$$

a második esetben

$$M_h = M \cos i \quad M_v = -M \sin i$$

Tegyük egyszerűen $E = 0$, akkor az első

esetben:

$$P_x = M \cos i \frac{\partial X}{\partial x} + M \sin i \frac{\partial X}{\partial z}$$

a második esetben

$$P_y = M \cos i \frac{\partial Y}{\partial x} + M \sin i \frac{\partial Y}{\partial z}$$

a második esetben pedig:

$$P_x' = M \cos i \frac{\partial X}{\partial x} - M \sin i \frac{\partial X}{\partial z}$$

$$P_y' = M \cos i \frac{\partial Y}{\partial x} - M \sin i \frac{\partial Y}{\partial z}$$

és így

$$\frac{\partial X}{\partial x} = \frac{P_x + P_x'}{2M \cos i} \quad \frac{\partial X}{\partial z} = \frac{P_x - P_x'}{2M \sin i}$$

$$\frac{\partial Y}{\partial x} = \frac{P_y + P_y'}{2M \cos i} \quad \frac{\partial Y}{\partial z} = \frac{P_y - P_y'}{2M \sin i}$$

ha két meghatározandó megismerés e szerint

~~esetben~~ más nagy ~~van~~ ismeretes 2. d.:

$$\frac{\partial^2 U}{\partial x^2}, \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial z}, \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial y}, \frac{\partial^2 U}{\partial y \partial z}, \text{ kátra van még}$$

Nettőnd, illetőleg a Laplace egyenletének

felhasználásával még egyéb ^{lemérendés} ~~meghatározások~~.

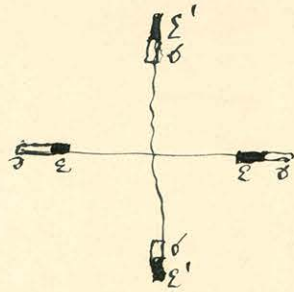
~~Ez egy másik~~ Erre szükség egy

másik eszközre, melyek asztaluk variánsok

recept. ~~és a mely nem egy~~

~~olyan~~ ~~kontroll~~ ~~file~~ ~~mint~~, ~~mely~~ ~~mi~~ ~~oly~~ ~~terület~~

Ernek az erkölynek lényegén a hirtelen
 egy finom drótba fűzött kerék alatti
 mélytest, melynek végén nagy egyenlő
 közelet tartóval magának van elhelyezve.
 A kerék egyik végén a végében felvett
 mágnesek északi pólusai befelé, másik
 végén kifelé vannak irányítva. Az árt-
 tólalás beható megfigyeléseire a vörö-
 közben nem voltak különösezt megfigyeltek
 megfigyeltek. A kerék alatti mélytestben is
 az erők ^{magának} irányításán az ismét megfigyeléseire
 észlelték a közelet van ^{ne} ferisség. Az erők
 fűzött egyenlő körrel foglalkozó aratata
 ill.



~~A kerék fűzött mélytestben a kerék-
 körrel~~
~~Ha egy egyenlő mélytest van egy kerék
 alatti megfigyeléseire az is~~

A kerék alatti ~~magának~~ a magának ismét
 elhelyezve az is elvörös, mert az ártat
 mag van ferisség az ismét a mágnes
 vörözt az ismét erők fűzött mélytestben, magának
 a fűzött mágnesek ^{ártat} ~~erők~~ ~~magának~~
 indukció ^{erők} hatása. Dr. Tuml kerék is egyenlő
~~kerék~~ kerékben ^{kerék} fűzött ártat kerékben,
 hogy az ártatban kerékben ~~magának~~ fűzött mélytestben
 a fűzött indukció fűzött kerékben alatti
 mágnesek ártat fűzött kerékben, tehát $C \sin \alpha + C \sin \alpha (\alpha + \frac{\pi}{2}) = 0$
 kerékben, a kerékben az indukció fűzött kerékben
 kerékben.

Minden nehégy nélkül számították ki
 ezután, az indukcióval eltekintve általában
 feltételezett mágneses rezgésről szó

Józan momentumát. Abban az esetben
 a mágneses mágneses tereget a kereszt
~~teret~~ megfelelő spirálisul ismételték, és
 találtak:

$$F = -\mu H \sin(\frac{\alpha+y}{2}) + 4M \sin 2\alpha (\frac{\partial^2 U}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 U}{\partial x^2}) + 8M \cos 2\alpha \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial y} = \tau \delta$$

a hat tengelyrendszerünkben így választottuk
 mind az első H a tengelyrendszer kezdőpontjában
 a koordináták intenzitás, α az a szöglet

mellyel a ~~koordináták~~ ^{az mágneses mérések} ~~szöglet~~ a kereszt
 egyen ^{négy} ~~szöglet~~ a mágneses irányok poláris
 képletjei M a kereszt egyen
 helyretek egy mágneses momentum, μ
 a 4 mágneses alkotás szerkezeti egyen
 momentum δ az ~~az~~ az ^{országi mágnes} ~~momentum~~
 tereget és a kereszt ~~előtti~~ előtti szög
 körüli szöglet.

~~Itt az~~ ~~Ha~~ ~~az~~ ~~szöglet~~ ^{az indukció}
~~képletje~~ ~~de~~ ~~hat~~ ~~hülménye~~ ~~istén~~ ^{képlet}
~~az~~ ~~az~~ ~~hülménye~~ ~~áll~~ ~~ha~~ ~~helyretek~~
 az α megfelelő istékeinek megfelelő
 egyenleteket felállítottuk, ahhoz hogy az adatunk
 arra, hogy a mágneses szögletet hülmény képletet
 képletünk ^{a négy} ~~az~~ ismételten: $\mu H \sin \alpha$.

$$\frac{\partial^2 U}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 U}{\partial x^2} \text{ és } \frac{\partial^2 U}{\partial x \partial y}$$

Négy hülmény ~~áll~~ ~~áll~~ ~~áll~~ ~~áll~~ $\alpha = 45^\circ, 225^\circ, 135^\circ, 315^\circ$

MAGYAR TUDOMÁNYOS AKADEMIA KÖNYVTÁRA

Sáttur slak a sáttuðum í endi-
rættum íþý nægðum ísjökum
sem í vök túbúg, með af sö
vítöjinn dóttur nægðum rúttu.
A sáttuðum töt mí isinn veittu
mý kelt jöggum, þý arðar ~~at~~ ^{Sáttur slak í}
~~væg~~ ~~eff~~ nenderu nægðum után,
væg þótt ^{eris} nægðum ^{veggðum} ~~veggðum~~, a
nægðum sýngjara egn íþý milt
a rúttu veltjúsinn veittu
mírinnuél mýndý lævóttu kúttu.
Ertöjinn sem ~~veggðum~~ ^{is ann veittu}, þý
vélut íþý veggðum veltjúsinn áttalinn
mýngum títjúsitt veggðum fél, kanna
íttátt ann, þý arðar a hólgi
kúttalatt félkennuél, meðgátt a
Köggðum félkennuél ^{töngð} kúttu, veltjúsinn ~~veggðum~~
~~veggðum~~ sýngjara. ~~Þótt títjúsinn~~
þý ~~veggðum~~ ~~veggðum~~ ~~veggðum~~ ~~veggðum~~
~~veggðum~~ ~~veggðum~~ ~~veggðum~~ ~~veggðum~~
þý ~~veggðum~~ ~~veggðum~~ ~~veggðum~~ ~~veggðum~~
a mýndu egn mýndu ~~veggðum~~ ~~veggðum~~
veggðum ~~veggðum~~ ~~veggðum~~ ~~veggðum~~
þý veiggðum ~~veggðum~~ a geolujánnu.
~~veggðum~~ Kúttinnu ~~veggðum~~ ~~veggðum~~ tótinn
veggðum mýndjúsinnu a félv félkennuél
~~veggðum~~ kúttinnu ~~veggðum~~ ~~veggðum~~ ~~veggðum~~
~~veggðum~~ félkennuélinnu, með kúttinnu títjúsinnu

~~Asabul nemi a jöndke midjetett jünlepotet~~

~~isuehötin ditalle haune ott a hal~~

asabul jelinneisil mazin a helysine,
~~pauntt~~ ~~ajak~~ ^{esupin}

nemi jedy miuk edy töitint a jöwke
mielyitt jünlegetak isuehötö uertökhan,

Ila valmely helyen, a hal a miynere
esö wältoisak más kemistük, a ~~pauntt~~

~~pauntt~~ ^{jünlegetak} ^{ajak} ressek elüwalitjék, jüdinis
iskol asuk, iny a miynere esötkan

amuk jelytan elöallo' wältoisak, namuq
e tömezest elüwalitjék amuk, kenneu ~~to~~

~~ajak~~ az ayok ently álkoloto'
áruu rüjék köwllünyéye kap. Enuk

a wältoisak kemistük ^{tehet} ^{tehet} ^{tehet}
jelwitiyitjék adhek ez is amukon

wandhozölly. Ilynenü kiis ^{at} ^{at} ^{at}
müw miy is kesdettan, is ^{at} ^{at} ^{at}

jelwitiyitjék ^{astabilis} ^{uoriontan} ^{uoriontan} ^{uoriontan} ^{uoriontan}
müwre 2 müwre kowi 1 müwre ^{uoriontan}

is ~~ajak~~ 1 müwre miy jüdinis istan,
~~ajak~~ a wältoisak miy ez attat elöallok

a jüdinis köwllünyéye heperott müwtey
100 C. S. ^{miynere} ^{wandhozölly} ^{wandhozölly} ^{wandhozölly}

miynere hitasimuk jellek miy. ~~ajak~~
~~ajak~~ ~~ajak~~ ~~ajak~~ ~~ajak~~ ~~ajak~~ ~~ajak~~

~~ajak~~ ~~ajak~~ ~~ajak~~ ~~ajak~~ ~~ajak~~ ~~ajak~~ ~~ajak~~

~~ajak~~ ~~ajak~~ ~~ajak~~ ~~ajak~~ ~~ajak~~ ~~ajak~~ ~~ajak~~

~~ajak~~ ~~ajak~~ ~~ajak~~ ~~ajak~~ ~~ajak~~ ~~ajak~~ ~~ajak~~

~~ajak~~ ~~ajak~~ ~~ajak~~ ~~ajak~~ ~~ajak~~ ~~ajak~~ ~~ajak~~

Négyezer, vasúti eszközök,
Kétféle a transzmisszió ~~...~~
~~...~~ ~~...~~
mint mondjuk az iskoláinkban
gyakorlatot is is mutatunk,
is igen jó eredménnyel méltan vele
megyek németország. Egy négy
melyek között van 10000 C. S. S.
a ~~...~~ ^{mei} mint társaságban is
egyetlen hatékony gyakorlat a transzmis-
zióval.

Ez eszközök tervezésénél a négyezer
a közeli vészélyekkel is megismeri.
A fizikai indítással hirtelen az
jelképeket a transzmisszióval
az igen ismert négy periódus
mutatja, mely ~~...~~ ^{gyakorlat}
~~...~~ bizonyára
szokás a városi útszélről követ-
kezni vele, melyek az utazással
kezelhető nyitással egyaránt.
Mindenekelőtt kívánatos volna egyéni
életpályák a városban kívül az ismeretlen,
a hol igen áramlások katasztrofa
van gátló.

III A gravitáció ^{elő}állandóságának megfigyelése.

A gravitáció ^{elő}állandóságának lemerése
 1888 óta a ^{gondoskodással} ~~megfigyeléssel~~ ~~által~~ ~~által~~ ~~által~~
 Göttingen-i intézet önállóan és részletesen
 Németországban, Stuttgartban és egy ~~egy~~
 előadásban, mint gyakorlatokban ~~által~~
~~által~~ ~~által~~ van, a tömeg ^{és} ~~elő~~ ~~elő~~
 viszonyait mint tapasztalati tényről
 saját megfigyelésük alapján meggyőződés
 szerint.
 Az első esetek, melyek a tömegviszony
 felkutatásához vezetettek, a gravitáció
 mértékének a kvadrans elektromos mérlegjére
 készült. A jól ismert Coulomb-mérleg
 alatti kvadransokhoz hasonlóan ~~valah~~
 elhelyezve, melyek azonban ^{kvadrans} ~~kvadrans~~ ~~kvadrans~~
 felvételre ^{alulról befogott} ~~alulról~~ ~~alulról~~ ~~alulról~~ ~~alulról~~
 az esetek ~~minden~~ ~~végén~~ ~~fel~~ ~~fel~~ ~~fel~~
~~hossz~~ 3-4 perces ~~közé~~ ~~közé~~ ~~közé~~ ~~közé~~ ~~közé~~
 teljes ~~hosszúság~~ ~~is~~ ~~elég~~ ~~elég~~ ~~elég~~
~~mutatja~~ ~~is~~ a mellett a ~~tanterem~~
 irányzó ~~hőmérő~~ ~~hőmérő~~ ~~hőmérő~~ ~~hőmérő~~ ~~hőmérő~~
~~mutatja~~ ~~tanterem~~ ~~tanterem~~ ~~tanterem~~ ~~tanterem~~
 bizonyos ~~vagy~~ ~~vagy~~ ~~vagy~~ ~~vagy~~ ~~vagy~~
 korrekciókat.
 Hosszú ~~szálat~~ ~~szálat~~ ~~szálat~~ ~~szálat~~ ~~szálat~~
 vagy ~~golyó~~ ~~golyó~~ ~~golyó~~ ~~golyó~~ ~~golyó~~
~~szálat~~ ~~szálat~~ ~~szálat~~ ~~szálat~~ ~~szálat~~ ~~szálat~~
 néha ~~szálat~~ ~~szálat~~ ~~szálat~~ ~~szálat~~ ~~szálat~~ ~~szálat~~
 néha ~~szálat~~ ~~szálat~~ ~~szálat~~ ~~szálat~~ ~~szálat~~ ~~szálat~~

MAGYAR
TUDOMÁNYOS AKADÉMIA
KÖNYVTÁRA

~~golyó~~ ~~szemérem~~ ~~hats~~ ~~golyó~~ ~~és~~ ~~golyó~~
és az szemérem hats tömeg

Ezen ~~minirek~~ ^{re}, melyekből ~~működése~~
Cavendish eljáráshoz közel áll ~~golyó~~ ^{működés}
~~golyó~~ az, hogy a nagy tömegű töbrögére ~~am~~ ^{mind} ~~egy~~ ^{egy} ~~működés~~ ^{hason}
~~golyó~~ alak ~~szemérem~~ ^{visszajelent} ~~szemérem~~
antallgyszerű ~~szemérem~~ ^{szemérem} ~~szemérem~~ ^{szemérem}
először valta ~~hűtönöm~~ ^{golyó} ~~alak~~ ^{szemérem}
tömegű ~~hűtönöm~~ ^{szemérem}, ~~mel~~ ^{mel} ~~szemérem~~ ^{szemérem} ~~szemérem~~ ^{szemérem} ~~szemérem~~ ^{szemérem}
~~szemérem~~ ^{szemérem} ~~szemérem~~ ^{szemérem} ~~szemérem~~ ^{szemérem} ~~szemérem~~ ^{szemérem}
maximum ~~szemérem~~ ^{szemérem} ~~szemérem~~ ^{szemérem} ~~szemérem~~ ^{szemérem}
~~szemérem~~ ^{szemérem} ~~szemérem~~ ^{szemérem} ~~szemérem~~ ^{szemérem} ~~szemérem~~ ^{szemérem}
közben közel ~~szemérem~~ ^{szemérem}, ~~szemérem~~ ^{szemérem} ~~szemérem~~ ^{szemérem}
tömegű ~~szemérem~~ ^{szemérem} ~~szemérem~~ ^{szemérem} ~~szemérem~~ ^{szemérem} ~~szemérem~~ ^{szemérem}
~~szemérem~~ ^{szemérem} ~~szemérem~~ ^{szemérem} ~~szemérem~~ ^{szemérem} ~~szemérem~~ ^{szemérem}

~~szemérem~~
Ezek ~~szemérem~~ ~~szemérem~~
Az eddig ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~
Dallára ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~
potenciájának ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~
~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~
hats ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~
mivel ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~

Kettő ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~
melyek ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~
mely ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~
~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~
~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~
hats ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~
mely ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~
mely ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~ ~~szemérem~~

MAGYAR
TUDOMÁNYOS AKADÉMIA
KÖNYVTÁRA

~~Ebben az állásban a ...~~

~~Köztársaság ...~~

~~Ebben az állásban ...~~

~~... részlegesen helyettesítendő megjelölés-~~

~~... és a ...~~

~~... és a ...~~

szóvaljólható.

Az a körülmény, hogy ...

mindig kisebb lesz, mint ...

... és a ...

... és a ...

... és a ...

... és a ...

... és a ...

... és a ...

... és a ...

... és a ...

... és a ...

~~... és a ...~~ ~~... és a ...~~ ~~... és a ...~~

... és a ...

~~... és a ...~~ ~~... és a ...~~ ~~... és a ...~~

~~... és a ...~~ ~~... és a ...~~ ~~... és a ...~~

~~... és a ...~~ ~~... és a ...~~ ~~... és a ...~~

~~... és a ...~~ ~~... és a ...~~ ~~... és a ...~~

... és a ...

... és a ...

... és a ...

~~egy, a kőzetek és a víz közötti viszonyok~~
~~és a kőzetek közötti viszonyok~~
~~a víz és a kőzetek közötti viszonyok~~
~~és a kőzetek közötti viszonyok~~

e szerkesztés a mesterséges tükrök közt
közönként történő egyenlő helyen követés
a víz és a kőzetek közötti viszonyok
közönként történő egyenlő helyen követés

~~létet azonosították a víz és a kőzetek közötti viszonyokkal~~
Közvetlenül a víz és a kőzetek közötti viszonyok
közönként történő egyenlő helyen követés.

~~Magyarországon a víz és a kőzetek közötti viszonyok~~
Magyarországon a víz és a kőzetek közötti viszonyok

Magyarországon a víz és a kőzetek közötti viszonyok
a víz és a kőzetek közötti viszonyok
közönként történő egyenlő helyen követés.

~~Magyarországon a víz és a kőzetek közötti viszonyok~~
Magyarországon a víz és a kőzetek közötti viszonyok
közönként történő egyenlő helyen követés.

Közvetlenül a víz és a kőzetek közötti viszonyokkal
közönként történő egyenlő helyen követés.

~~A víz és a kőzetek közötti viszonyok~~
~~közönként történő egyenlő helyen követés~~
~~Magyarországon a víz és a kőzetek közötti viszonyok~~
~~közönként történő egyenlő helyen követés~~
~~Magyarországon a víz és a kőzetek közötti viszonyok~~
~~közönként történő egyenlő helyen követés~~
~~Magyarországon a víz és a kőzetek közötti viszonyok~~
~~közönként történő egyenlő helyen követés~~
~~Magyarországon a víz és a kőzetek közötti viszonyok~~
~~közönként történő egyenlő helyen követés~~

Attól kezdve a víz és a kőzetek közötti viszonyok
közönként történő egyenlő helyen követés.
Magyarországon a víz és a kőzetek közötti viszonyok
közönként történő egyenlő helyen követés.
Magyarországon a víz és a kőzetek közötti viszonyok
közönként történő egyenlő helyen követés.

~~$\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$~~
 $\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$ a jel legyél $\frac{1}{T_1}$

hosszúságú alatti $\frac{1}{T_1}$ a jel

a $\frac{1}{T_1}$ a jel $\frac{1}{T_2}$ a jel

$\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$

$$\pi^2 \left(\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2} \right) = 2 \left(\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2} \right)$$

$$\pi^2 \left(\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2} \right) = \frac{8\pi^2}{T_1 T_2} (1-\epsilon)$$

Könyvem belső helyén most az is

hogy az egyenlet akkor is érvényes legyen

ha $\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$ a jel $\frac{1}{T_1}$ a jel

a jel $\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$ a jel

Könyvem a jel $\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$ a jel

~~$\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$~~
 $\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$ a jel $\frac{1}{T_1}$ a jel

~~$\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$~~
 $\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$ a jel $\frac{1}{T_1}$ a jel

a jel $\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$ a jel

A jel $\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$ a jel $\frac{1}{T_1}$ a jel

a jel $\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$ a jel $\frac{1}{T_1}$ a jel

a jel $\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$ a jel $\frac{1}{T_1}$ a jel

a jel $\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$ a jel $\frac{1}{T_1}$ a jel

a jel $\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$ a jel $\frac{1}{T_1}$ a jel

~~$\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$~~
 $\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$ a jel $\frac{1}{T_1}$ a jel

~~$\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$~~
 $\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$ a jel $\frac{1}{T_1}$ a jel

$$\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2} = \frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2} \quad \frac{\pi^2}{T_1^2} = \frac{1}{T_1} \quad \frac{\pi^2}{T_2^2} = \frac{1}{T_2} \quad \text{mivel } \frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$$

~~$\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$~~
 $\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$ a jel $\frac{1}{T_1}$ a jel

$\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$ a jel $\frac{1}{T_1}$ a jel

A jel $\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2}$ a jel $\frac{1}{T_1}$ a jel

A nehézségi erők hatására megkötésükre
 vonatkozó vizsgálataim igazítottak át.
 Új módszerem lényege az az, abban áll,
 hogy a gravitáció által okozott megkötésükre
 nemcsak az erőt, hanem az erőnek változó
 besugárzása felőli hatását is figyelembe
 vesszük, melyek a Coulomb-nál nagyobb időre
 vonatkoznak.

Működésük két quadratikus alaján
 függvények által vezényelt kézi bevezetés, az
 alaján ^{hőkövet} 30x30 centiméteres, mélyre
~~60 centiméteres, a hővezetés~~ ^{60 centiméteres,}
~~és egyenlő quadratikus, a hővezetés~~
 a két oldal
 egymással fordított alajánuk távolsága
 30 centiméter. Az egyik oldal tömegét
 és súlyát egy 30 c. súlyú és 90 centiméter
 hosszú és 60 centiméter mélyre felfüggesztés,
 melynek közepétől egy 30 centiméter súlyú
 quadratikus van
 oldalán ~~és~~ ^{aktívul} ~~és~~ ^{hővezetés}

~~A légi prindnak két egyenlő súlyú
 állásukon ^{hővezetés} ~~és~~ ^{hővezetés} ~~és~~ ^{hővezetés}
 erő ~~hővezetés~~ ^{és} ~~és~~ ^{és} ~~és~~ ^{és}
 Jozsef ~~hővezetés~~ ^{és} ~~és~~ ^{és} ~~és~~ ^{és}
 felfüggesztésük, mely ~~hővezetés~~ ^{és} ~~és~~ ^{és} ~~és~~ ^{és}
 quadratikus alaján ~~hővezetés~~ ^{és} ~~és~~ ^{és} ~~és~~ ^{és}
 két állásban egyenlő~~

A másik rendszerük lényegét két egyenlő
 méretekű állás körül függesztésük egy - a
 felhőkönként ismétlődő erő ~~hővezetés~~ ^{és} ~~és~~ ^{és} ~~és~~ ^{és}
 állás körül is az az erő ~~hővezetés~~ ^{és} ~~és~~ ^{és} ~~és~~ ^{és}
 szelvényük irányába erő ~~hővezetés~~ ^{és} ~~és~~ ^{és} ~~és~~ ^{és}

~~E két állítás között~~ E két állítás között
~~az~~ E két állítás között az $\nabla^2 u = 0$
 egyenlet hiperbolikus $\nabla^2 u = 0$ -ra
 egyenlőleg, mint valami telt jelű esetben,
 mely az ellipticitás quadratikus
 alapú esetek egyenlőleg $\nabla^2 u = 0$
~~az~~ ^{a rúd} ~~az~~ ^{mind a két} ~~áll~~ ^{egyenlő}
 esetekben állnak.

E megfontolásból látható, hogy a $\nabla^2 u = 0$
 egyenlet ^{a jelű} ~~az~~ ^{quadratikus}
~~egyenlet~~ ~~az~~ ~~quadratikus~~ ~~egyenlet~~ ~~az~~ ~~quadratikus~~
 egyenlet és megfordítva
 quadratikus a $\nabla^2 u = 0$ egyenlet.

Egy ilyen jelű $\nabla^2 u = 0$ egyenlet $\nabla^2 u = 0$
 esetében az $\nabla^2 u = 0$ egyenlet $\nabla^2 u = 0$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 0 \quad \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0 \quad \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} = 0$$

$$\Delta u = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = -4\pi\sigma$$

σ a tömegsűrűség, f a gravitációs állandó $\Delta u = -4\pi\sigma f$

E feladat megoldása tehát az $\Delta u = -4\pi\sigma f$
 az x - y síkban történik, úgy
 a rúd az x és y tengelyek körül
 történő $\nabla^2 u = -4\pi\sigma f$ egyenlet megoldásának
 az $\nabla^2 u = -4\pi\sigma f$ egyenlet $\nabla^2 u = -4\pi\sigma f$
 változó $\nabla^2 u = -4\pi\sigma f$ megoldásának. Ha tehát
 T_x a x tengely körül T_y a y tengely
 T_z a z tengely körül akkor lesz:

$$\pi^2 \left(\frac{1}{T_y^2} - \frac{1}{T_x^2} \right) = 2 \left(\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right)$$

$$\pi^2 \left(\frac{1}{T_y^2} - \frac{1}{T_x^2} \right) = \frac{8\pi\sigma f}{\pi^2}$$

~~Végső mértékig az érzékelés~~

Er a jelölés, mely az I. függvényre is vonatkozik
a központi síkbeli irányok mértékét jelölő a
szögjelölés többnyire igen kicsiny követési

Er a jelölés, mely az II. függvényre is vonatkozik
a központi síkbeli irányok mértékét jelölő a
szögjelölés többnyire igen kicsiny követési
szám.

Erre a végső mértékig való vonatkozás
a jelölés is felépítés is a mértékű
közvetlen képzésben ~~az~~ jelölés szerint.

Az ~~877~~ helyen ~~13,427~~ tenné, ~~de~~ a végső
jel kétséget keltő, így nagy számításokkal
877 helyen 13,427 tenné. ~~Értéket~~

~~Erre a végső mértékig való vonatkozás~~

~~mind központi irányok mértékét~~

~~mind központi irányok mértékét~~

~~mind központi irányok mértékét~~ ^{Erre a} ~~szögjelölés~~ ^{szögjelölés}

~~Erre a végső mértékig való vonatkozás~~

többnyire igen kicsiny, de a mértékű

~~Erre a végső mértékig való vonatkozás~~

szögjelölés többnyire igen kicsiny

szám.

~~Megjegyzés a történeti~~

~~irányok mértékéről~~

A központi irányok mértékéről a ~~szögjelölés~~

megjegyzés történeti és matematikai szempontból.

Dr. János Károly és Dr. Kőrösi Zoltán Kézirat

mind az a jelölés is, mely a mértékű

59 írásbeli vonatkozásban határozott, mely

az $\frac{1}{2} - \frac{1}{4}$ értékű. Minden írásbeli vonatkozás

szögjelölésben központi ~~irányok~~ ^{központi} ~~irányok~~

is ugyanolyan a transverzális állásban.

MAGYAR
TUDOMÁNYOS AKADÉMIA
KÖNYVTÁRA

A legjén idők két hónapja ~~...~~
 egyenlő idejűben a longitudinális
 illésben 54 írték

Két hónapra át folytatott kísérletek,
 mely idejűben az áru kemény ~~...~~
 helyeiben a hőmérséklet 2°C és 5°C.

Tringlen kinyitá amplitudekora redukált

Közül kettő váltott ~~...~~
 A legjén idők a longitudinális illésben ~~...~~
 640,97 és 641,28

melynek 640,97 ~~...~~
 641,28 ~~...~~
 a transverzális illésben pedig 859,76
~~...~~
 a transverzális illésben pedig 859,24 és
 860,32 váltak. Az írtékben kismé-
 rűsítést ism. folytatott, az egy egyenlő
 négyre a két illésben kettő legjén idők
 írték. ~~...~~ nyitva 54 írték
 mint körpétek

$$\frac{1}{T_1} - \frac{1}{T_2} = \frac{1}{0,00000108031} \text{ s}^{-1}$$

Az 54 írték között minimum egy is, mely
 a körpéteket amek egy egyenlő ~~...~~
 állás ~~...~~. Az eredmény való-
 ságos hibája ~~...~~ amek ill
 lehetséges utolsó számjegyek 4 el növel
 vagy csökkentés, az az az ~~...~~
 25000 írték egyenlő.

A fent írték írtékben ~~...~~
 kettő ~~...~~ ~~...~~
~~...~~ ~~...~~ ~~...~~
 az írtékben ~~...~~ az áru ~~...~~
 után, a két ism. kettő legjén idők
 742,82 és 759,07 ~~...~~ ~~...~~

mut a kysyäk 'olom vortopuk arazjant
komozin vakkara vortopuk kelio
vortopuk ninnala a jontor allandora
vortopuk veyles istelut luvoni
^{ma nuz}
nem meret. Onyit apokan nuzia
illikkatuz huz ay :

$$I = 0,0000000665$$

istektot, totkut mit amde $\frac{1}{500}$ vortopuk
stijka teid.

Ma nem of istehre phanem out a
vortopuk paktotum a silyk, a nelyne
ripe meppjotum, huz tuzjuzjuz
vortopuk veyles, mit of nuzia a nelyne
kennirivut t, ~~mut of tuzjuzjuz~~
~~a vortopuk totkut keluist vortopuk~~
~~stijka tuzjuzjuz nuzia~~ eme
vortopuk a vortopuk ist, jontor meppjuzjuz
^{a nuzia nuzia vortopuk}
vortopuk, meppjuzjuz tuzjuz ~~tuzjuzjuz~~
^{et nuzia vortopuk}
~~mut of vortopuk vortopuk vortopuk~~
~~vortopuk vortopuk vortopuk vortopuk~~
komozin vortopuk vortopuk.

suojen nomenklatuuri, että a) kol arkki eläköiden, a) kompensatio kumpikin nelkkä
0,1478 w, ha w val a) ~~suojen~~ eläköiden kelpuutus
niin suojen kelpuutus. Myös suojen, kyy
e suojen nomenklatuuri a) joiden eläköiden eläköiden
kato myöskin nomenklatuuriin liivut, niy
a) eläköiden kelpuutus a) eläköiden kelpuutus
suojen kelpuutus suojen kelpuutus.

A kompensatio kumpikin a) suojen kelpuutus
suojen kelpuutus kumpikin suojen kelpuutus, ~~suojen~~ kumpikin
suojen kelpuutus kumpikin suojen kelpuutus eläköiden.

~~suojen~~ E kumpikin kumpikin kumpikin
alustan a) kumpikin kumpikin kumpikin
a) kumpikin kumpikin kumpikin kumpikin
van suojen, ~~suojen~~ kumpikin
kumpikin kumpikin kumpikin kumpikin
van kumpikin, kumpikin kumpikin kumpikin

kumpikin kumpikin kumpikin kumpikin

A kumpikin kumpikin kumpikin kumpikin

12 c. - a) kumpikin kumpikin kumpikin kumpikin
kumpikin kumpikin kumpikin kumpikin 9,50.

Eläköiden kumpikin kumpikin kumpikin kumpikin
kompensatio alustan kumpikin kumpikin kumpikin
kumpikin kumpikin kumpikin kumpikin

A kumpikin kumpikin kumpikin kumpikin
kumpikin kumpikin kumpikin kumpikin kumpikin
kumpikin kumpikin kumpikin kumpikin kumpikin

De van kumpikin kumpikin kumpikin kumpikin
kumpikin kumpikin kumpikin kumpikin kumpikin

De van kumpikin kumpikin kumpikin kumpikin
kumpikin kumpikin kumpikin kumpikin kumpikin

$F_{90} = 0,24272 \text{ w}$ $F_{45} = 0,10315 \text{ w}$ $F_{15} = 0,07344 \text{ w}$

$\varphi = 21^\circ 10' 45''$ e fogynomoton

$F = 0$, az az a víz labid ~~helyén~~ ^{allegorikusan}

juk.

~~A nagy ellentétét~~
 A nagy ellentétét a víz labid ~~helyén~~ ^{allegorikusan} és mélyrejutásuk helyénél ~~csak~~ ^{csak} ~~csak~~
 $T = \pi \sqrt{\frac{h}{g}}$ képlet
~~Stabilitás~~ ^{Stabilitás} ~~kérdés~~ ^{kérdés} ~~in~~ ⁱⁿ ~~terület~~ ^{terület}

$T_{90} = 1243 \text{ s}$ $T_{45} = 1907 \text{ s}$ $T_{15} = 5283 \text{ s}$

A nagy ellentét a víz labid ~~helyén~~ ^{allegorikusan} és mélyrejutásuk helyénél ~~csak~~ ^{csak} ~~csak~~
~~a nagy ellentétét~~ ^{a nagy ellentétét} ~~allegorikusan~~ ^{allegorikusan} ~~helyénél~~ ^{helyénél} ~~csak~~ ^{csak} ~~csak~~
 a mozgás aperiodikus volt.

Az eszköz ~~teljesen~~ ^{teljesen} ~~idő~~ ^{idő} ~~nagy~~ ^{nagy} ~~észlelő~~ ^{észlelő} ~~beállítás~~ ^{beállítás}
 mellett csak a kísérlet észlelőre alkalmas,
 észlelőjének jöhet a víz labid ~~helyénél~~ ^{allegorikusan} ~~csak~~ ^{csak} ~~csak~~
 a Compensator $\varphi = 90^\circ$ által jellemezhető állásában
 észlelt kiegészítő idejét.

MAGYAR
 TUDOMÁNYOS AKADÉMIA
 KÖNYVTÁRA

Az eszköz ~~teljesen~~ ^{teljesen} ~~idő~~ ^{idő} ~~nagy~~ ^{nagy} ~~észlelő~~ ^{észlelő} ~~beállítás~~ ^{beállítás}
 által csak teljesen védelem helyén, ~~az~~ ^{az} ~~idő~~ ^{idő} ~~nagy~~ ^{nagy} ~~észlelő~~ ^{észlelő} ~~beállítás~~ ^{beállítás}
~~temperatur~~ ^{temperatur} ~~berendezés~~ ^{berendezés} ~~szüksé-~~ ^{szüksé-} ~~ges~~ ^{ges} ~~helyénél~~ ^{helyénél} ~~csak~~ ^{csak} ~~csak~~
 fizetésre fotográfus elvárás ~~helyénél~~ ^{allegorikusan} ~~csak~~ ^{csak} ~~csak~~
~~idő~~ ^{idő} ~~nagy~~ ^{nagy} ~~észlelő~~ ^{észlelő} ~~beállítás~~ ^{beállítás} ~~helyénél~~ ^{helyénél} ~~csak~~ ^{csak} ~~csak~~
 helyénél. Sikeresen azonban ~~idő~~ ^{idő} ~~nagy~~ ^{nagy} ~~észlelő~~ ^{észlelő} ~~beállítás~~ ^{beállítás}
~~az eszköz~~ ^{az eszköz} ~~teljesen~~ ^{teljesen} ~~idő~~ ^{idő} ~~nagy~~ ^{nagy} ~~észlelő~~ ^{észlelő} ~~beállítás~~ ^{beállítás}
 jöhet el a fizikai intézet udvarában
 300 kilogramm ~~idő~~ ^{idő} ~~nagy~~ ^{nagy} ~~észlelő~~ ^{észlelő} ~~beállítás~~ ^{beállítás}
 mélyrejutás ~~idő~~ ^{idő} ~~nagy~~ ^{nagy} ~~észlelő~~ ^{észlelő} ~~beállítás~~ ^{beállítás} ~~helyénél~~ ^{helyénél} ~~csak~~ ^{csak} ~~csak~~
 a víz labid ~~helyénél~~ ^{allegorikusan} ~~csak~~ ^{csak} ~~csak~~
 a víz labid ~~helyénél~~ ^{allegorikusan} ~~csak~~ ^{csak} ~~csak~~

2. A gravitációs multiplikálás.

A bizonyítást a tömegközponati tétel levezetéséből

kezdvén kiindulunk a nyírási módra kelt egy

kezirőlke névelés, hogy a vonyi tömegek ^{melyek a vonyi központban A helyrebe rakva}
a vonyi központban ~~is~~ ^{is} ~~helyrebe rakva~~ ^{melyek A helyrebe rakva}
helyrebe rakva ~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva}

~~mind egyes helyzetek~~ ^{ad el} ~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva}

pillanatában ~~helyrebe rakva~~ ^{egy} ~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva}

vissza is, a mely ~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva} ~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva}

helyrebe rakva ^{helyrebe rakva} ~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva} ~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva}

az, mert a helyzet pillanatában a tömegek

~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva} ~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva}

helyrebe rakva ^{helyrebe rakva} ~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva}

~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva} ~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva}

~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva} ~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva}

A multiplikáció ezen módjánál, melynek

~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva} ~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva}

~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva} ~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva}

helyrebe rakva ^{helyrebe rakva} ~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva}

helyrebe rakva ^{helyrebe rakva} ~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva}

helyrebe rakva ^{helyrebe rakva} ~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva}

$$A = a \frac{1+d}{1-d}$$

a hol a az A és B helyzetek megfelelő

egyenlő helyzetekhez tartozó J a csillagok

viszonyát ~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva}

~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva} ~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva}

~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva} ~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva}

Johannesei jelölés. ^{helyrebe rakva} ~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva}

~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva} ~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva}

~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva} ~~helyrebe rakva~~ ^{helyrebe rakva}

Lavoni ténylegnek kijárnam, mely
nyelvi a lomb-féle misly nyelvészeti ábrák ^{mis tölve uttam} ~~nyelvi~~ ~~nyelvi~~

kétségtelen. ~~A többi kétségtelen nyelvészeti~~

~~nyelvi kétségtelen~~ ~~nyelvi kétségtelen~~
nyelvi kétségtelen, mint kétségtelen
nyelvi kétségtelen ~~nyelvi kétségtelen~~

Mely nyelv misly a misly ~~nyelvi kétségtelen~~
nyelvi kétségtelen ~~nyelvi kétségtelen~~

9-10 nyelvészeti, 1 nyelvészeti nyelvészeti
nyelvi kétségtelen is ~~nyelvi kétségtelen~~

Kétségtelen nyelvészeti nyelvészeti nyelvészeti
nyelvi kétségtelen a nyelvészeti nyelvészeti nyelvészeti
nyelvi kétségtelen.

En nyelvészeti nyelvészeti nyelvészeti
nyelvi kétségtelen nyelvészeti nyelvészeti nyelvészeti

nyelvi kétségtelen nyelvészeti nyelvészeti nyelvészeti
nyelvi kétségtelen nyelvészeti nyelvészeti nyelvészeti

nyelvi kétségtelen nyelvészeti nyelvészeti nyelvészeti
nyelvi kétségtelen nyelvészeti nyelvészeti nyelvészeti

nyelvi kétségtelen nyelvészeti nyelvészeti nyelvészeti
nyelvi kétségtelen nyelvészeti nyelvészeti nyelvészeti

nyelvi kétségtelen nyelvészeti nyelvészeti nyelvészeti

nyelvi kétségtelen nyelvészeti nyelvészeti nyelvészeti
nyelvi kétségtelen nyelvészeti nyelvészeti nyelvészeti
nyelvi kétségtelen nyelvészeti nyelvészeti nyelvészeti
nyelvi kétségtelen nyelvészeti nyelvészeti nyelvészeti
nyelvi kétségtelen nyelvészeti nyelvészeti nyelvészeti

nyelvi kétségtelen nyelvészeti nyelvészeti nyelvészeti
nyelvi kétségtelen nyelvészeti nyelvészeti nyelvészeti
nyelvi kétségtelen nyelvészeti nyelvészeti nyelvészeti
nyelvi kétségtelen nyelvészeti nyelvészeti nyelvészeti
nyelvi kétségtelen nyelvészeti nyelvészeti nyelvészeti

MAGYAR
TUDOMÁNYOS AKADÉMIA
KÖNYVTÁRA

Az előváltatásának időszaka irónon
segédkezhet ~~alkalmazásával~~ ^{Kiemelése által villanólathatóságra}, azaz az
12, 13, 14 porszemek együttes tudomása,
~~az ingóanyagok váltakozásait~~
~~hőmérsékletkülönbségek~~ e hőmérsékletből
kisebbségi viszonyok az az ingó ^{ráadás} állatható
súlyok által utójelölhető.

