

138

BIBLIOGRAFI O

- Ionescu T. kaj kunlaborantoj - La analizo de akvoj (naturaj, trinkeblaj, industriaj, reziduaj) 1968, Teknika Eldonejo Bucuresti.
- Hutchinson F.E. - Environmental pollution from highway deicing compounds, Journal of Soil and water conservation July-August 1970 Volume 25, Number 4.
- Mihăilescu V. - Fizika Geografio de Rumanujo, Scientia Eldonejo Bucuresti 1969.
- Pelissier M.F. - La protection des eaux, rev. L'Irrigant revue de L'Irrigation provençale nr. 51 sept. 1970.
- Rodier J. - L'analyse chimique et physico-chimique de l'eau, 1966 Dunod, Paris.

SCIENCA REVUO de  
Internacia Scientia  
Asocio Esperantista  
(BEOGRAD, Jugoslavio)

El Vol. 24  
n-ro 4 (102)  
20.7.1973.

DETERMINO DE LA POZICIO DE STELOJ

UZEBLAJ POR LA STELA GVIDILO DE RAKETOJ

LAŬ LANĈKONDIĈOJ

( A. HECK, LIÈGE, BELGIO )

La kondiĉoj respektendaj por la raketlanĉado kaj por la uzo de la stela gvidilo estas jenaj:

1. - la lanĉmomento situu inter  $-n$  kaj  $+n$  tagoj de la Plena Luno (ekz.  $n=7$ );
2. - la angulo inter la vektoroj "Tero-Luno" kaj "Tera Magneta Kampoj" estu pli granda ol  $G_1$  (ekz.  $G_1 = 30^\circ$ );
3. - la zenita distanco de la Suno je la lanĉmomento estu pli granda ol  $Z_{S_1}$  (ekz.  $Z_{S_1} = 115^\circ$ );
4. - la zenita distanco de la Luno je la lanĉmomento estu pli malgranda ol  $Z_{L_1}$  (ekz.  $Z_{L_1} = 80^\circ$ );
5. - la zenita distanco de la gvidanta stelo estu pli malgranda ol  $Z_1$  (ekz.  $Z_1 = 80^\circ$ );
6. - la angulo inter la vektoroj "Tero - Gvidanta Stelo" kaj "Tero - Suno" estu pli granda ol  $G_S$  (ekz.  $G_S = 60^\circ$ );
7. - la gvidanta stelo situu inter  $G_{L_1}$  kaj  $G_{L_2}$  de la Luno (ekz.  $G_{L_1} = 45^\circ$ ,  $G_{L_2} = 120^\circ$ ).

A. Heck, rue du Chéra 49, 4000 LIEGE, Belgio

Tiuj kondiĉoj ne koncernas samajn kvantojn. La kvar unuaj ĉefe fikso la lanĉmomenton. Ĉi tiu fiksa, la tri aliaj kondiĉoj difinas la ĉielregionojn kie estos selektebla gvidonta stelo. Evidente tiu problemo ne havas unusolan solvon  $(\alpha, \delta)$  (\*).

La du kondiĉgrupoj difinas respektive intersekcon por la tempo  $t$  kaj por la koordinatoj  $(\alpha, \delta)$ . Tiuj intersekcoj estos aŭ malplena, aŭ estos aroj de disjunktaj ensembloj, aŭ konsistos el nur unu ensemblo. Kaze de nemalplena intersekcoj, konsideroj pri facileco fikso la lanĉmomenton kaj la uzatan gvidantan stelon (ekz. ĉi ties brileco aŭ la neproksimeco de aliaj brilaj steloj).

Por esprimi matematike tiujn kondiĉojn, ni uzos varianton  $t$  karakterizantan la tempon kaj iniciatitan je adekvata momento. Por simpligi la teoriajn formulojn,  $t$  estos ĉi tie la Loka Sidera Tempo. Ankaŭ, pro granda distanco de steloj kaj pro la relative granda valoro de la modulo de la vektoroj Tero-Luno kaj Tero-Suno, kompare kun la tera radiuso, ni identigos la lokan kaj geocentran sistemojn, kaj ni uzos dekstroĝiran referencsistemon kies aksoj  $X$  kaj  $Y$  situas en la ekvatora ebena;  $X$  estas direktita al la verna punkto -  $(\alpha, \delta) = (0, 0)$ ;  $Z$  estas direktita al la nordo.

Ni konsideru la unuan kondiĉgrupon:

#### KONDIĈO 1

Estu  $t_i$  ( $i = 1, k$ ) momentoj de la Plena Luno dum la tempo-daŭro konsiderata por la lanĉo  $[0, T]$ . La lanĉmomento  $t_L$  devas situi en  $I_1$ :

$$I_1 = \bigcap_{i=1}^k [t_i - n\lambda, t_i + n\lambda]$$

$\lambda$  estas valoro de la diurno en la elektitaj tempounuoj.

#### KONDIĈO 2

La vektoro "Loka Geomagnetna Kampo" estas fiksa en dekstroĝira referencsistemo  $X', Y', Z'$  rotaciante relative al la sistemo  $X, Y, Z$ :

(\*)  $\alpha$  kaj  $\delta$  estas la ekvatoraj koordinatoj.  $\alpha$  estas la rekta ascencio kaj  $\delta$  estas la deklinacio.

$X'$  situas en la meridiana ebena de la lanĉloko kaj identiĝas al  $X$  en  $t=0$ . Krome  $Z' \equiv Z$ .

Estu  $\vec{H} = (X'_g, Y'_g, Z'_g)$  la vektoro "geomagnetna kampo" en la sistemo  $X', Y', Z'$  (se la vektoromodulo estus funkcio de la tempo, sufiĉus konsideri ankaŭ tiaj la koordinatojn). La koordinatoj de la vektoro en la sistemo  $X, Y, Z$  estas:

$$\begin{cases} X_g(t) = X'_g \cos \theta - Y'_g \sin \theta \\ Y_g(t) = X'_g \sin \theta + Y'_g \cos \theta \\ Z_g(t) = Z'_g \end{cases}$$

kie

$$\theta = \frac{2\pi}{A} t$$

Ni poste povas difini  $\vec{H}$  per  $(\alpha_g(t), \delta_g(t))$  el la formuloj:

$$\begin{cases} X_g = H \cos \delta_g \cdot \cos \alpha_g \\ Y_g = H \cos \delta_g \cdot \sin \alpha_g \\ Z_g = H \sin \delta_g \end{cases}$$

Oni konkludas

$$\delta_g = \arcsin \frac{Z_g}{H}$$

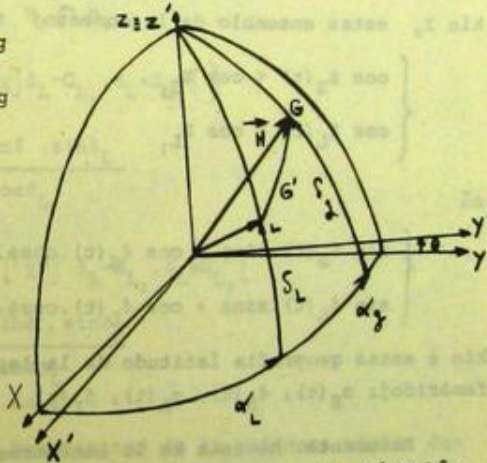
$$\alpha_g = \arccos \frac{X_g}{H \cos(\arcsin \frac{Z_g}{H})}$$

se  $\sin \alpha_g > 0$ ,

aŭ

$$\alpha_g = 2\pi - \arccos \frac{X_g}{H \cos(\arcsin \frac{Z_g}{H})}$$

se  $\sin \alpha_g < 0$ .



Aliparte la pozicio de la Luno estas fiksita per  $(\alpha(t), \delta_L(t))$ .  
Per la triangulo ZGL, oni vidas ke, se  $I_2$  estas ensemblo de la momentoj  $t$  plenumantaj la rilaton:

$$\sin \delta_L(t) \cdot \sin \delta_G(t) + \cos \delta_L(t) \cdot \cos \delta_G(t) \cdot \cos [\alpha_G(t) - \alpha_L(t)] < \cos G_1$$

necesas ke  
 $t_L \in I_2$ .

KONDIĈOJ 3 kaj 4

El la formulo:

$$\cos Z = \sin \delta \cdot \sin \phi + \cos \delta \cdot \cos \phi \cdot \cos(t - \alpha)$$

ni konkludas ke:

$$t_L \in I_1$$

kie  $I_1$  estas ensemblo de la momentoj  $t$  plenumantaj la rilatojn:

$$\begin{cases} \cos Z_S(t) < \cos Z_{S_1} \\ \cos Z_L(t) > \cos Z_{L_1} \end{cases}$$

aŭ

$$\begin{cases} \sin \delta_S(t) \cdot \sin \phi + \cos \delta_S(t) \cdot \cos \phi \cdot \cos[t - \alpha_S(t)] < \cos Z_{S_1} \\ \sin \delta_L(t) \cdot \sin \phi + \cos \delta_L(t) \cdot \cos \phi \cdot \cos[t - \alpha_L(t)] > \cos Z_{L_1} \end{cases}$$

kie  $\phi$  estas geografia latitudo de la lanĉoloko. Oni trovas en la efemeridoj:  $\alpha_S(t)$ ,  $\delta_S(t)$ ,  $\alpha_L(t)$ ,  $\delta_L(t)$ .

Resumante: necesas ke la lanĉomomento  $t_L$  apartenu al

$$\bigcup_{k=1}^3 I_k$$

Ni nun konsideru la duan kondiĉgrupon supozante  $t_L$  fiksita.

KONDIĈO 5

La gvidanta stelo devas troviĝi

La gvidanta stelo devas troviĝi en la pavo  $P_1$ , ensemblo de la

$(\alpha, \delta)$  plenumantaj:

$$\sin \delta \cdot \sin \phi + \cos \delta \cdot \cos \phi \cdot \cos(t_L - \alpha) > \cos Z_1$$

KONDIĈO 6

Uzante la saman rilaton kiel por la kondiĉo 2, oni vidas ke la stelo devas aparteni al la pavo  $P_2$  difinita per:

$$P_2 = \left[ \left( \alpha_S - \Delta\alpha_1, \alpha_S + \Delta\alpha_1, [\chi] \delta_S - G_S, \delta_S + G_S \right) \right]$$

kun

$$\Delta\alpha_1 = \arccos \frac{\cos G_S - \sin \delta \cdot \sin \delta_S}{\cos \delta \cdot \cos \delta_S}$$

Necese estas  $\Delta\alpha_1 < \Pi$ .

KONDIĈO 7

Same meditante, oni konkludas ke la koordinatoj de la gvidanta stelo devas aparteni al

$$P_3 \cap P_4$$

kun

$$P_3 = \left[ \left( \alpha_L - \Delta\alpha_2, \alpha_L + \Delta\alpha_2, [\chi] \delta_L - G_{L_1}, \delta_L + G_{L_1} \right) \right]$$

kie

$$\Delta\alpha_2 = \arccos \frac{\cos G_{L_1} - \sin \delta \cdot \sin \delta_L}{\cos \delta \cdot \cos \delta_L}$$

kaj

$$P_4 = \left[ \left( \alpha_L - \Delta\alpha_3, \alpha_L + \Delta\alpha_3, [\chi] \delta_L - G_{L_2}, \delta_L + G_{L_2} \right) \right]$$

kun

$$\Delta\alpha_3 = \arccos \frac{\cos G_{L_2} - \sin \delta \cdot \sin \delta_L}{\cos \delta \cdot \cos \delta_L}$$

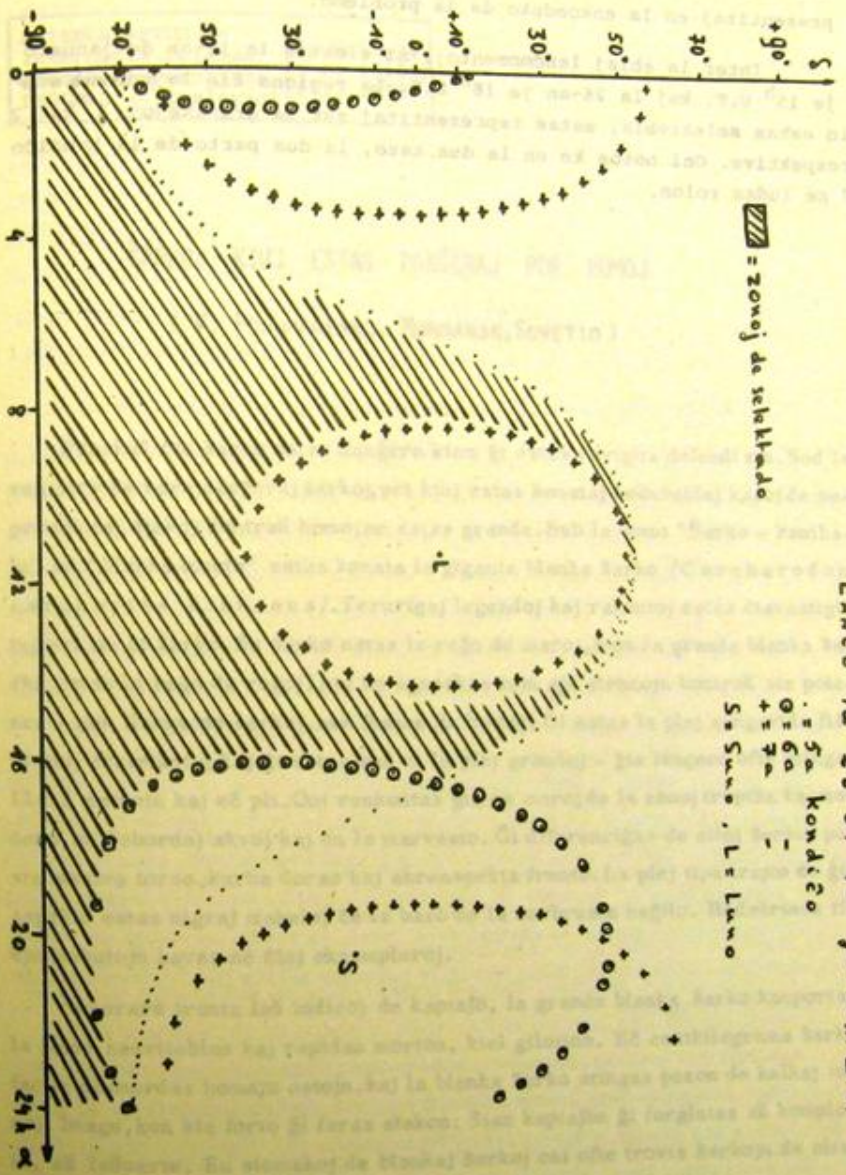
Necese estas ke  $\Delta\alpha_2 < \pi$  kaj  $\Delta\alpha_3 < \pi$ .

Resume, por  $t_L$  fiksita, la koordinatoj de la gvidanta stelo devas troviĝi en:

$$\bigcup_{k=1}^4 P_k$$

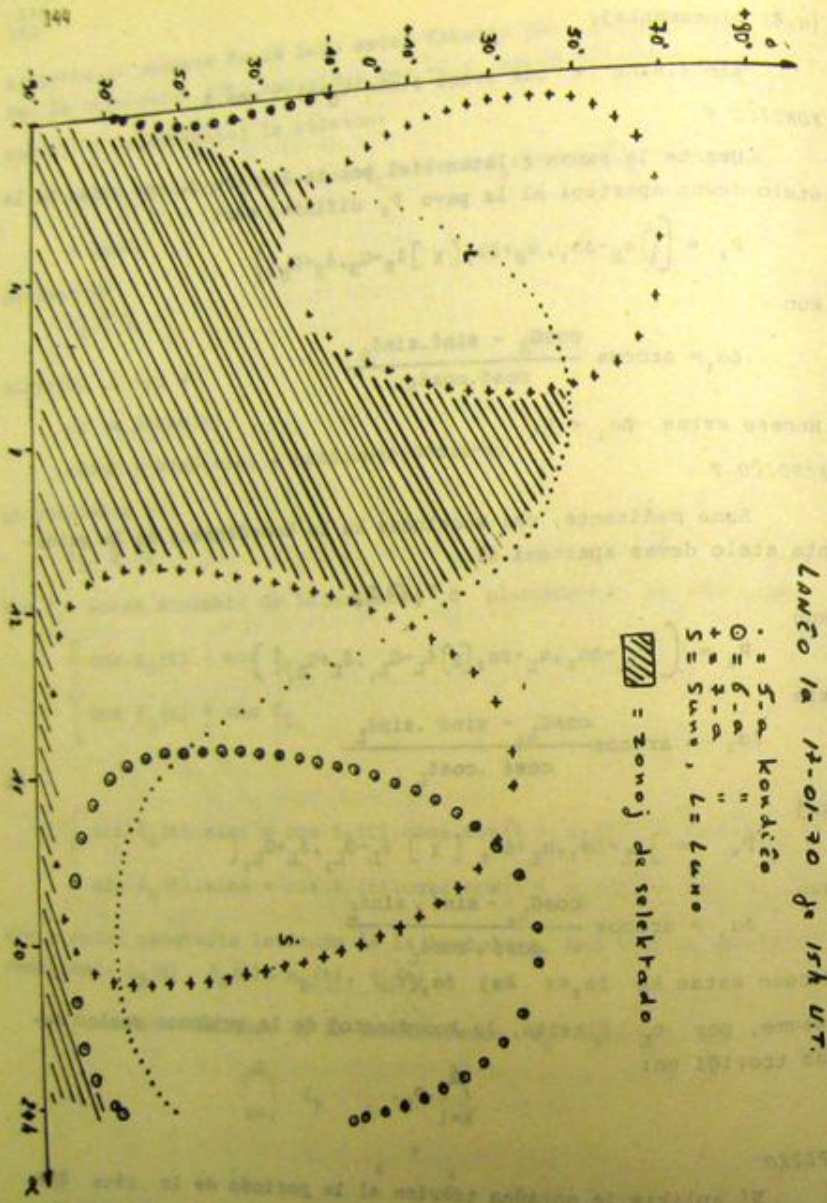
APLIKO

Ni aplikis la antaŭan teorion al la periodo de la 15-a ĝis la 30-a de januaro 1970., enhavanta la Plenan Lunon de la 22-a je 12<sup>h</sup>55<sup>m</sup> U.T. (Universala Tempo). La lanĉoloko estis Woomera (Aŭstra-



▨ = Zona de selecionado

LANÇO 1a 26-01-70 je 12h U.T. 2  
 ○ = 5a Kondição  
 + = 6a Kondição  
 + = 7a Kondição  
 S = Suro, L = Luna



▨ = Zona de selecionado

LANÇO 1a 12-01-70 je 15h U.T.  
 ○ = 5a Kondição  
 + = 6a Kondição  
 + = 7a Kondição  
 S = Suro, L = Luna

lio) kaj la adoptitaj valoroj por la kondiĉoj estis tiuj interkrampe prezentitaj en la enkonduko de la problemo.

Inter la eblaj lanĉmomentoj, ni elektis la 17-an de januaro je 15<sup>h</sup> U.T. kaj la 26-an je 18<sup>h</sup> U.T. La regiono kie la gvidonta ste-  
lo estas selektebla, estas reprezentitaj sur la grafikaĵoj 1 kaj 2  
respektive. Oni notos ke en la dua kazo, la dua parto de la kondiĉo  
7 ne ludas rolon.

SCIENCA REVUO de  
Internacia Scienca  
Asocio Esperantista  
BEOGRAD (Jugoslavio)

El Vol. 24  
n-ro 4 (102)  
20.7.1973.

## ŜARKOJ KIUJ ESTAS DANĜERAJ POR HOMOJ

( V. PONOMARENKO, MURMANSK, SOVETIO )

Preskaŭ ĉiu ŝarko estas danĝera kiam ĝi estas devigita defendi sin. Sed la registro de vere danĝeraj ŝarkoj, pri kiuj estas konataj nedubelaj kazoj de ne-provokitaj atakoj kontraŭ homo, ne estas granda. Sub la nomo "Ŝarko - kanibalo" aŭ "blanka morto" estas konata la giganta blanka ŝarko / *Carcharodon carcharias* Linnaeus/. Terurigaj legendoj kaj rakontoj estas disvastigitaj pri tiu ĉi ŝarko. Se ŝarko estas la reĝo de maroj, tiam la granda blanka ŝarko estas la reĝo de reĝoj, kiu ne agnoskas tujn ajn atencojn kontraŭ sia potenco - nek flanke de ŝarkoj, nek flanke de homoj. Ĝi estas la plej sangavida fiŝo el ĉiuj ekzistantaj, kaj ĝi estas unu el la plej grandaj - ĝia longeco ofte atingas 11-12 metrojn kaj eĉ pli. Oni renkontas ĝin en marojde la zonoj tropika kaj modera, en ĉebordaj akvoj kaj en la marvastto. Ĝi diferencigas de aliaj ŝarkoj per sia masiva torso, kurba dorso kaj akreaspekta frunto. La plej tipa trajto de ĝia aspekto estas nigraj makuloj ĉe la bazo de la surbrusta naĝilo. Bedaŭrinde tiujn makulojn havas ne ĉiuj ekzempleroj.

Senerare iranta laŭ indicoj de kaptaso, la granda blanka ŝarko kunportas la same neeviteblan kaj rapidan morton, kiel gilotino. Eĉ centkilograma ŝarko facile dismordas homajn ostojn, kaj la blanka ŝarko atingas pezon de kelkaj tunoj. Imagu, kun kia forto ĝi faras atakon. Sian kaptason ĝi forglutas aŭ komplete, aŭ laŭparte. En stomakoj de blankaj ŝarkoj oni ofte trovis ŝarkojn de aliaj specoj.