

# RENDICONTI *del* SEMINARIO MATEMATICO *della* UNIVERSITÀ DI PADOVA

ETTORE BENTSIK

**Nota aggiuntiva al lavoro : « Su possibili moti semplici di un satellite artificiale soggetto a forze newtoniane »**

*Rendiconti del Seminario Matematico della Università di Padova*,  
tome 41 (1968), p. 69-71

[http://www.numdam.org/item?id=RSMUP\\_1968\\_\\_41\\_\\_69\\_0](http://www.numdam.org/item?id=RSMUP_1968__41__69_0)

© Rendiconti del Seminario Matematico della Università di Padova, 1968, tous droits réservés.

L'accès aux archives de la revue « Rendiconti del Seminario Matematico della Università di Padova » (<http://rendiconti.math.unipd.it/>) implique l'accord avec les conditions générales d'utilisation (<http://www.numdam.org/conditions>). Toute utilisation commerciale ou impression systématique est constitutive d'une infraction pénale. Toute copie ou impression de ce fichier doit contenir la présente mention de copyright.

NUMDAM

Article numérisé dans le cadre du programme  
Numérisation de documents anciens mathématiques  
<http://www.numdam.org/>

NOTA AGGIUNTIVA AL LAVORO :  
« SU POSSIBILI MOTI SEMPLICI  
DI UN SATELLITE ARTIFICIALE SOGGETTO  
A FORZE NEWTONIANE »

ETTORE BENTSIK \*)

In un recente lavoro <sup>1)</sup>, nella parte dedicata alla ricerca di precessioni regolari per un corpo a struttura giroscopica soggetto a forze newtoniane di centro  $Q$  il cui baricentro  $G$  si muove di moto circolare e uniforme attorno a  $Q$ , sono incorso in un banale errore di trascrizione di una formula ; tale svista lascia inalterate le conclusioni raggiunte ma limita le possibili soluzioni del problema.

Voglio ora brevemente dimostrare come accanto alle precessioni trovate ne esistano altre non costituenti, a differenza delle prime, una particolare classe di moti alla Poincot, e in cui l'asse di precessione è parallelo all'asse attorno a cui ruota  $G$  mentre l'asse di figura, che necessariamente coincide con l'asse giroscopico, appartiene al piano contenente l'asse di precessione e la congiungente  $G$  con il centro di attrazione.

\* \* \*

Le <sup>2)</sup> (44) devono essere in realtà scritte scambiando  $p$  con  $q$  :

$$(1) \quad \begin{cases} c_1 c_3 = Sp \\ c_2 c_3 = Sq \end{cases}$$

---

\*) Indirizzo dell'Autore : Seminario Matematico - Università - Padova.

<sup>1)</sup> E. BENTSIK : « *Su possibili moti semplici di un satellite artificiale soggetto a forze newtoniane* ». Rendiconti del Seminario Matematico della Università di Padova. Vol. XXXIX - 1967 - (pag. 177).

<sup>2)</sup> Il soprassegno sta ad indicare che si fa riferimento al lavoro citato in (1).

con

$$(2) \quad S = \frac{R}{3g} \left( \psi \frac{A}{C-A} + r_0 \right) = \text{cost.}$$

cosicchè la  $(\overline{51})$  diventa

$$(3) \quad S(p^2 + q^2) = \text{cost.}$$

che risulta senz'altro soddisfatta, in base alle  $(\overline{42})$ .

L'ipotesi  $S = 0$  è stata considerata nel precedente lavoro e non risente influenza dello scambio di  $p$  con  $q$  avvenuto nelle  $(\overline{44})$ . I moti determinati nel lavoro citato, pertanto, continuano a sussistere. Si supponga ora invece  $S \neq 0$ .

Dalle (1) non potendo essere  $c_3 = 0$ , per  $S \neq 0$ , risulta

$$(4) \quad \begin{cases} c_1 = \frac{S}{c_3} p \\ c_2 = \frac{S}{c_3} q. \end{cases}$$

Dalle (1), <sup>3)</sup> segue  $c_3 = \text{cost} \neq 0$ . Inoltre, moltiplicando le  $(\overline{47,1})$ ,  $(\overline{47,2})$  per  $c_3$  e tenendo presenti le  $(\overline{42})$  si deduce

$$(5) \quad \begin{cases} u_1 = \frac{a}{rc_3^2} p \\ u_2 = \frac{a}{rc_3^2} q \end{cases}$$

con

$$(6) \quad a = S\psi + c_3^2 - Sr_0 - Sru_3 = \text{cost.}$$

La  $(\overline{47,3})$  è soddisfatta in base a (4), (5).

---

<sup>3)</sup> Per il significato dei simboli vedasi loc. cit. in (1)

La  $(14,3)$  dà, in base a (5),  $u_3 \equiv \text{cost.}$  mentre le prime due  $(14)$  riescono verificate quando e solo quando sia

$$(7) \quad \frac{a}{\nu c_3^2} (\psi - r_0) + u_3 = 0.$$

Risultano pertanto costanti

$$\omega \times \mathbf{k}, \quad \omega \times \mathbf{c}, \quad \omega \times \mathbf{u},$$

da cui segue che  $\omega$ ,  $\mathbf{c}$ ,  $\mathbf{u}$ ,  $\mathbf{k}$ , appartengono al medesimo piano, che l'asse di precessione è parallelo a  $\mathbf{u}$  e che la velocità di precessione è uguale a  $\nu$ . Tenendo conto di (1) e del fatto che  $\mathbf{c}$  e  $\mathbf{u}$  hanno modulo unitario, seguono le equazioni di condizione

$$(8) \quad \left\{ \begin{array}{l} \frac{S^2}{c_3^2} (p_0^2 + q_0^2) + c_3^2 = 1 \\ \frac{a^2}{\nu^2 c_3^4} (p_0^2 + q_0^2) + u_3^2 = 1 \\ \frac{aS}{\nu c_3^3} (p_0^2 + q_0^2) + u_3 c_3 = 0 \end{array} \right.$$

Sono quindi possibili, oltre a quelle trovate nel lavoro citato, precessioni regolari aventi per asse di figura l'asse giroscopico, per asse di precessione la parallela all'asse di versore  $\mathbf{u}$  attorno a cui ruota il baricentro; inoltre l'asse di figura appartiene durante il moto, al piano individuato dall'asse di precessione e dalla congiungente il baricentro  $G$  con il centro di attrazione.