カッパ8型の宇宙線測定

宮崎友喜雄・竹内 一・今井 喬・大塚好造・大矢幸司

§1. 序 言

1960年には K-8 型によって到達高度・重量・スペースとも従来よりいっそう恵まれた条件において実験を行なうことができたので、ここに報告させていただく.

8型の宇宙線測定の狙いは,

(1) 上空の宇宙線の組成およびエネルギー分布に関する情報を得ること.

(2) 人工衛星(1958 α—近地点 350 km)の測定から 示唆される放射線強度の高度変化の異常¹⁾("コブ"ま たは階段状の突起で東径約 140°辺の中低緯度,東京お よびシンガポールの受信データに出ている一後出第5 図 参照)は高度 200 km 以下まで延びてきているか?

(3) K-8-3、4号とほぼ同時期に人工衛星 1959 iota²、 が 500~1100 km の高度の測定をつづけているので、こ の測定結果との比較、これは(2)と関連して興味がある。

(4) 東径 140°, 北緯 40° という特定地点の上空にお ける全宇宙線量は他の地点の値と比較して変わったこと はないか?

という諸点である.

§2. 測 定 器

ガイガー計数管を一本だけ独立して用いる宇宙線測定 器は,K-6,7型,ロクーンを経て逐次改良されトランジ スタ化により小容積にまとめられるようになったので, 今回もシステムは同様のものとし,狙いの(1)および(3) のために同一の検出器を2組,一方には鉛1mm厚のシ ールドを被せることにした.第1図に全システムのブロ ックダイヤグラムを示す.





検出器として今回からハロゲン計数管を採用した.広い温度範囲にわたって計数能率,始動電圧が変わらず安定性が高い利点と,計数域の傾斜がやや大きく,計数能率が若干低い欠点(蟻酸エチルなどを使用したものと比較して)とがあるが,ロケットの性能向上に伴い温度上昇がかなり大きくなることが予想されたので,狙いの(3)

にのべた 1959 iota との比較を容易にする目的もあっ て,同種のハロゲン計数管 Anton の 112 を採用する ことにした.

計数回路は2段の binary 回路によって scale of 4 を つくり,終股の一方のコレクタから 500 k ohm を通して テレメータ入力に結合し, binary の on-off にしたがっ て矩形波状の記録をうるようにした. scale of 4 である ため計数損失は無視することができ,記録もよみ易くな った. 高電圧発生部はトランジスタを使用した DC-DC コンバータでコロナ放電管によって安定化した +900 V を得ている.

装置配置の略図を第2図に示す.計数管と高圧電源との結線は許されたスペースの関係上耐熱シールド線を直接気密端子にハンダ付けし,高圧の露出する部分に放電防止のためシリコンゴムを塗りかつケーブルには耐熱・耐真空補強のためガラスクロースを巻きシリコンゴムを塗って仕上げた.またリモートコントロール SW はトランジスタを使用し内部および外部電池によって制御する方式によった.測定器は -40° ~+ 40° C の間支障なく動作することを確かめたが,計数管自身は別に -18° ~+ 100° C の間温度試験を行ない,計数能率・始動点とも一定であることを確かめた.現地では例のとおり40g の衝撃試験をやっていただいた.



411

§3. 実験の経過および測定結果

K-8-3,4 は電離層の測定のため約60km上昇した後 に頭部の被いを取り去ったので(平尾技官の別稿参照), 測定は第2図のような状態で行なわれ,検出器から見た 全立体角の ¼ は極めて薄い物質しかない状態であった.

K-8-3 は 1960 年 9 月 22 日, 15 時 32 分, K-8-4 は 9 月 26 日 20 時 25 分 (いずれも JST), いずれも真 西に向けて発射された. レーダ班から提供された飛しょ う航跡から最高高度の点の地磁気緯度を計算すると ϕ = +29.5° (高度 183 km, K-8-4) となる. K-8-3 につ いても高度 187 km であるほかは同じである. 宇宙線の 測定は 3 号機の片側の計測器が故障したほかは順調に行 なわれ, いずれも発射より約 400 秒間にわたり計数率を 測定することができた.発射よりの経過時間対計数率の 形に整理したものを第 3 図 (a), (b) に,高度対計数率 の形にやき直したものの例を第 4 図に示す.

18~20 km 上昇して計数率が極大に達した後ふたたび 減少し,約 60 km で開頭した後はほとんど一定の計数 率を示しており 400 秒をこえふたたび極大に達した徴候



(b) K-8-4 間年9月 26日, 20時 25分発射. 実線 b あり. 破線 Pb なし.

第3図 発射からの経過時間対計数率

200~260 秒における **①** 印は標準偏差の大きさを示すための一例で, 図中 60~380 秒の間の一区切については約± 10%, 高度 60 km 以 上の全体についての平均値に対しては小さい **①** で示され,約±(3 ないし4)% となる.表参照.



第4図 高度と計数率の関係の1例

が表われたころ,測定器は動作しなくなった.これは再 突入時の加熱により計数管が機能を停止したためと思わ れる.サーミスタによる計数管壁の温度測定については 別稿,森・和波両氏の報告を参照されたい.後の考察に 必要な高度 60 km 以上における平坦部の計数率の平均 値を表に示す.

表

	K-8-3	K-8-4	
	Pb なし	Pbなし	Pb あり
計数率 counts/sec	2.52 ± 0.089	2.38 ± 0.086	2.88 ± 0.095
計数率の相対値 K-8-4, Pb なし=1	1.059 ± 0.057	1.000	1.210 ± 0.059
平均有効断面積 G。の相対値	1.049 ± 0.011	1.000	1.008±0.010
G₀ の差を補正し た計数率の相対値	1.010 ± 0.055	1.000	1.200 ± 0.060

K-8-3,4 の 60 km 以上における計数率の平均値, 誤差は標 準偏差を示す.

§4. 測定結果の考察

〇狙いの(1)について、K-8-4の測定より"Pb あり" と"Pb なし"との計数率の比は 60 km 以上について 1.20±0.06 となる(表参照).標準 Ra による計数管の 平均有効断面積(Geometric factor G₀)の相互比較の あいまいさは 2% をこえず,各計数管の高圧の差による あいまいさも 5% をこえないから, "Pb あり"が"Pb なし"より 20%計数が大きいと結論される.この増加 の原因は一次宇宙線および Albedo(一次宇宙線と大気 との衝突により発生した二次線のうち,高空へ逆戻りす る部分)と,鉛およびロケット機体との相互作用の結果発 生する二次粒子および γ 線の存在,ならびに鉛による γ 線の検出効率の上昇との両方の効果によるものと考えら れる.このための増加が鉛の低エネルギー粒子に対する 吸収効果を上まわっているわけだから,鉛1mmの有無 がきく程度の飛程をもつ粒子(陽子で10MeV,電子で 1MeVの桁のエネルギーをもつもの)が急なエネルギ ースペクトルをもって大量に存在するということは否定 される.

○狙いの(2) について. §4 に述べた通り 60 km-187 km 間ほとんど一定の計数率を示しており急激な上 昇は見られないから、少なくとも今回の測定の時期には 以下まで延びてきてはいないと結論される.参考のため に3台の人工衛星と K-8 その他ロケットによって測定 された高度曲線を第5図に示す(測定器の寸法の違いは おのおのの εGo によって 1958 α に揃えて描いてある. ε は高速荷電粒子に対する計数能率を示す). 各測定の 検出器は同種のものだけを集めてあるが、周囲の物質状 況はそれぞれ違うので EGo の比だけで引き直すのは正 確でないわけであるが一応の目安として役立つと思われ る. この図で見ると 1960 年には >500 km の高度の放 射線強度は 1958 年の二群の測定値よりずっと小さくな っているがそれでも 200 km 以下の値に比べると二倍程 度になっているので、この時期にもまだ少なくとも二倍 程度のふくれ上がりがあることが想像される. 今後広い 高度範囲を同一測定器(エネルギー依存性をもつものが 望ましい)によって測定すれば事実の確認ができ、その

時間変化とあわせて起源,本性について考えることがで きるようになるだろう.

○狙いの(4) について. 宇宙線の方向分布は等方的で あると仮定して実測による計数率 N, 計数能率 ε, 平均 有効断面積 G₀ としてそれぞれ N=2.38 counts·sec⁻¹ (K-8-4, Pb なし), ε=0.767, G₀=8.43 cm² とすれば flux J₀ は N=εG₀J₀ により J₀=0.37 particles·cm⁻²· sec⁻¹, したがって一方向強度 $J=J₀/2\pi=0.059$ particles· cm⁻²·sec⁻¹ · steradian⁻¹ となり Van Allen らの 測定 値⁵⁾, $Φ=0^\circ$: J=0.053, $Φ=41^\circ$: J=0.120 (単位は上 記と同じ) と矛盾しない. ただし著者らの値は G₀ の値 の誤差そのほかから数値自身約 10% のあいまいさがあ る. また Van Allen らのも著者らのないずれも多分の 二次粒子を含んだ値である点は変わりがない.

§5. 結 言

上記のとおり実験結果に多少の検討を加えた結果,結 論として, (i) 60—200 km で全放射線強度 (flux) は $J_0\simeq 0.37$ particles・cm⁻²・sec⁻¹ である ($J\simeq 0.059$ particles cm⁻²sec⁻¹ steradian⁻¹).

 (ii) 高度曲線の異常なふくれ上がりは 200 km 以下 では見られず多分 200 km-600 km の間に あるものと 想像される.

(iii) 高度 200 km まででは 飛程が 鉛 1 mm 程度の 低エネルギー粒子でエネルギースペクトルが急な放射線

> は特に大量にあるということはな いということができる.

> 終わりに臨み今回の測定の実施 を可能にされ,絶大なご協力をい ただいた東大生研ほか諸機関の関 係者各位ならびに,関係各会社の 諸氏に深甚の謝意を表する.松下 通信工業KK研究部の中村・岡田 両氏には耐熱電線についてご配慮 をいただいたことを感謝する.

> > (1961 年 8 月 2 日受理)



文

 Y. Miyazaki and H. Takeuchi, Rep. Ionos. Res. Japan 12, (1958), 448., S. Yoshida, G. H. Ludwig and J. A. Van Allen, J. Geophys. Res. 65, (1960) 807.

 G. H. Ludwig and W. A. Whelpley, J. Geophys. Res. 65, (1960) 1119.

 L. H. Meredith, J. A. Van Allen, and M. B. Gottlieb., Phys.Rev. 99, (1955) 198.



東径 140° 付近. 1958 α, 1958 ε, 1959 iota および K-8-4 その他による. 計数管の寸法, 計数 能率の違いはそれぞれの計数管の ϵG_0 を用いて 1958 α の値に引き直してある. 傍に数字を付 けた □, △, …… 等の記号は 1958 α に対するもので各点の地磁気錬度の範囲を区別するために 用いた. 数字は 1958 年 2 月の日付を示す. □: σ 22°-24°, △: σ 20°-22°, ○: σ 18°-20°, ●: σ 12°-18°, X: σ <12°. 数字のついていない X は 1958 ϵ の ϕ ≤30° のデータを示す. 下部ほぼ中央から右に並んでいる ●, + 印は, 1959 iota のデータで, ● 印は秋田上空のもの, + 印は 18°≦ σ ≤22° のもの. K-8 型は Pb あり: 実線, Pb なし: 破線で4 号機の平均値を示 している. また 0°, 41° とかいてある線は Van Allen たもの測定値を示し、高度は必ずしもこ の通りではなく大体の値を示す模式的なもの.

第5図 上空の全放射線分布