

COMITATO NAZIONALE PER L'ENERGIA NUCLEARE
Laboratori Nazionali di Frascati

LNf - 62/26

G. Sacerdoti: SVILUPPO IN SERIE DEGLI ELEMENTI DI MATRICE
DI UN SISTEMA OTTICO COSTITUITO DA UNA SERIE DI QUADRUPO-
LI DISPOSTI SU UNO STESSO ASSE z CON INDICE DI CAMPO $n(z)$.

Nota interna: n° 129

14 Aprile 1962

LNF-62/26

Nota interna: n° 129
14 Aprile 1962

G. Sacerdoti: SVILUPPO IN SERIE DEGLI ELEMENTI DI MATRICE
DI UN SISTEMA OTTICO COSTITUITO DA UNA SERIE DI QUADRUPO-
LI DISPOSTI SU UNO STESSO ASSE z CON INDICE DI CAMPO $n(z)$.

§ 1) - Calcolo dello sviluppo integrale della matrice.

Consideriamo un sistema di quadrupoli magnetici
per il foccheggiamento di particelle allineati su uno stes-
so asse z avente i piani principali **allineati** (vodi fig.1)

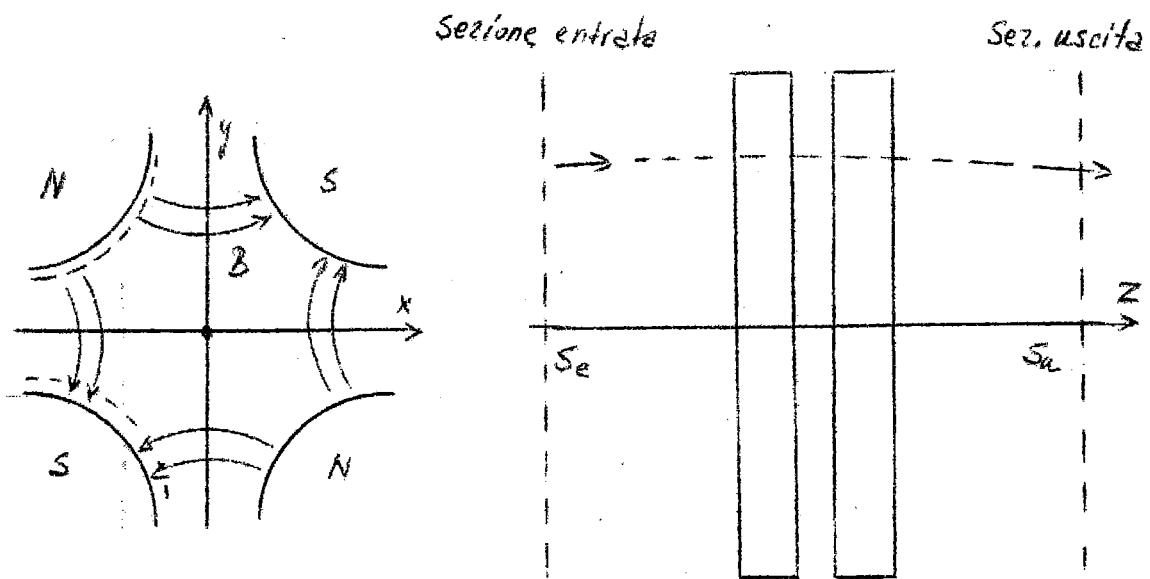


FIG. 1

Come è noto [1] [2] nell'approssimazione di Gauss si possono ricavare le $y, \frac{dy}{dz} = y', x, \frac{dx}{dz} = x'$ di una particella all'uscita dal sistema ottico semplicemente mediante le relazioni 1a e 1b

$$\begin{vmatrix} x \\ x' \end{vmatrix}_u = |M_{TH}| \begin{vmatrix} x_0 \\ x'_0 \end{vmatrix} \quad (1a)$$

$$\begin{vmatrix} y \\ y' \end{vmatrix}_u = |M_{TV}| \begin{vmatrix} y_0 \\ y'_0 \end{vmatrix} \quad (1b)$$

Le matrici M_{TH} e M_{TV} si possono calcolare eseguendo il prodotto delle matrici dei vari quadrupoli e tratti rettilinei che si susseguono tra Su e Se. La matrice di un quadrupolo è data per il piano ove si ha convergenza

$$M_e \begin{vmatrix} \cos \beta l & \frac{1}{\beta} \sin \beta l \\ -\beta \sin \beta l & \cos \beta l \end{vmatrix} \quad (2a)$$

ove l = lunghezza del quadrupolo in cm

$$\beta^2 = \frac{dBy}{dx} \frac{1}{p_0} 3 \times 10^{-4}$$

p_0 = momento particella in MeV

dBy/dx = gradiente del campo magnetico in gauss/cm.

Per il piano ove vi è divergenza invece la matrice diventa

$$M_d \begin{vmatrix} \cosh \beta l & \frac{1}{\beta} \sinh \beta l \\ \beta \sinh \beta l & \cosh \beta l \end{vmatrix} \quad (2b)$$

Le matrici (2a) e (2b) si possono, semplificare se il quadrupolo è lungo Δz in una matrice del tipo

$$\begin{vmatrix} 1 & \Delta z \\ \pm \beta^2 \Delta z & 1 \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} 1 & \Delta z \\ n \Delta z & 1 \end{vmatrix} = M \quad (3)$$

ove n in modulo è uguale a β^2 : è da assumersi positivo ove vi è divergenza o negativo se vi è convergenza. Se abbiamo k quadrupoli molto sottili adiacenti verranno le seguenti relazioni

$$M_{TH} = \begin{vmatrix} 1 & \Delta z_k \\ n_k \Delta z_k & 1 \end{vmatrix} \cdots \begin{vmatrix} 1 & \Delta z_r \\ n_r \Delta z_r & 1 \end{vmatrix} \begin{vmatrix} 1 & \Delta r \\ n_1 \Delta r & 1 \end{vmatrix} \quad (4a)$$

$$M_{TV} = \begin{vmatrix} 1 & \Delta z_k \\ n_k^* \Delta z_k & 1 \end{vmatrix} \cdots \begin{vmatrix} 1 & \Delta r_2 \\ n_2^* \Delta r_2 & 1 \end{vmatrix} \begin{vmatrix} 1 & \Delta r_1 \\ n_1^* \Delta r_1 & 1 \end{vmatrix} \quad (4b)$$

Il valore di $|n_k^*|$ nelle matrici per il piano verticale sarà lo stesso $|n_k|$ di quello delle matrici del piano orizzontale ma n_k^* avrà il segno cambiato rispetto a n_k . Illustriamo nelle righe che seguono un procedimento per sviluppare in serie M_{TH} ; analogamente si potrà calcolare M_{TV} ove nelle formule ad $n(z_i)$ si sostituisca $-n(z_i)$.

La (4a) si può scrivere

$$\prod_{k=1}^k \left[1 + |N_k| \Delta z_k \right] = M_{TH} \quad (5)$$

$$11 = \begin{vmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{vmatrix} \quad N_k = \begin{vmatrix} 0 & 1 \\ n_k & 0 \end{vmatrix}$$

Nel fare il prodotto (5) ordiniamo i termini secondo quest'ordine:

- M_0 - i termini in cui non compare alcun fattore N_i . Questo termine risulterà dal prodotto delle matrici unitarie e sarà pari a

$$M_0 = \left| \begin{matrix} 1 & & \\ & \ddots & \\ & & 1 \end{matrix} \right| \quad (6)$$

- M_1 - i termini in cui compare un solo fattore N_i . Questi termini saranno in numero di k e saranno dati da

$$M_1 = \sum N_i \Delta z_i = \int_{x_e}^{x_u} N(z_i) dz_i \quad (7)$$

- M_2 - i termini in cui compaiono il fattore $N_i N_j$ ($i \neq j$). Saranno $K(K-1)$ termini. Questo termine è facilmente esprimibile se lo scriveremo così:

$$\begin{aligned} M_2 &= N_K \Delta z_K \sum_{i=1}^{K-1} N_i \Delta z_i + \\ &+ N_{K-1} \Delta z_{K-1} \sum_{i=1}^{K-2} N_i \Delta z_i + \\ &\dots \\ &+ N_2 \Delta z_2 \sum_{i=1}^1 N_i \Delta z_i \end{aligned} \quad (8)$$

E' facile vedere che la (8) è effettivamente la M_2 perchè vi si ritrovano tutti i termini del prodotto ove compaiono fattori del tipo $N_i N_j$ (N solo due volte). La (8), passando al limite, si può scrivere

$$M_2 = \int_{x_e}^{x_u} N(z_2) dz_2 \int_{x_e}^{x_u} N(z_1) dz_1 \quad (9)$$

Analogamente possiamo scrivere

$$M_K = \int_{x_e}^{x_u} N(z_K) dz_K \int_{x_e}^{x_u} N(z_{K-1}) dz_{K-1} \dots \int_{x_e}^{x_u} N(z_1) dz_1 \quad (10)$$

Per cui possiamo scrivere

$$M_{TH} = \sum_{i=0}^K M_i \quad (11)$$

§ 2) - Calcolo degli elementi della matrice.

Passiamo ora al calcolo degli elementi della matrice. Indichiamo questi elementi con m_{11} m_{12} m_{21} m_{22} .

Potremo scrivere

$$m'_{ij} = \sum_{k=0}^{\infty} m_{ij}^k \quad (12)$$

ove m_{ij}^k è l'elemento ij esimo della matrice K .

Cominciamo il calcolo per $K = 0$

per $k=0$ $m_{11}^0 = 1$ $m_{12}^0 = 0$ $m_{21}^0 = 0$ $m_{22}^0 = 1$

per $k=1$ $m_{11}^1 = 0$ $m_{12}^1 = \int_{x_e}^{x_u} dx$ $m_{21}^1 = \int_{x_e}^{x_u} u dx$ $m_{22}^1 = 0$

per $k=2$ $m_{11}^2 = \int_{x_e}^{x_u} dx \int_{x_e}^{x_u} n dx$ $m_{12}^2 = 0$ $m_{21}^2 = 0$ $m_{22}^2 = \int_{x_e}^{x_u} n dx \int_{x_e}^{x_u} dx$

per $k=3$ $m_{11}^3 = 0$ $m_{12}^3 = \int_{x_e}^{x_u} dx \int_{x_e}^{x_u} u dx \int_{x_e}^{x_u} dx$ $m_{21}^3 = \int_{x_e}^{x_u} u dx \int_{x_e}^{x_u} dx \int_{x_e}^{x_u} n dx$ $m_{22}^3 = 0$

Senza proseguire nel calcolo possiamo già da questi primi termini ricavare la formula generale

$$\begin{aligned} m_{11} &= \sum_{k=0}^{\infty} \int [x, n]^k \\ m_{12} &= \sum_{k=0}^{\infty} \int x [u, x]^k \\ m_{21} &= \sum_{k=0}^{\infty} \int n [x, n]^k \\ m_{22} &= \sum_{k=0}^{\infty} \int [n, x]^k \end{aligned} \quad (13)$$

ove i simboli hanno il seguente evidente significato

$$\int_X [n, X]^K = \int_{x_e}^{x_4} dx_{2K} \int_{x_e}^{x_{2K}} n dx \int_{x_e}^{x_3} dx_{2K} \int_{x_e}^{x_2} n(x) dx \int_{x_e}^{x_1} dx_0 \quad (14a)$$

$$\int (n, X)^K = \int_{x_e}^{x_4} n(x_{2K-1}) dx_{2K-1} \int_{x_e}^{x_{2K-1}} dx_{2K-2} \int_{x_e}^{x_3} dx_{2K} \int_{x_e}^{x_2} n(x_i) dx \int_{x_e}^{x_1} dx_0 \quad (14b)$$

(per $K=0$ eccezionalmente $\int_{x_e}^{x_4} (n, X)^K = \int_{x_e}^{x_4} (X, n)^K = 1$)

Esempio numerico.

A titolo di esempio calcoliamo i termini (13) nel caso più semplice e cioè quando $n = \text{cost}$. In tale caso come è noto $m_{11}, m_{12}, m_{21}, m_{22}$ sono dati da

$$\cosh, \frac{\sinh}{v_n}, v_n \sinh, \cosh$$

Infatti otterremo dalle (13)

$K =$	0	1	2	3	4	... etc
m_{11}	1	$\frac{n l^2}{2!}$	$\frac{n^2 l^4}{4!}$...		
m_{12}	l	$\frac{n l^3}{3!}$	$\frac{n^2 l^5}{5!}$			
m_{21}	nl	$\frac{n^2 l^3}{3!}$	$\frac{n^3 l^5}{5!}$			
m_{22}	1	$\frac{n l^2}{2!}$	$\frac{n^2 l^4}{4!}$			

ove $l =$ lunghezza quadrupolo.

Si vede così subito che

$$m_{11} = \cosh v_n l$$

$$m_{12} = \frac{1}{v_n} \sinh v_n l$$

$$m_{21} = v_n \sinh v_n l$$

$$m_{22} = \cosh v_n l$$

e che i termini m_{ij}^k sono i K esimi termini dello sviluppo dei coefficienti m_{ij} in serie di potenza di l .

Abbiamo inoltre calcolato per un sistema ottico di lunghezza unitaria $L = 1$ e con $n = a + bx$ i primi 5 termini dello sviluppo in serie degli elementi di matrice. In tabella I sono riportati i risultati ottenuti.

Per controllare l'approssimazione del risultato in forma indicativa si può calcolare $AB - CD - 1 = \varepsilon$.

Se ε è molto $\neq 0$ l'approssimazione è ovviamente di sicuro scarsa.

Conclusioni.

L'utilità del metodo consiste nel fatto che per funzioni semplici di $n(z)$ la serie data da $\sum_{k=0}^{\infty} m_{ij}^k$ è rapidamente convergente e quindi si può semplicemente programmare alla macchina calcolatrice il calcolo dei coefficienti perchè ci si può limitare al calcolo di pochi termini (3 + 5) del loro sviluppo in serie. Sono attualmente in corso calcoli relativi a sistemi semplici da parte dell'Ing. Uccelli del gruppo di Pisa - I.N.F.N.

Bibliografia

- 1 - P.G. Sona; Ottica degli analizzatori magnetici
Laboratori Nazionali di Frascati, LNF 58/11 (15.9.58).
- 2 - Edwards, Rose: An extention of the transfer matrix
etc.: Nuclear Instr. and Methods (1960).

TABELLA I

Tabella riassuntiva dei primi termini dello sviluppo in serie della matrice M di trasferimento di un sistema di lenti quadrupolari lungo $L = 1$ aventi

$$n = a + bx \quad 0 \leq x \leq 1$$

$$M = \begin{vmatrix} A & C \\ D & B \end{vmatrix}$$

$$A_0 = 1 \quad A_1 = \frac{a}{2} + \frac{b}{6}$$

$$A_2 = \frac{a^2}{4!} + 4 \frac{ab}{5!} + \frac{4}{6!} b^2$$

$$A_3 = \frac{a^3}{6!} + 9 \frac{a^2b}{7!} + 28 \frac{ab^2}{8!} + 28 \frac{b^3}{9!}$$

$$A_4 = \frac{a^4}{8!} + 16 \frac{a^3b}{9!} + 100 \frac{a^2b^2}{10!} + \frac{280}{11!} ab^3 + 280 \frac{b^4}{12!}$$

$$A_5 = \frac{a^5}{10!} + 25 \frac{a^4b}{11!} + 260 \frac{a^3b^2}{12!} + 1380 \frac{a^2b^3}{13!} + 3640 \frac{ab^4}{14!} + 3640 \frac{b^5}{15!}$$

$$B_0 = 1 \quad B_1 = \frac{a}{2} + \frac{b}{3} \quad B_2 = \frac{a^2}{4!} + \frac{6ab}{5!} + 10 \frac{b^2}{6!}$$

$$B_3 = \frac{a^3}{6!} + \frac{12a^2b}{7!} + 52 \frac{ab^2}{8!} + 80 \frac{b^3}{9!}$$

$$B_4 = \frac{a^4}{8!} + 20 \frac{a^3b}{9!} + 160 \frac{a^2b^2}{10!} + 320 \frac{ab^3}{11!} + 880 \frac{b^4}{12!}$$

$$B_5 = \frac{a^5}{10!} + 30 \frac{a^4b}{11!} + 369 \frac{a^3b^2}{12!} + 2412 \frac{a^2b^3}{13!} + 7680 \frac{ab^4}{14!} + 12320 \frac{b^5}{15!}$$

$$C_0 = 1 \quad C_1 = \frac{a}{3!} + \frac{2b}{4!} \quad C_2 = \frac{a^2}{5!} + \frac{6ab}{6!} + \frac{10b^2}{7!}$$

$$C_3 = \frac{a^3}{7!} + \frac{12a^2b}{8!} + ab^2 \frac{52}{9!} + \frac{80b^3}{10!}$$

$$C_4 = \frac{a^4}{9!} + \frac{a^3b}{10!} 20 + 160 \frac{a^2b^2}{11!} + \frac{320}{12!} ab^3 + \frac{b^4}{13!} 880$$

$$C_5 = \frac{a^5}{11!} + \frac{a^4b}{12!} 30 + \frac{a^3b^2}{13!} 369 + \frac{a^2b^3}{14!} 2412 + \frac{ab^4}{15!} 7680 + \frac{b^5}{16!} 12320$$

$$D_0 = 0 \quad D_1 = a + \frac{b}{2} \quad D_2 = \frac{a^2}{3!} + \frac{6ab}{4!} + \frac{4b^2}{5!}$$

$$D_3 = \frac{a^3}{5!} + \frac{9a^2b}{6!} + 28 \frac{ab^2}{7!} + \frac{28b^3}{8!}$$

$$D_4 = \frac{a^4}{7!} + \frac{a^3b}{8!} 16 + 100 \frac{a^2b^2}{9!} + 280 \frac{ab^3}{10!} + 280 \frac{b^4}{11!}$$

$$D_5 = \frac{a^5}{9!} + \frac{a^4b}{10!} 25 + 260 \frac{a^3b^2}{11!} + 1380 \frac{a^2b^3}{12!} + \frac{ab^4}{13!} 3640 + \frac{b^5}{14!} 3640$$