Misura del rapporto carica/massa di un elettrone non relativistico

Laboratorio di Ottica, Elettronica e Fisica Moderna C.d.L. in Fisica, a.a. 2023-2024 Università degli Studi di Milano

Lucrezia Bioni, Leonardo Cerasi, Giulia Federica Bianca Coppi Matricole: 13655A, 11410A, 11823A

2 novembre 2023

1 Introduzione

L'elettrone è una particella carica e massiva: in questa esperienza ci si propone di misurare il suo rapporto carica-massa $\frac{e}{m}$ in condizioni non relativistiche.

Le misurazioni vengono effettuate in tre casi distinti: perpendicolarmente, parallelamente e antiparallelamente al campo magnetico terrestre.

1.1 Metodo

In un'ampolla contenente gas idrogeno a bassa pressione (circa $10^{-2} \, torr$), è posta una resistenza che, essendo percorsa da corrente elettrica alternata, scalda un catodo che emette elettroni per effetto termoelettrico. Questi, accelerati dalla differenza di potenziale ΔV presente tra il catodo e l'anodo, vengono fatti collimare in un unico fascio, la cui traiettoria viene deviata dalla forza di Lorentz - ortogonale al vettore velocità degli elettroni - generata dal campo magnetico B_z prodotto dalle bobine di Helmholz poste ai lati dell'ampolla: il cammino percorso dal fascio assume una forma circolare grazie alla regolazione dell'intensità di B_z .

Lungo il loro cammino, gli elettroni collidono con le molecole di idrogeno, emettendo fotoni ad una lunghezza d'onda di circa 4500Å. Il raggio della circonferenza visibile risulta fondamentale per la determinazione della grandezza interessata, come mostrato dalla seguente equazione:

$$\frac{e}{m} = \frac{2\Delta V}{(B_z R)^2} \tag{1.1.1}$$

dove e ed m rappresentano rispettivamente la carica elettrica e la massa dell'elettrone, ΔV rapprensenta la differenza di potenziale, B_z rappresenta il campo elettrico generato dalle bobine di Helmholz e R rappresenta il raggio della circonferezza compiuta dagli elettroni.

In base alla differente influenza del campo magnetico terrestre, il campo magnetico effettivo a cui è sottoposto il fascio di elettroni varia: è dunque necessario andare a stimare il contributo di quest'ultimo in modo da poter fornire un risultato più accurato al valore finale della grandezza interessata.

2 Misure

2.1 Per la determinazione del campo magnetico generato dalle bobine di Helmholtz

La determinazione delle grandezze utili a fornire un valore di e/m richiede la determinazione preliminare del raggio medio delle bobine di Helmholz: tale misurazione viene compiuta attraverso l'utilizzo di un calibro di risoluzione 0.02mm. Le bobine di Helmholz hanno la caratteristica di essere poste ad una distanza equivalente al loro raggio medio, dunque si procede misurando la loro distanza per eccesso e per difetto - 5 misurazioni per entrambe le distanze - e come valore finale si fornisce la media delle due medie ottenute dai due set di dati. Le misure effettuate sono riportate in Tab. 1 e 2. Come incertezza, invece, si attribuisce la somma in quadratura delle deviazioni standard dei due set di dati, poiché tale valore è superiore alla risoluzione dello strumento.

R_b per difetto [cm]	R_b per eccesso [cm]
13.45	17.77
13.51	17.80
13.48	17.69
13.76	17.74
13.43	17.70

Tab. 1: Misure del raggio medio delle bobine di Helmholz per difetto e per eccesso.

media per difetto [cm]	$\sigma_{dif}[{ m cm}]$	media per eccesso[cm]	$\sigma_{ecc}[{ m cm}]$
13.52	0.14	17.74	0.05

Tab. 2: Medie per difetto e per eccesso delle misure del raggio medio delle bobine di Helmholz con relative deviazioni standard

Il valore finale attribuito al raggio delle bobine di Helmholtz risulta dunque essere:

$$R_b = (15.63 \pm 0.07) \,\mathrm{cm}$$
 (2.1.2)

Dopo aver determinato, mediante ago magnetico, la direzione della componente orizzontale del campo magnetico terrestre, si orienta l'asse delle bobine ortogonale a tale direzione, e, al variare della differenza di potenziale ΔV tra catodo e anodo e dell'intensità di corrente I che alimenta le bobine di Helmholtz, si misura il diametro D della circonferenza percorsa dagli elettroni, da cui si ottiene il valore del raggio R della medesima. L'incertezza a tali misure del raggio (σ_R) è stata attribuita mediante propagazione dell'incertezza sul diametro, stimata pari alla risoluzione del calibro adoperato, ovvero $\sigma_D = 0.01$ mm:

$$\sigma_R = \frac{\sigma_D}{\sqrt{2}} \tag{2.1.3}$$

I valori di differenza di potenziale e intensità di corrente, invece, sono stati misurati attraverso un multimetro digitale in modalità, rispettivamente, di Voltmetro (con risoluzione di 0.1V) e di Amperometro (con risoluzione di 0.001A). In entrambi i casi è stata attribuita come incertezza la risoluzione dello strumento, poiché risultava sempre superiore all'intervallo di stabilizzazione del generatore ($\pm 0.1\%$). Tale set di misure è riportato in Tab. 6.

Si è ripetuto il medesimo set di misure orientando l'asse delle bobine in direzione parallela (Tab. 7) e antiparallela (Tab. 8) rispetto alla componente orizzontale del campo magnetico terrestre.

2.2 Per la determinzione del campo magnetico terrestre

Nelle condizioni in cui la strumentazione viene posta parallelela e antiparallela al campo magnetico terrestre, questo influisce sull'effettivo campo magnetico a cui sono sottoposti gli elettroni lungo la loro orbita: risulta, dunque, necessario dare un valore a questa grandezza in modo da poter correggere le

errate stime del rapporto e/m. In mezzo ad una coppia di bobine di geometria nota è posto un ago magnetico, che viene fatto deflettere di angoli noti facendo variare l'intensità di corrente che alimenta le bobine (generatrici del campo magnetico). L'intensità di corrente viene misurata mediante multimetro in modalità di Amperometro, con risoluzione di 0.001A (attribuita come incertezza della misura, poiché maggiore all'intervallo di stabilizzazione del generatore $\pm 0.1\%$). L'angolo di deflessione, invece, viene misurato con un goniometro, solidale alle bobine, orientato in modo che, a corrente nulla, l'ago magnetico risulti diretto nella direzione $0-180^\circ$ di esso. Come incertezza a tali misure viene attribuita la risoluzione dello strumento: 1°. Tali misure sono state prese facendo deflettere l'ago magnetico sia in senso orario sia in senso antiorario, e sono riportate in Tabb. 10 , 11.

3 Analisi Dati

3.1 Elaborazione Dati

3.1.1 Campo magnetico generato dalle bobine di Helmholtz

Attraverso la misura del raggio delle bobine di Helmholtz e dell'intensità di corrente con cui vengono alimentate, è possibile determinare l'intensità del campo di induzione magnetica $B_z(0)$ da esse prodotto attraverso la seguente relazione:

$$B_z(0) = \mu_0 \frac{8}{5\sqrt{5}} \frac{NI}{R_b} \tag{3.1.4}$$

dove $\mu_0 = 4\pi \times 10^{-7} \,\mathrm{N/A^2}$ è la costante di permeabilità magnetica del vuoto, N è i numero di spire che compongono le bobine di Helmholtz - pari a 130 in questo caso -, I è il valore dell'intensità di corrente e R_b è il valore del raggio medio delle bobine assegnato (equazione 2.1.2).

La relazione 3.1.4 fornisce, per esattezza, l'intensità del campo magnetico al centro dell'ampolla. Tuttavia, ai fini dell'esperienza, è utile conoscere il campo magnetico cui sono effettivamente sottoposti gli elettroni, ovvero il valore di questo lungo la circonferenza percorsa. Il valore ricavato deve essere dunque corretto mediante la seguente relazione:

$$B_z(R) = \delta B_z(0) \tag{3.1.5}$$

dove $B_z(R)$ è il valore del campo magnetico alla distanza R - raggio della circonferenza percorsa dagli elettroni - dal centro dell'ampolla, δ è il termine correttivo fornito in Tab 9 e $B_z(0)$ è il valore del campo magnetico al centro dell'ampolla calcolato all'equazione 3.1.4. Inoltre, nel caso in cui l'asse delle bobine, e dunque il campo magnetico da esse generato, sia parallelo (o antiparallelo) al campo magnetico terrestre, è necessario sommare (o sottrarre) al valore di $B_z(0)$ la componente orizzontale del campo magnetico terrestre, ricavata come da Par. 3.1.2. I valori così ottenuti sono riportati in Tabb. 6, 7, 8.

3.1.2 Campo magnetico terrestre

La componente orizzontale del campo magnetico terrestre B_t si ricava attraverso la seguente relazione:

$$B_t = \left(\frac{I}{I_0}\right) \left(B_z \cot(\theta) + B_r\right) \tag{3.1.6}$$

dove $I_0 = 100 \,\mathrm{mA}$, I è l'intensità di corrente di alimentazione delle bobine necessaria per deflettere l'ago di un angolo θ , B_z e B_r sono le componenti di campo magnetico generato dalle bobine (tabulate in base alla lunghezza dell'ago magnetico e all'angolo di deflessione). Per ciascuna misura di angolo θ e di intensità di corrente I, è stato ricavato un valore di B_t , cui è stata attribuita un'incertezza come da Par. 3.2.2. Attraverso una media aritmetica dei valori ottenuti, riportati nelle Tabb. 10 e 11, si ottiene il seguente valore per la componente orizzontale del campo magnetico terrestre:

$$B_t = (2.14 \pm 0.07) \cdot 10^{-7} \,\text{T}$$
 (3.1.7)

dove l'incertezza è stata attribuita come da paragrafo 3.2.2.

3.1.3 Carica/massa dell'elettrone

Ai fini della determinazione del rapporto carica/massa dell'elettrone, sono state riportate sui grafici riferimento - a - grafici le misure effettuate. In particolare si è posto sulle ascisse il termine $2\Delta V_i$ e sulle ordinate il valore $(B_iR_i)^2$. Per la relazione 1.1.1, attraverso il metodo dei minimi quadrati, si ottiene come coefficiente angolare A il rapporto m/e, dove m è la massa ed e è la carica dell'elettrone. Dall'inversione di tale espressione si ottiene il rapporto e/m cercato. In Tab. 3 sono riportati, con le loro incertezze, i coefficienti angolari A e i termini noti B ottenuti dalla regressione lineare pesata per ciascuna configurazione dell'apparato.

Configurazione	$A [10^{-12} \text{kg/C}]$	$\sigma_A \left[10^{-12} \text{kg/C} \right]$	$B \left[10^{-10} \left(\text{N/A} \right)^2 \right]$	$\sigma_B \left[10^{-10} \left(\text{N/A} \right)^2 \right]$
Ortogonale	5.93	0.11	-4.08	0.72
Parallelo	5.44	0.18	-1.06	0.11
Antiparallelo	5.69	0.15	-5.95	0.99

Tab. 3: Valori del coefficiente angolare A e del termine noto B della regressione lineare per la determinazione di e/m nei casi di campo magnetico ortogonale, parallelo e antiparallelo al campo magnetico terrestre.

3.2 Stima degli errori

3.2.1 Campo magnetico generato dalle bobine di Helmholtz

L'incertezza attribuita al campo magnetico generato dalle bobine di Helmholtz σ_{Bz} , riportatp in Tabb. 6, 7 e 8, è stata determinata attraverso la propagazione degli errori sull'intensità di corrente I e sul raggio delle bobine R_b nella relazione 3.1.4:

$$\sigma_{Bz} = \sqrt{\left(-\mu_0 \frac{8N}{5\sqrt{5}} \frac{I}{R_b^2}\right)^2 \sigma_{Rb}^2 + \left(\mu_0 \frac{8N}{5\sqrt{5}} \frac{1}{R_B}\right)^2 \sigma_I^2}$$
(3.2.8)

dove μ_0 è la costante di permeabilità magnetica del vuoto e N è i numero di spire che compongono le bobine di Helmholtz.

Nei casi di campo parallelo e antiparallelo al campo magnetico terrestre, al valore ottenuto con la 3.2.8 è stato sommato in quadratura l'errore sulla componente ortogonale del campo magnetico terrestre, ricavata come da Par. 3.2.2.

3.2.2 Campo magnetico terrestre

L'incertezza attribuita al campo magnetico terrestre, e riportata in 3.1.7, è stata ricavata mediante deviazione standard della media dei valori ottenuti con la 3.1.6 per ciascuna misura di intensità di corrente I e di angolo di deviazione θ . Si è utilizzata la componente statistica dell'errore poiché quella sistematica, in quanto proporzionale a $\csc^2 x$, per angoli tendenti a 0° , tende a $+\infty$; di conseguenza, per angoli bassi, l'errore risulterebbe sovrastimato.

3.2.3 Carica/massa dell'elettrone

Poiché il rapporto carica/massa dell'elettrone è stato ricavato invertendo il coefficiente angolare A ottenuto con il metodo dei minimi quadrati, l'errore di tale grandezza è stato attribuito con la propagazione dell'errore su A in $\frac{e}{m} = \frac{1}{A}$:

$$\sigma_{e/m} = \frac{\sigma_A}{A^2} \tag{3.2.9}$$

Inoltre, per valutare anche l'errore sistematico di cui sono affette le misure del rapporto carica/massa dell'elettrone, si è effettuata una propagazione degli errori su ΔV , B_z e R nell'espressione 1.1.1:

$$\sigma_{e/m,sist} = \sqrt{\frac{4}{B_z^4 R^4} \sigma_{\Delta V^2} + \frac{16 \Delta V^2}{B_z^6 R^4} \sigma_{B_z^2} + \frac{16 \Delta V^2}{B_z^4 R^6} \sigma_{R^2}}$$
(3.2.10)

Dove le grandezze $\Delta V,\,R$ e B_z sono i valori medi di ciascun set di misure.

3.3 Confronto

Per confrontare i valori del rapporto carica/massa dell'elettrone ottenuti per ciascuna configurazione con il valore aspettato $e/m = 1.758820 \cdot 10^{11} \text{C/kg}$, si è utilizzato un test di Student a due code, con gradi di libertà pari a 19, ottenuti dalla differenza tra il numero totale di misure effettuate (20) e il numero di variabili statistiche estratte da queste (1). I valori di e/m elaborati per ciascuna configurazione con i rispettivi errori sono riportati nella seguente tabella:

Configurazione	$e/m[10^{11}\mathrm{C/kg}]$	$\sigma_{e/m} [10^{11} \mathrm{C/kg}]$	$\sigma_{e/m,sist} \left[10^{11} \mathrm{C/kg} \right]$	Compatibilità
CM ortogonale	1.685295	0.031773	0.017409	3.20%
CM parallelo	1.838002	0.059913	????	20.20%
CM antiparallelo	1.757123	0.047465	????	97.19%

Tab. 4: Valori di e/m e relativi errori per ciascuna configurazione.

Dal test effettuato emerge che il valore di e/m ottenuto con il campo magnetico delle bobine posto ortogonalmente al campo magnetico terrestre non supera la soglia minima di compatibilità stabilita al 5%. Spiegazione ???. La leggera sovrastima del valore nel caso di campo magnetico parallelo e la sottostima nel caso di campo magnetico antiparallelo può essere dovuta a una sottostima dell'effettivo valore della componente orizzontale del campo magnetico terrestre.

Sempre mediante test di Student si è inoltre eseguito un confronto tra i valori di e/m ottenuti da ciascuna configurazione:

	ortogonale	parallelo	antiparallelo
ortogonale		$1.02 \cdot 10^{-9}\%$	$3.43 \cdot 10^{-4}\%$
parallelo	$1.02 \cdot 10^{-9}\%$		$4.88 \cdot 10^{-3}\%$
antiparallelo	$3.43 \cdot 10^{-4}\%$	$4.88 \cdot 10^{-3}\%$	

Tab. 5: Compatibilità reciproche tra valori di e/m.

4 Conclusione

5 Appendice

$\Delta V [V]$	$d[\mathrm{mm}]$	$R \pm \sigma_R [\mathrm{mm}]$	I[A]	Term. corr.	$B(0) [\mathrm{mA/m}]$	$B(R) \pm \sigma_B [\mathrm{mA/m}]$
334.4	95.42	47.710 ± 0.007	1.667	0.995670	1.247	1.241 ± 0.006
275.0	95.42	47.710 ± 0.007	1.545	0.995670	1.155	1.150 ± 0.005
297.8	98.14	49.070 ± 0.007	1.497	0.995265	1.119	1.114 ± 0.005
321.5	98.14	49.070 ± 0.007	1.597	0.995265	1.194	1.189 ± 0.006
300.6	95.42	47.710 ± 0.007	1.518	0.995670	1.135	1.130 ± 0.005
258.3	98.14	49.070 ± 0.007	1.393	0.995265	1.042	1.037 ± 0.005
298.0	98.14	49.070 ± 0.007	1.545	0.995265	1.155	1.150 ± 0.005
330.5	98.14	49.070 ± 0.007	1.628	0.995265	1.217	1.212 ± 0.006
386.6	98.14	49.070 ± 0.007	1.739	0.995265	1.300	1.294 ± 0.006
353.6	98.14	49.070 ± 0.007	1.689	0.995265	1.263	1.257 ± 0.006
310.8	93.00	46.500 ± 0.007	1.639	0.995265	1.226	1.220 ± 0.006
340.4	110.10	55.050 ± 0.007	1.503	0.995265	1.124	1.119 ± 0.005
365.7	86.35	43.175 ± 0.007	1.859	0.995265	1.390	1.384 ± 0.006
334.5	98.14	46.500 ± 0.007	1.692	0.995265	1.265	1.259 ± 0.006
302.2	98.14	49.070 ± 0.007	1.575	0.994860	1.178	1.172 ± 0.005
326.5	98.14	49.070 ± 0.007	1.637	0.995265	1.224	1.218 ± 0.006
344.0	98.14	49.070 ± 0.007	1.721	0.995265	1.287	1.281 ± 0.006
358.4	98.14	49.070 ± 0.007	1.779	0.995265	1.330	1.324 ± 0.006
342.7	98.14	49.070 ± 0.007	1.676	0.995265	1.253	1.247 ± 0.006
314.0	98.14	49.070 ± 0.007	1.617	0.995265	1.209	1.204 ± 0.006

Tab. 6: Campo magnetico terrestre ortogonale al campo magnetico generato dalle bobine di Helmholz. Si riportano i valori della differenza di potenziale ΔV , del diametro d della circonferenza percorsa dagli elettroni e del conseguente raggio R, dell'intensità di corrente I e del termine correttivo utilizzato per correggere il campo magnetico B(0) - colonna 5 - all'effettivo valore B(R) - colonna 6 -.

$\Delta V [V]$	$d[\mathrm{mm}]$	$R \pm \sigma_R [\mathrm{mm}]$	I[A]	Term. corr.	$B(0) [\mathrm{mA/m}]$	$B(R) \pm \sigma_B [\mathrm{mA/m}]$
327.2	98.14	49.070 ± 0.007	1.624	0.995265	1.238	1.232 ± 0.006
299.0	98.14	49.070 ± 0.007	1.504	0.995265	1.149	1.143 ± 0.005
276.1	98.14	49.070 ± 0.007	1.478	0.995265	1.129	1.124 ± 0.005
327.0	98.14	49.070 ± 0.007	1.566	0.995265	1.195	1.189 ± 0.005
304.1	98.14	49.070 ± 0.007	1.494	0.995265	1.141	1.136 ± 0.005
337.1	98.14	49.070 ± 0.007	1.639	0.995265	1.250	1.244 ± 0.006
309.4	98.14	49.070 ± 0.007	1.589	0.995265	1.212	1.206 ± 0.005
341.2	98.14	49.070 ± 0.007	1.600	0.995265	1.220	1.215 ± 0.006
307.6	98.14	49.070 ± 0.007	1.574	0.995265	1.201	1.195 ± 0.005
338.9	98.14	49.070 ± 0.007	1.628	0.995265	1.241	1.235 ± 0.006
320.3	98.14	49.070 ± 0.007	1.629	0.995265	1.242	1.236 ± 0.006
322.4	98.14	49.070 ± 0.007	1.619	0.995265	1.235	1.229 ± 0.006
347.9	98.14	49.070 ± 0.007	1.638	0.995265	1.249	1.243 ± 0.006
319.8	98.14	49.070 ± 0.007	1.595	0.995265	1.217	1.211 ± 0.006
299.3	98.14	49.070 ± 0.007	1.544	0.995265	1.178	1.173 ± 0.005
344.0	98.14	49.070 ± 0.007	1.660	0.995265	1.265	1.259 ± 0.006
299.7	98.14	49.070 ± 0.007	1.536	0.995265	1.172	1.167 ± 0.005
326.5	98.14	49.070 ± 0.007	1.626	0.995265	1.240	1.234 ± 0.006
301.8	98.14	49.070 ± 0.007	1.574	0.995265	1.201	1.195 ± 0.005
347.0	98.14	49.070 ± 0.007	1.704	0.995265	1.298	1.292 ± 0.006

Tab. 7: Campo magnetico terrestre parallelo al campo magnetico generato dalle bobine di Helmholz. Si riportano i valori della differenza di potenziale ΔV , del diametro d della circonferenza percorsa dagli elettroni e del conseguente raggio R, dell'intensità di corrente I e del termine correttivo utilizzato per correggere il campo magnetico B(0) - colonna 5 - all'effettivo valore B(R) - colonna 6 -.

$\Delta V [V]$	$d[\mathrm{mm}]$	$R \pm \sigma_R [\mathrm{mm}]$	I[A]	Term. corr.	$B(0) [\mathrm{mA/m}]$	$B(R) \pm \sigma_B [\mathrm{mA/m}]$
347.3	98.14	49.070 ± 0.007	1.605	0.995265	1.176	1.171 ± 0.006
303.4	98.14	49.070 ± 0.007	1.439	0.995265	1.052	1.047 ± 0.005
347.2	98.14	49.070 ± 0.007	1.569	0.995265	1.150	1.144 ± 0.005
302.9	98.14	49.070 ± 0.007	1.416	0.995265	1.035	1.030 ± 0.005
348.3	98.14	49.070 ± 0.007	1.579	0.995265	1.157	1.152 ± 0.005
302.0	98.14	49.070 ± 0.007	1.486	0.995265	1.087	1.082 ± 0.005
344.4	98.14	49.070 ± 0.007	1.566	0.995265	1.147	1.142 ± 0.005
299.1	98.14	49.070 ± 0.007	1.447	0.995265	1.058	1.053 ± 0.005
340.8	98.14	49.070 ± 0.007	1.546	0.995265	1.132	1.127 ± 0.005
337.2	98.14	49.070 ± 0.007	1.582	0.995265	1.159	1.154 ± 0.005
301.9	98.14	49.070 ± 0.007	1.497	0.995265	1.096	1.090 ± 0.005
358.7	98.14	49.070 ± 0.007	1.635	0.995265	1.199	1.193 ± 0.006
307.8	98.14	49.070 ± 0.007	1.464	0.995265	1.071	1.066 ± 0.005
336.0	98.14	49.070 ± 0.007	1.565	0.995265	1.147	1.141 ± 0.005
304.8	98.14	49.070 ± 0.007	1.498	0.995265	1.096	1.091 ± 0.005
336.4	98.14	49.070 ± 0.007	1.553	0.995265	1.138	1.132 ± 0.005
293.3	98.14	49.070 ± 0.007	1.425	0.995265	1.042	1.037 ± 0.005
327.7	98.14	49.070 ± 0.007	1.552	0.995265	1.137	1.131 ± 0.005
301.1	98.14	49.070 ± 0.007	1.476	0.995265	1.080	1.075 ± 0.005
333.7	98.14	49.070 ± 0.007	1.544	0.995265	1.131	1.125 ± 0.005

Tab. 8: Campo magnetico terrestre antiparallelo al campo magnetico generato dalle bobine di Helmholz. Si riportano i valori della differenza di potenziale ΔV , del diametro d della circonferenza percorsa dagli elettroni e del conseguente raggio R, dell'intensità di corrente I e del termine correttivo utilizzato per correggere il campo magnetico B(0) - colonna 5 - all'effettivo valore B(R) - colonna 6 -.

R [cm]	δ		
0.0	1		
0.2	0.99999		
0.4	0.99999		
0.6	0.99999		
0.8	0.99999		
1.0	0.99999		
1.2	0.99998		
1.4	0.99997		
1.6	0.99995		
1.8	0.99992		
2.0	0.99987		
2.2	0.99982		
2.4	0.99974		
2.6	0.99964		
2.8	0.99952		
3.0	0.99937		
3.2	0.99918		
3.4	0.99895		
3.6	0.99868		
3.8	0.99835		
4.0	0.99796		
4.2	0.99751		
4.4	0.99698		
4.6	0.99637		
4.8	0.99567		
5.0	0.99486		
5.2	0.99395		
5.4	0.99291		
5.6	0.99173		
5.8	0.99041		
6.0	0.98893		
6.2	0.98727		
6.4	0.98542		
6.6	0.98337		
6.8	0.98109		
7.0	0.97857		
7.2	0.97578		
7.4	0.97272		
7.6	0.96936		
7.8	0.96567		
8.0	0.96164		

Tab. 9: Termini correttivi

θ [°]	$I\left[\mathrm{mA}\right]$	$B_r [\mathrm{mG}]$	$B_z [\mathrm{mG}]$	$B_t \pm \sigma_{B_t} [\text{mG}]$
65	37.00	2.50	1545.0	267.5 ± 10.2
60	31.45	6.20	1547.2	282.9 ± 10.2
55	25.65	11.0	1548.0	280.8 ± 10.2
50	21.79	16.7	1547.1	286.5 ± 10.2
45	16.98	22.8	1543.8	266.0 ± 10.2
40	13.69	28.6	1537.9	254.8 ± 10.2
35	13.12	33.3	1529.5	291.0 ± 10.2
30	9.73	36.2	1519.0	259.5 ± 10.2
25	7.25	36.7	1507.2	237.0 ± 10.2
20	5.39	34.2	1495.1	223.3 ± 10.2
15	4.09	28.9	1483.9	227.7 ± 10.2
10	1.96	20.9	1475.0	164.4 ± 10.2
5	0.60	11.0	1469.1	100.8 ± 10.2

Tab. 10: Componenti del campo magnetico terrestre B_t , B_r e B_z ottenute mediante la misura della deflessione angolare dell'ago magnetico in senso orario. Si riportano inoltre i valori dell'intensità della corrente indotta nelle bobine I e del valore iniziale I_0

θ [°]	$I\left[\mathrm{mA}\right]$	$B_r [\mathrm{mG}]$	$B_z [\mathrm{mG}]$	$B_t \pm \sigma_{B_t} [\text{mG}]$
65	36.85	2.50	1545.0	266.4 ± 10.2
60	31.36	6.20	1547.2	282.1 ± 10.2
55	23.10	11.0	1548.0	252.9 ± 10.2
50	20.82	16.7	1547.1	273.8 ± 10.2
45	16.86	22.8	1543.8	264.1 ± 10.2
40	13.83	28.6	1537.9	257.4 ± 10.2
35	12.10	33.3	1529.5	268.3 ± 10.2
30	9.80	36.2	1519.0	261.4 ± 10.2
25	7.65	36.7	1507.2	250.1 ± 10.2
20	5.70	34.2	1495.1	236.1 ± 10.2
15	3.60	28.9	1483.9	200.4 ± 10.2
10	1.52	20.9	1475.0	127.5 ± 10.2
5	0.66	11.0	1469.1	110.9 ± 10.2

Tab. 11: Componenti del campo magnetico terrestre B_t , B_r e B_z ottenute mediante la misura della deflessione angolare dell'ago magnetico in senso antiorario. Si riportano inoltre i valori dell'intensità della corrente indotta nelle bobine I e del valore iniziale I_0