ФГАУ ВПО «МОСКОВСКИЙ ФИЗИКО-ТЕХНИЧЕСКИЙ УНИВЕРСИТЕТ»



Кафедра общей физики

Магнетометр

Выполнил: Корепанов Г.М.

512 группа

Преподаватель: Данилин Валерий Алексеевич

Теоретические выкладки

Вектор-потенциал МП, созданного системой стационарных токов

Закон Био-Савара-Лапласа может считаться обобщением множества экспериментальных фактов (хотя может быть выведен из уравнений Максвелла, что идейно отражает то же самое, ведь уравнения Максвелла сами по сути являются обобщением эксп. фактов):

$$d\vec{B} = \frac{1}{c} \frac{[\vec{j}(\vec{r_1}), (\vec{r} - \vec{r_1})]}{|\vec{r} - \vec{r_1}|} dV_1.$$

Используя математические тождества

$$\frac{\vec{r} - \vec{r}_1}{|\vec{r} - \vec{r}_1|^3} = -\nabla \left(\frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}_1|} \right),$$

$$[\vec{a}, \nabla \varphi] = -\cot(\vec{a}\varphi),$$

где вектора \vec{a} и \vec{r}_1 полагаются константами, получим выражение

$$d\vec{B}(\vec{r}) = \frac{1}{c} \operatorname{rot} \left(\frac{\vec{j}(\vec{r_1})}{|\vec{r} - \vec{r_1}|} \right) dV_1.$$

Элементарное интегрирование по всем элементам тока даёт выражение для полной величины напряженности магнитного поля в точке:

$$\vec{B}(\vec{r}) = \frac{1}{c} \operatorname{rot} \int_{V} \frac{\vec{j}(\vec{r}_1)}{|\vec{r} - \vec{r}_1|} dV_1.$$

Получили явное выражение для векторного потенциала $M\Pi$, созданного постоянным распределением токов:

$$\vec{A}(\vec{r}) = \frac{1}{c} \int_{V} \frac{\vec{j}(\vec{r}_1)}{|\vec{r} - \vec{r}_1|} dV_1,$$

$$\vec{B} = \text{rot } \vec{A}.$$
(1)

Если движущиеся заряды распределены дискретно, то формула принимает вид

$$\vec{A}(\vec{r}) = \frac{1}{c} \sum_{i} \frac{q_i \vec{\nu}_i}{|\vec{r} - \vec{r}_i|}.$$

Поле магнитного диполя

Используем полученный результат для вычисления поля системы токов на большом расстоянии от этой системы.

Учитывая, что для стационарной системы токов $\sum_i q_i \vec{\nu}_i \simeq 0$, и, в силу удалённости системы токов $(r \gg r_i \ \forall i)$, получим приближённое выражение для векторного потенциала МП:

$$\vec{A} = \frac{[\vec{m}, \vec{r}]}{r^3},$$

где \vec{m} – стандартное обозначение магнитного момента системы токов:

$$\vec{m} = \frac{1}{2c} \sum_{i} q_i [\vec{r}_i, \vec{\nu}_i].$$

Магнитное поле найдём из (1):

$$\vec{B} = \frac{3(\vec{m}\vec{r})\vec{r} - \vec{m}r^2}{r^5}$$

Отсюда сразу следует, что поле магнитного стержня с магнитным моментом \vec{m} на перпендикуляре к стержню

$$B(r_{\perp}) = \frac{m}{r^3}.$$

1 Измерение горизонтальной составляющей поля Земли

Расчётные формулы

Поле диполя на расстоянии R от него на перпендикуляре к нему:

$$B_{\perp} = \frac{m}{R^3} \quad \text{CM: } B_{\perp} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{m}{R^3}$$
 (2)

Поле в центре многовиткового кольца с током с радиусом R и количеством витков N ищется интегрированием закона Био-Савара-Лапласа:

$$B_I = \frac{2\pi}{c} \frac{I}{R} N, \quad \text{CM: } B_I = \frac{\mu_0}{2} \frac{I}{R} N \tag{3}$$

Угол отклонения стрелки связывает и искусственное МП, созданное диполем, и поле Земли B_0 :

$$\frac{B_{\perp}}{B_0} = \operatorname{tg}\varphi, \quad \operatorname{tg}\varphi = \frac{x}{2L}$$

Получить дополнительное уравнение на магнитный момент стержня легко, определив период его крутильных колебаний в поле Земли:

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{J}{mB_0}},\tag{4}$$

где J – момент инерции стержня, который можно рассчитать непосредственно из его массы и геометрии:

$$J = m\left(\frac{l^2}{12} + \frac{r^2}{4}\right). \tag{5}$$

Объединяя используемые формулы, получим окончательную, расчётную

$$B_0 = \frac{\sqrt{2\pi}}{TR} \sqrt{\frac{\mu_0 JL}{Rx}},\tag{6}$$

в которую входят экспериментально измеряемые величины

x – смещение светового зайчика,

L – расстояние от шкалы до зеркальца,

R – радиус кольца,

T – период колебаний (4),

J – момент инерции стержня, рассчитываемый по его параметрам (5).

Экспериментальная установка

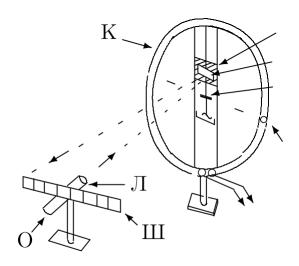


Рис. 1. Схема магнитометра

Рис. 1: 31, 32 — настроечные зеркала, K — контур с намоткой из провода, O — осветительная лампа, \coprod — отсчётная шкала.

Экспериментальные данные

Колебания стержня

Nº	t, c	N, раз	Т, с
1	293,09	30	9,8
2	182,78	20	9,1
3	231,36	25	9,3
4	236,92	25	9,5

Таблица 1: Колебания стержня в поле земли при разных длинах подвеса

С приемлемой точностью упругость нити не влияет на период колебаний стрежня в МП:

$$T = (9, 4 \pm 0, 4) \text{ c}$$

Смещение зайчика при приближении диполя

№	\mathbf{x}_{\leftarrow} , mm	$\mathbf{x}_{ ightarrow},\ \mathbf{MM}$
1	166	155
2	161	170
3	164	166

Таблица 2: Смещение светового зайчика при внесении диполя

Среднее значение смещения:

$$x = (165 \pm 4) \text{ MM}$$

Геометрические параметры установки и диполя

Установка:

$$L = (115, 5 \pm 0.5) \; \mathrm{cm}$$
 — расстояние до зеркала $R = (20 \pm 0, 2) \; \mathrm{cm}$ — радиус кольца

Диполь:

$$r = (5, 42 \pm 0, 01)$$
 мм $l = (39, 90 \pm 0, 05)$ мм $m = (5, 880)$ гр

Результаты

Момент инерции стержня из (5):

$$J = (823 \pm 5) \ \text{f} \cdot \text{mm}^2$$

Магнитное поле Земли:

$$B_0 = (8,0\pm 0,7)$$
 мкТл.

2 Определение электродинамической постоянной (с)

Аналогично предыдущим измерениям, определим ток, протекающий по кольцу, по углу отклонения стрелки. Используя формулу (3), и зная теперь значение магнитного поля Земли в точке нахождения установки, можно вычислить ток, протекающий по кольцу (в единицах СИ):

$$I_{\text{CM}} = \frac{B_0 R}{\mu_0 N L} \cdot x.$$

Одновременно тот же ток можно измерить из других соображений. Используя электромагнитное реле, можно периодически заряжать конденсатор и разряжать его на кольце. Емкость конденсатора должна быть достаточно мала, чтобы он успевал полностью разряжаться за время переключения реле.

$$I_{\rm CCC} = CUn.$$

$$[U]_{\rm CCC} \simeq 300^{-1} [U]_{\rm CW}.$$

Экспериментальные данные

Смещение зайчика при приближении диполя

№	$\mathbf{x}_{\leftarrow},\ \mathbf{M}\mathbf{M}$	$\mathbf{x}_{ ightarrow},\ \mathbf{MM}$
1	199	197
2	203	204
3	200	199

Таблица 3: Смещение светового зайчика при включении реле

Среднее значение смещения:

$$x = (200 \pm 2) \text{ mm}$$

Параметры установки

$$C=9\cdot 10^5$$
 см $(arepsilon_C=2\%)$ $n=50$ Гц $N=44$ витка $U=95,5\pm 0,5$ В

Результаты

$$I_{\mathrm{CH}} = (5,0\pm0,5) \; \mathrm{MA}$$
 $I_{\mathrm{C\Gamma C}} = (14,3\pm0,33)\cdot10^6 \; \mathrm{eд. \; C\Gamma C}$ $c = rac{1}{10} rac{I_{\mathrm{C\Gamma C}}}{I_{\mathrm{CH}}} \cdot rac{\mathrm{M}}{\mathrm{c}} = 2,86\cdot10^8 \; rac{\mathrm{M}}{\mathrm{c}}$

Выводы

Были получены удовлетворительные результаты, с хорошей точностью воспроизводящие известные данные. Изучены основные особенности систем СИ и СГС, простейшие вопросы магнитостатики.