МОСКОВСКИЙ ФИЗИКО-ТЕХНИЧЕСКИЙ ИНСТИТУТ (НАЦИОНАЛЬНЫЙ ИССЛЕДОВАТЕЛЬСКИЙ УНИВЕРСИТЕТ)

Отчёт о выполнении лабораторной работы 3.1.3

Измерение магнитного поля Земли

Автор: Киркича Андрей Александрович Б01-202

Долгопрудный, 15 сентября 2023 г.

Цель работы: исследовать свойства постоянных неодимовых магнитов; измерить с их помощью горизонтальную и вертикальную составляющие индукции магнитного поля Земли и магнитное наклонение.

В работе используются: неодимовые магниты; тонкая нить для изготовления крутильного маятника; медная проволока; электронные весы; секундомер; измеритель магнитной индукции; штангенциркуль; брусок, линейка и штатив из немнагнитных материалов; набор гирь и разновесов.

Теоретичские сведения и описание установки

Простейший магнитный диполь может быть образован витком с током или постоянным магнитом. По определению, магнитный момент $\overrightarrow{P_m}$ тонкого витка площадью S с током I равен

$$\overrightarrow{P_m} = \frac{I}{c} \overrightarrow{S} = \frac{I}{c} S \overrightarrow{n},$$

где $\vec{S} = S\vec{n}$ – вектор площади круга контура. Если размеры контура с током или магнитной стрелки малы по сравнению расстоянием до диполя, то соответствующий магнитный диполь называют элементарным или точечным. Магнитное поле точечного диполя определяется по формуле, аналогичной формуле для поля элементарного электрического диполя:

$$\vec{B} = \frac{3(\overrightarrow{P_m}, \vec{r})\vec{r}}{r^5} - \frac{\overrightarrow{P_m}}{r^3}.$$

В магнитном поле с индукцией B на точечный магнитный диполь действует механический момент сил: $\vec{M} = \overrightarrow{P_m} \times \vec{B}.$

Под действием вращающего момента \vec{M} виток с током или постоянный магнит поворачивается так, чтобы его магнитный момент выстроился вдоль вектора индукции магнитного поля. Это — положение устойчивого равновесия: при отклонении от этого положения возникает механический момент внешних сил, возвращающий диполь к положению равновесия. В положении, когда $\overrightarrow{P_m}$ и \overrightarrow{B} параллельны, но направлены противоположно друг другу, также имеет место равновесие (M=0), но такое равновесие неустойчиво: малейшее отклонение от этого положения приведёт к появлению момента сил, стремящихся отклонить диполь ещё дальше от начального положения.

Магнитный диполь в магнитном поле обладает энергией:

$$W = -(\overrightarrow{P_m}, \vec{B}).$$

В неоднородном поле на точечный магнитный диполь, кроме момента сил, действует ещё и сила:

 $\vec{F} = (\overrightarrow{P_m}, \vec{\nabla})\vec{B}.$

Используя формулы для момента силы, силы и энергии, не сложно выяснить, как ведёт себя свободный магнитный диполь в неоднородном магнитном поле: он выстраивается вдоль силовых линий магнитного поля и, кроме того, под действием результирующей силы, возникающей из-за неоднородности поля, втягивается в область более сильного магнитного поля, т.е. в область, где он обладает меньшей энергией.

Зная магнитные моменты $P_1 = P_2 = P_m$ двух небольших постоянных магнитов, можно рассчитать силу их взаимодействия:

$$F = P_m \frac{\partial B}{\partial r} = -6 \frac{P_m^2}{r^4}.$$

В настоящей работе используются неодимовые магниты шарообразной формы. Для нас важно то, что:

- 1) Шары намагничены однородно;
- 2) Вещество, из которого изготовлены магниты, является магнитожёстким материалом.

Полный магнитный момент $\overrightarrow{P_m}$ постоянного магнита определяется намагниченностью $\overrightarrow{p_m}$ вещества, из которого он изготовлен. По определению, намагниченность – это магнитный момент единицы объёма. Для однородно намагниченного шара намагниченность равна:

$$\overrightarrow{p_m} = \frac{\overrightarrow{P_m}}{V}.$$

Намагниченность — важная характеристика вещества постоянных магнитов, определяющая, в частности, величину остаточной магнитной индукции $B_r = 4\pi p_m$. Индукция магнитного поля $\overrightarrow{B_p}$ на полюсах однородно намагниченного шара связана с величиной намагниченности и остаточной магнитной индукцией формулами

$$\overrightarrow{B_p} = \frac{8\pi}{3} \overrightarrow{p_m} = \frac{2}{3} \overrightarrow{B_r}.$$

Определение величины магнитного момента магнитных шариков

Метод А

Величину магнитного момента одинаковых шариков можно рассчитать, зная их массу m и определив максимальное расстояние r_{max} , на котором они ещё удерживают друг друга в поле тяжести. При максимальном расстоянии сила тяжести шариков равна силе их магнитного притяжения:

$$\frac{6P_m^2}{r_{max}^4} = mg \Rightarrow \boxed{P_m = \sqrt{\frac{mgr_{max}^4}{6}}}.$$

Метод Б

Если сила сцепления двух одинаковых шаров диаметром d с магнитными моментами P_m равна

$$F_0 = \frac{6P_m^2}{d^4},$$

то минимальный вес цепочки, при которой она оторвётся от верхнего шарика равен: $F\approx 1.08F_0$. Тогда

$$P_m = \sqrt{\frac{Fd^4}{6.48}}$$

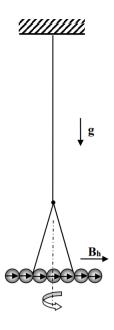
Определение величины магнитного поля Земли

Горизонтальная составляющая

Магнитная «стрелка» образована из n сцепленных друг с другом противоположными полюсами шариков и с помощью Λ -образного подвеса подвешена в горизонтальном положении. При отклонении «стрелки» на угол θ от равновесного положения в горизонтальной плоскости возникают крутильные колебания вокруг вертикальной оси, проходящей через середину стрелки. При малых амплитудах уравнение колебаний стрелки имеет вид:

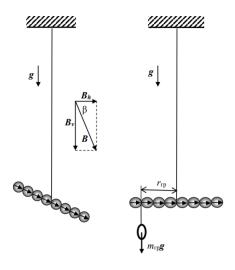
$$I_n \frac{d^2\theta}{dt^2} + P_0 B_h \theta = 0,$$

где P_0 – магнитный момент стрелки, B_h – горизонтальная составляющая магнитного поля Земли, $I_n \approx \frac{1}{12} n^3 m d^3$.



Тогда период колебаний T=kn, где $k=\pi\sqrt{\frac{md^2}{3P_mB_h}}$. Измерив зависимость T=T(n), можно найти B_h :

$$B_h = \frac{\pi^2 m d^2}{3k^2 P_m}$$



Обработка результатов измерений

Вывод