

ТЕХНИЧЕСКАЯ ФИЗИКА

А. Г. АРЕНБЕРГ

О РАСПРЕДЕЛЕНИИ ЭНЕРГИИ ЭЛЕМЕНТАРНОГО ВИБРАТОРА

(Представлено академиком М. В. Шулейкиным 12 VII 1939)

1. В сообщении о сопротивлении излучения вибратора Герца⁽¹⁾ было показано, что если это сопротивление R_z определять путем интегрирования потока вектора Пойнтинга \vec{S} через сферу, охватывающую диполь, то достаточно ограничиться учетом влияния лишь одного векторного потенциала \vec{A} ; в то время как для определения величины R_z по методу «наведенных эдс» необходимо учитывать также и влияние скалярного потенциала φ .

Однако можно показать, что если поток вектора \vec{S} проинтегрировать не по сфере, а по цилиндру⁽²⁾, то тогда при определении R_z уже необходимо учитывать оба потенциала \vec{A} и φ , в результате чего получаются выражения, полностью совпадающие с выражениями (15,1), полученными ранее с помощью метода наведенных эдс.

2. В самом деле, ориентируя вибратор по оси z и рассматривая вектор Пойнтинга в виде суммы двух слагаемых \vec{S}_V и \vec{S}_S (первое из которых зависит только от векторного потенциала \vec{A} , а второе только от скалярного потенциала φ), для радиальной составляющей вектора \vec{S}_V имеем:

$$S_{VR} = -\frac{1}{4\pi} \left[\frac{\partial \vec{A}}{\partial t}, \text{rot } \vec{A} \right]_R = -\frac{1}{4\pi} \cdot \frac{\partial A}{\partial t} \cdot \frac{\partial A}{\partial R}, \quad (1)$$

где: $A = \frac{f}{cr}$ и $R = \sqrt{x^2 + y^2}$.

Далее, задаваясь случаем гармонических колебаний и интегрируя среднее значение S_{VR} по боковой поверхности бесконечно длинного цилиндра (фиг. 1), после перехода к практическим единицам получаем выражение

$$P_{zV} = 60\pi^2 \left(\frac{l}{\lambda} \right)^2 I_0^2 W, \quad (2)$$

соответствующее мощности, излучаемой диполем, «заимствованной» из его магнитного поля.

⁽¹⁾ См. ДАН, XXIII, № 4, (1939). Все обозначения этой статьи сохраняются. Ссылки на формулы этой статьи отмечаются цифрой I.

⁽²⁾ Эти вычисления выполнены Р. И. Поповым.

Определяя аналогичным путем радиальную составляющую вектора \bar{S}_S , получаем:

$$S_{SR} = -\frac{c}{4\pi} [\text{grad } \varphi, \text{rot } \bar{A}]_R = -\frac{c}{4\pi} \cdot \frac{\partial A}{\partial R} \left(\frac{\partial \Psi}{\partial R} \cdot \frac{z^2}{R} + \Psi \right), \quad (3)$$

где: $\Psi = \frac{f'}{cr^2} + \frac{f}{r^3}$.

При гармонических колебаниях интегрирование среднего значения S_{SR} по боковой поверхности указанного цилиндра приводит к выражению

$$P_{\Sigma S} = -20\pi^2 \left(\frac{l}{\lambda} \right)^2 I_0^2 W, \quad (4)$$

соответствующему мощности, «возвращаемой» обратно электрическому полю диполя.

Очевидно, что, определяя из выражений (2) и (4) составляющие сопротивления излучения вибратора, обусловленные потенциалами \bar{A} и φ , получаем формулы (15.1)

$$R_{\Sigma V} = 120\pi^2 \left(\frac{l}{\lambda} \right)^2 \Omega \quad \text{и} \quad R_{\Sigma S} = -40\pi^2 \left(\frac{l}{\lambda} \right)^2 \Omega, \quad (5)$$

алгебраическая сумма которых дает обычную формулу (6.1) для R_{Σ} .

3. Далее, легко показать, что в направлении оси z вектор Пойнтинга имеет лишь одну составляющую:

$$S_{SZ} = -\frac{c}{4\pi} [\text{grad } \varphi, \text{rot } \bar{A}]_z = \frac{c}{4\pi} \frac{\partial A}{\partial R} \cdot \frac{\partial \Psi}{\partial R} \cdot z. \quad (6)$$

При этом легко убедиться, что сумма проекций средних значений S_{SZ} и S_{SR} на направление радиуса-вектора r — равна нулю, что соответствует результатам, полученным в вышеуказанной работе. Стоит также отметить, что интегрирование среднего значения S_{SZ} по бесграничной плоскости, перпендикулярной к оси вибратора, дает (при $|z| > 0$) величину, равную половине всей излучаемой мощности.

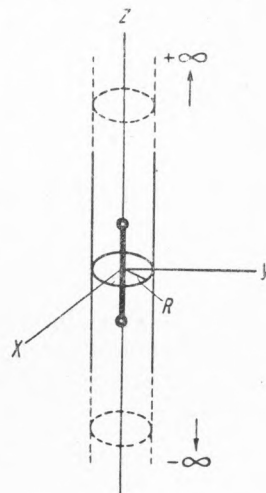
Вопрос о роли векторного и скалярного потенциалов в электромагнитном излучении был поставлен акад. М. В. Шулейкиным⁽¹⁾, которому автор сообщения весьма благодарен за ряд ценных советов и указаний.

Секция электросвязи
Отделения технических наук
Академии Наук СССР

Поступило
13 VII 1939

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА.

¹ М. В. Шулейкин, Электросвязь, № 3 (1938).



Фиг. 1