Билет 15. Некоторые физические задачи, приводящие к уравнениям Лапласа и Пуассона.

1 Стационарное тепловое поле

Рассмотрим стационарное тепловое поле. Ранее было показано что температура нестационарного теплового поля удовлетворяет диференциальному уравнению теплопроводности $u_t = a^2\Delta u + f$. Если процесс стационарен, то устанавливается распределение температуры, не меняющееся с течением времени $u_t = 0$, и следовательно удовлетворяющее уравнению $\Delta u = -f$ - уравнение Пуассона ($\Delta u = 0$ - уравнение Лапласса)

2 Потенциальное течение жидкости

Пусть внутри некоторого объема T с границей Σ имеет место стационарное течение несжимаемой жидкости (плотность $\rho = const$), характеризуемое скоростью $v(x, y, z)$. Если течение жидкости не вихревое, то скорость v является потенциальным вектором, т.е.

$$v = -grad\ \varphi \tag{1}$$

, где φ - скалярная функция, называемая потенциалом скорости. Если отсутствуют источники, то $div\ v = 0$. Подставляя сюда выражение (1) для v, получим $div\ grad\varphi = 0$, или $\Delta\varphi = 0$, т.е. потенциал скорости удовлетворяет уравнению Лапласа.

3 Потенциал стационарного тока

Пусть в однородной проводящей среде имеется стационарный ток с объемной плотностью $j(x, y, z)$, если в среде нет объемных источников тока, то

$$div\ j = 0 \tag{2}$$

Электрическое поле E определяется через плотность тока из диференциального закона Ома

$$E = j/\lambda \tag{3}$$

где λ - проводимость среды. Поскольку процесс стационарный, то электрическое поле является безвихревым, или потенциальным, т.е. существует такая скалярная функция $\varphi(x, y, z)$, для которой $E = grad\varphi$ ($j = -\lambda\ grad\varphi$). Отсюда на основании формул (2) и (3) заключаем, что $\Delta\varphi = 0$, т.е потенциал электрического поля стационарного тока удовлетворяет уравнению Лапласа.

4 Потенциал электростатического поля

Рассмотрим электрическое поле стационарных зарядов. Из стационарности процесса следует, что $rot\ E = 0$, т.е. поле является потенциальным и $E = -grad\varphi$. Пусть $\rho(x, y, z)$ - объемная плотность зарядов, имеющихся в среде, характеризуемой диэлектрической постоянной $\varepsilon = 1$. Исходя из основного закона электродинамики

$$\iint\limits_S E_n dS = 4\pi \sum e_i = 4\pi \iiint\limits_T \rho d\tau \tag{4}$$

(где T - некоторый объем, S - поверхность, его ограничивающая, $\sum e_i$ - сумма всех зарядов внутри T) и пользуясь теоремой Остроградского-Гаусса

$$\iint\limits_S E_n dS = \iiint\limits_T divE d\tau \tag{5}$$

получаем $div\ E = 4\pi\rho$. Подставив сюда выражение (3) для E, будем иметь $\Delta\varphi = -4\pi\rho$, т.е. электростатический потенциал φ удовлетворяет уравнению Пуассона. Если объемных зарядов нет ($\rho = 0$), то потенциал φ должен удовлетворять уравнению Лапласа $\Delta\varphi = 0$.

Теормин. Сопряженный дифференциальный оператор в двумерном случае.

$$Lu = \sum_{i=1}^{n}\sum_{j=1}^{n} A_{ij}(x)\frac{\partial^2}{\partial x_i \partial x_j} + \sum_{i=1}^{n} B_i(x)\frac{\partial u}{\partial x_i} + cu, u = u(x_1, ..., x_n) = u(x)$$

Считаем, что $A_{ij} = A_{ji}$

$$Mv = \sum_{i=1}^{n}\sum_{j=1}^{n} \frac{\partial^2}{\partial x_i \partial x_j}(A_{ij}v) - \sum_{i=1}^{n} \frac{\partial}{\partial x_i}(B_i v) + cv$$

M - сопряженный для L; L - сопряженный для M