

Рассчитаем период колебаний генератора, схема которого представлена на рисунке.

$$\frac{dU}{dt} + I(V) = \frac{\mathcal{E} - U}{R}, \text{ где } I(U) - \text{ток в лампе} \quad (1)$$

Фёдор, как вставлять рисунки?

Рассмотрим стационарный режим (напряжение U на конденсаторе постоянно). Сила тока в таком случае определяется уравнением

$$I_{\text{ст}} = \frac{\mathcal{E} - U}{R} \quad (2)$$

Стационарный режим работы схемы определяется путём совместного решения уравнения (2) и уравнения $I = I(U)$, описывающего ВАХ лампы. Очевидно, что точка пересечения существует не при всех R . Случай, когда

$$R = R_{\text{кр}} = \frac{\mathcal{E} - U}{I_r}$$

является критическим, при дальнейшем увеличении сопротивления R стационарный режим оказывается невозможным. Именно в этом случае ($R > R_{\text{кр}}$) в системе устанавливаются колебания.

Рассмотрим, как происходит колебательный процесс. Пусть вначале конденсатор не заряжен. При включении схемы он начнет заряжаться через сопротивление R , напряжение U при этом будет увеличиваться. Как только оно достигнет напряжения зажигания U_3 , газ в лампе начнет проводить ток, причем прохождение тока через лампу сопровождается разрядкой конденсатора. Действительно, нагрузочная прямая в этом случае не пересекается с характеристикой лампы, и значит, батарея \mathcal{E} , включенная через сопротивление R , не может поддерживать необходимую для горения лампы величину тока. Пока лампа горит, конденсатор разряжается, и напряжение на нем падает. Когда оно достигнет напряжения гашения U_r , лампа перестанет проводить ток, и конденсатор вновь начнет заряжаться. Очевидно, амплитуда колебаний равна $U_3 - U_r$. Как ясно из предыдущего, условие возникновения колебаний имеет вид

$$R > R_{\text{кр}} = \frac{\mathcal{E} - U}{I_r}$$

Вычислим период колебаний. Полное время одного колебания T будет складываться из времени зарядки τ_1 и времени разрядки τ_2 . Во время зарядки конденсатора лампа не горит (и врут календари), ток через нее $I(V) = 0$, и уравнение (2) принимает вид

$$RC \frac{dU}{dt} = \mathcal{E} - U \quad (3)$$

Если отсчитывать время от момента гашения лампы, то

$$U(t=0) = U_r,$$

и уравнение (2) имеет решение

$$U(t) = \mathcal{E} - (\mathcal{E} - U_r) \exp \left[-\frac{t}{RC} \right] \quad (4)$$

Отсюда получаем время зарядки

$$\tau_1 = RC \cdot \ln \frac{\mathcal{E} - U_r}{\mathcal{E} - U_3} \quad (5)$$

Мы будем представлять ВАХ лампы в виде:

$$I(U) = \frac{U - U_0}{R_0}$$

При этом уравнение (1) примет вид

$$C \frac{dU}{dt} + \frac{U - U_0}{R_0} = \frac{\mathcal{E} - U}{R} \quad (6)$$

Переобозначим

$$\frac{1}{\rho} = \frac{1}{R} + \frac{1}{R_0} \quad (7)$$

С учётом (7) получим

$$C \frac{dU}{dt} + U \left(\frac{1}{R} + \frac{1}{R_0} \right) = \left(\frac{\mathcal{E}}{R} + \frac{U_0}{R_0} \right) \quad (8)$$

$$\rho C \frac{dU}{dt} + U = \rho \left(\frac{\mathcal{E}}{R} + \frac{U_0}{R_0} \right) \quad (9)$$

Будем полагать, что при $t = 0$ напряжение $U = U_3$. Решая линейное неоднородное дифференциальное уравнение (9), получаем:

$$U(t) = \rho \left(\frac{\mathcal{E}}{R} + \frac{U_0}{R_0} \right) + \left[U_3 - \rho \left(\frac{\mathcal{E}}{R} + \frac{U_0}{R_0} \right) \right] \exp \left(-\frac{t}{\rho C} \right) \quad (10)$$

За время $t = \tau_2$ напряжение упадет до U_r :

$$U_r = \rho \left(\frac{\mathcal{E}}{R} + \frac{U_0}{R_0} \right) + \left[U_3 - \rho \left(\frac{\mathcal{E}}{R} + \frac{U_0}{R_0} \right) \right] \exp \left(-\frac{\tau_2}{\rho C} \right) \quad (11)$$

И, окончательно, это нам даст время разрядки

$$\tau_2 = \rho C \ln \frac{(U_3 - U_0)R + (U_3)}{(U_r - U_0)R + (U_r)} \quad (12)$$

Таким образом, мы, зная из уравнений (5) и (12) соответственно τ_1 и τ_2 , сможем найти период колебаний

$$T = \tau_1 + \tau_2$$

Ответы на вопросы

1

Механизм зажигания самостоятельного разряда состоит в том, что при достаточно большой напряженности электрического поля электрон на длине свободного пробега приобретает энергию, достаточную для ионизации нейтрального атома. В результате соударения электрона с атомом, которое в этом случае становится неупругим, возникает положительный ион и еще один, вторичный, электрон. Уже два электрона устремляются к аноду, ионизируя на пути встречные атомы. Таким образом, возникает лавина электронов,двигающихся к аноду. Но сама по себе объемная ионизация электронами еще недостаточна для поддержания самостоятельного разряда. Необходим также механизм, обеспечивающий возникновение первичных электронов в области около катода, т.е. в начале их пути к аноду.

Положительные ионы разгоняются по пути к катоду. Имея большую массу, они не могут ионизовать атомы, но способны, однако, выбивать электроны из металлического катода. Эти электроны становятся первичными для новых лавин, что и обеспечивает самостоятельность разряда.

5

В первой схеме амперметр показывает значение тока, равное $I_a = I_1 + I_2$. Поскольку нам нужен только ток I_2 , то ток I_1 и будет вносить погрешность в измерение.

$$\delta I = \frac{I_1}{I_2} = \frac{R_2}{R_1}.$$

Подставляя известные значения сопротивлений, получаем:

$$\delta I = \frac{10 \cdot 10^3 \text{ Ом}}{10 \text{ МОм}} = 10^{-3}$$

Рассмотрим вторую схему. В этом случае вольтметр показывает не напряжение на лампе, а $U = U_a + U_{Ne}$. То есть

$$\delta U = \frac{U_a}{U_{Ne}} = \frac{R_a}{R_{Ne}} = 10^{-3}$$