

М.І. Баранов

УПРОЩЕННЫЕ ФИЗИЧЕСКИЕ ОСНОВЫ ЭЛЕКТРОРАЗРЯДНЫХ ПРОЦЕССОВ В ВЫСОКОВОЛЬТНЫХ МНОГОЗАЗОРНЫХ КОНДЕНСАТОРНЫХ КОНСТРУКЦИЯХ

Виконано наближений розрахунок розподілу зарядів, напруг і ємностей у високовольтній конденсаторній конструкції плоского типу, застосованої в газових розрядниках і утримуючої між двома основними металевими електродами ряд розділених ізоляційними зазорами допоміжними металевими електродами. Установлено, що час електричного пробою в ній повного ізоляційного проміжку між основними електродами визначається часом пробою одного з ізоляційних зазорів між її допоміжними й основними електродами.

Выполнен приближенный расчет распределения зарядов, напряжений и ёмостей в высоковольтной конденсаторной конструкции плоского типа, применяемой в газовых разрядниках и содержащей между двумя основными металлическими электродами ряд разделенных изоляционными зазорами вспомогательных металлических электродов. Установлено, что время электрического пробоя в ней полного изоляционного промежутка между основными электродами определяется временем пробоя одного из изоляционных зазоров между ее вспомогательными и основными электродами.

ВВЕДЕНИЕ

Многозazorные конденсаторные конструкции (МКК), содержащие разделенные рядом изоляционных промежутков основные и вспомогательные металлические электроды различной геометрической формы, нашли достаточно широкое применение в высоковольтной импульсной технике (ВИТ). Прежде всего, это касается основной элементной базы ВИТ: высоковольтных конденсаторов с твердо-жидкостной изоляцией, предназначенных для накопления электрической энергии, а также высоковольтных разрядников с газовой изоляцией, выполняющих в сильточных разрядных цепях электрофизических установок (ЭФУ) роль ключей-коммутаторов и обеспечивающих быструю передачу запасенной в их конденсаторах электрической энергии к нагрузке [1-3]. Несмотря на практическое многолетнее использование в области ВИТ указанных МКК, физика протекающих в них основных электроразрядных процессов рассмотрена в недостаточном для современного этапа развития ВИТ объеме. Например, до сих пор нет однозначного теоретического подхода к электрофизическим вопросам, связанным с механизмами и процессами, лежащими в основе электрического пробоя в МКК изоляционного промежутка между их основными металлическими электродами. Практика применения МКК в составе высоковольтных газовых разрядников свидетельствует о значительном уменьшении в таких конструкциях и соответственно в электрических цепях ЭФУ с ними времени коммутации τ_k их напряжения и разрядного тока [3-5]. Однозначные физические объяснения и простые ясные для пользователя-электрофизика расчетные обоснования этому электроразрядному процессу в высоковольтной цепи ЭФУ с применением МКК в настоящее время отсутствуют.

Целью данной статьи является разработка упрощенных физических основ для основных электроразрядных процессов, протекающих в высоковольтных газовых разрядниках, использующих МКК.

1. ПОСТАНОВКА ЗАДАЧИ ИССЛЕДОВАНИЯ МКК

Рассмотрим упрощенную конструкцию высоковольтного многозazorного газового разрядника плос-

кого типа с воздушной изоляцией при нормальных условиях (температура воздушной среды равна $T_0=0^{\circ}\text{C}$, а ее давление составляет величину $p_0=101,325 \text{ кПа}$ [6]), содержащую два основных и два вспомогательных плоских металлических электрода, разделенных межэлектродными идентичными изоляционными зазорами шириной h (рис.). Пусть основные 1, 2 и вспомогательные 3, 4 электроды данной МКК имеют одинаковые геометрические размеры. Для общности решаемой задачи принимаем, что один из основных электродов (катод) имеет отрицательный электрический потенциал $-\Phi_k$, а другой основной электрод (анод) – положительный электрический потенциал $+\Phi_a$. Условимся, что модули этих потенциалов равны друг другу $|\Phi_a|=|\Phi_k|$, аноду 1 соответствует равномерно распределенный по его обращенной к катоду 2 плоской поверхности электрический заряд $+q_a$, а катоду 2 – электрический заряд $-q_k$, равномерно распределенный по его плоской поверхности, обращенной к аноду 1. Краевыми полевыми эффектами в рассматриваемой МКК плоского типа пренебрегаем.

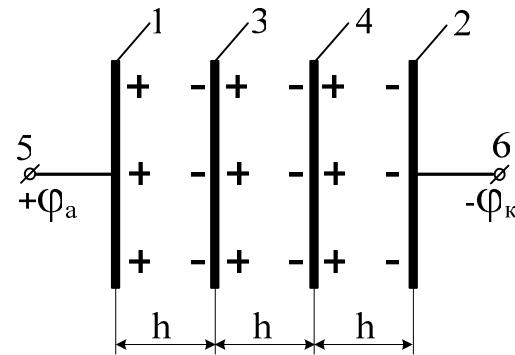


Рис. Расчетная модель плоской МКК газового разрядника

Из принятой геометрии основных и вспомогательных ("глухих" или "слепых" и не имеющих гальванических подсоединений) электродов в рассматриваемой МКК следует, что изоляционный промежуток между ее основными электродами 1 и 2 в нашем случае составляет величину, равную $3h$. Считаем, что исследуемая МКК воздушного разрядника посредст-

вом высоковольтных выводов 5 и 6 ее основных электродов включена в разрядную цепь ЭФУ с накопителем энергии конденсаторного типа. Заметим, что указанная плоская конструкция высоковольтного многоязорного газового (вакуумного) разрядника нашла в последнее время определенное применение при создании за рубежом сверхмощных ЭФУ с ёмкостными накопителями энергии, предназначенных для быстрой коммутации (значения времени τ_k составляют порядка 10^{-8} с) их разрядного тока и световой накачки мощных квантовых генераторов для осуществления в импульсном режиме управляемых термоядерных реакций и получения электроэнергии [7, 8].

Требуется с учетом принятых допущений и ограничений разработать в упрощенном виде физические основы электроразрядных процессов, наблюдаемых в межэлектродных промежутках принятой МКК высоковольтного газового разрядника как до, так и после электрического пробоя ее воздушных изоляционных зазоров величиной h .

2. РАСЧЕТНАЯ ОЦЕНКА РАСПРЕДЕЛЕНИЯ ЭЛЕКТРИЧЕСКИХ ЗАРЯДОВ В МКК

В соответствии с явлением электрической индукции [6], наблюдаемым в исследуемом случае между основными и вспомогательными металлическими электродами МКК до ее пробоя, на электронейтральных вспомогательных электродах 3, 4 из-за действия напряженности электрического поля $E_{ak}=2\varphi_a/3h$ между основными 1 и 2 электродами будет происходить неравномерное распределение их свободных электронов. Причем, на первом к аноду 1 вспомогательном электроде 3 (см. рис.) это распределение электронов приводит к тому, что на его обращенной к нему (аноду 1) плоской поверхности появляется избыток электронов (отрицательный связанный заряд $-q_3$), а на его обращенной к катоду 2 противоположной плоской поверхности – недостаток электронов (положительный связанный заряд $+q_3$). Аналогичное распределение свободных электронов произойдет и на втором электронейтральном вспомогательном электроде 4, расположенному вблизи катода 2 принятой МКК. Здесь появятся индуцированные связанные электрические заряды противоположной полярности соответственно величиной $-q_4$ и $+q_4$. Наличие указанных электрических зарядов на плоских поверхностях основных и вспомогательных электродах МКК приведет к образованию в ее расчетной модели ряда соответствующих емкостей: C_{ak} – емкости между анодом 1 и катодом 2 в МКК; C_{13} – емкости между анодом 1 и вспомогательным электродом 3; C_{34} – емкости между вспомогательными электродами 3 и 4; C_{42} – емкости между вспомогательным электродом 4 и катодом 2 в МКК. Согласно принятым условиям и законам электростатики для решаемой задачи модули распределенных по металлическим поверхностям электрических зарядов в расчетной МКК будут удовлетворять следующему соотношению:

$$|q_a|=|q_k|=|q_3|=|q_4|. \quad (1)$$

В связи с электронейтральностью вспомогательных металлических электродах 3 и 4 суммарный положительный заряд в расчетной модели МКК в добройном режиме электроразрядных процессов в их изоляционных зазорах шириной h будет оставаться равным величине $+q_a$, а суммарный отрицательный заряд – величине, равной $-q_k$. Поэтому индукционное разделение зарядов в рассматриваемой МКК не приводит к появлению в ней новых дополнительных несвязанных электрических зарядов. Это положение находится в полном согласии с законами сохранения заряда и электрической энергии в цепи МКК [6].

3. РАСЧЕТНАЯ ОЦЕНКА РАСПРЕДЕЛЕНИЯ ЭЛЕКТРИЧЕСКИХ НАПРЯЖЕНИЙ В МКК

Учитывая одинаковые в МКК электрические условия, в которых находятся ее идентичные электроды и равные изоляционные зазоры величиной h , можно утверждать, что электрическое напряжение $U_{ak}=2\varphi_a$ между анодом 1 и катодом 2 исследуемой конструкции газового разрядника будет равномерно распределяться между его плоскими основными и вспомогательными металлическими электродами. Тогда, для распределения напряжений между основными и вспомогательными электродами рассматриваемой МКК следует записать следующее соотношение:

$$U_{13}=U_{34}=U_{42}=U_{ak}/3, \quad (2)$$

где U_{13} – напряжение между анодом 1 и вспомогательным электродом 3; U_{34} – напряжение между вспомогательными электродами 3 и 4; U_{42} – напряжение между вспомогательным электродом 4 и катодом 2.

Из (2) вытекает, что полное электрическое напряжение между выводами 5 и 6 основных электродов МКК до электрического пробоя ее изоляционных зазоров шириной h составляет величину, точно равную

$$U_{ak}=U_{13}+U_{34}+U_{42}=2\varphi_a. \quad (3)$$

Видно, что выражения (2) и (3) полностью соответствуют распределению напряжения между последовательно соединенными идентичными электрическими емкостями в линейной электрической цепи [6].

4. РАСЧЕТНАЯ ОЦЕНКА РАСПРЕДЕЛЕНИЯ ЭЛЕКТРИЧЕСКИХ ЕМКОСТЕЙ В МКК

С учетом принятых допущений, выражений (1), (3) и известных формул из электростатики для емкости C_{ak} между основными металлическими электродами (анодом 1 и катодом 2) исследуемой МКК газового разрядника в обобщенном виде получаем:

$$C_{ak}=q_a/U_{ak}. \quad (4)$$

Используя (1) и (2), для емкостей между основными и вспомогательными металлическими электродами МКК газового разрядника находим:

$$C_{13}=C_{34}=C_{42}=3q_a/U_{ak}. \quad (5)$$

Из (4) и (5) видно, что емкости между плоскими электродами рассматриваемой МКК, разделенными изоляционными зазорами шириной h , в три раза пре-

вышают емкость между основными электродами (анодом 1 и катодом 2), разделенными изоляционным промежутком величиной $3h$. Кроме того, принятая геометрия МКК и вытекающее из нее электрическое соединение емкостей C_{13} , C_{34} и C_{42} свидетельствуют о том, что эти емкости в цепи МКК газового разрядника соединены последовательно. В этой связи для указанных емкостей МКК в зарядном и разрядном режимах будет справедливо выражение вида:

$$C_{\text{ак}}^{-1} = C_{13}^{-1} + C_{34}^{-1} + C_{42}^{-1}. \quad (6)$$

Подстановка в (6) расчетных результатов согласно (4) и (5) подтверждает правильность полученных данных по распределению электрических емкостей в исследуемой модели МКК. Несмотря на трехкратное увеличение межэлектродных емкостей C_{13} , C_{34} и C_{42} по сравнению с общей емкостью $C_{\text{ак}}$ цепи МКК, из-за трехкратного уменьшения межэлектродных напряжений U_{13} , U_{34} и U_{42} по сравнению с полным напряжением $U_{\text{ак}}$ между основными электродами МКК разрядный ток $i_{\text{ак}}$ в ее цепи при электрическом пробое всех изоляционных зазоров шириной h остается неизменным и равным

$$\begin{aligned} i_{\text{ак}} &= C_{13} \frac{dU_{13}}{dt} = -C_{34} \frac{dU_{34}}{dt} = \\ &= -C_{42} \frac{dU_{42}}{dt} = -C_{\text{ак}} \frac{dU_{\text{ак}}}{dt}. \end{aligned} \quad (7)$$

5. РАСЧЕТНАЯ ОЦЕНКА ВРЕМЕНИ ЭЛЕКТРИЧЕСКОГО ПРОБОЯ ЗАЗОРОВ В МКК

Выполненные выше расчетные оценки и полученные на их основе результаты показывают, что в принятой модели МКК газового (воздушного) разрядника все изоляционные воздушные зазоры шириной h находятся в равных электрических условиях и испытывают воздействие напряжения одинаковой величины $U_{\text{ак}}/3$. При достижении напряженности электрического поля $E_{\text{ак}} = E_{13} = E_{34} = E_{42} = U_{\text{ак}}/3h$ во всех межэлектродных воздушных зазорах МКК шириной h уровня, равного примерно $3 \cdot 10^6$ В/м [6], в них возникает электрический искровой разряд, приводящий к электрическому пробою всего воздушного промежутка шириной $3h$ между основными электродами МКК атмосферного давления. Причем, из-за равных условий развития электронных лавин и ионизации воздуха между электродами МКК данный искровой разряд и соответственно появление плазменных каналов во всех межэлектродных изоляционных зазорах шириной h возникает одновременно. Поэтому и их электрический пробой происходит также одновременно. В принятой модели МКК газового разрядника минимальное время электрического пробоя t_p его изоляционного зазора шириной h можно определить из следующего расчетного соотношения:

$$t_p = h / v_{\text{п}}, \quad (8)$$

где $v_{\text{п}} = 10^5$ м/с [8] – максимальная скорость движения плазмы в воздушных зазорах исследуемой МКК.

С учетом изложенного выше можно считать, что время t_p , найденное по (8), будет определять полное время электрического пробоя всего промежутка шириной $3h$ в МКК и коммутационные характеристики газового разрядника. Иначе говоря, для рассматриваемой конструкции многозарядного газового разрядника будет выполняться соотношение вида:

$$\tau_k = t_p = h / v_{\text{п}}. \quad (9)$$

Соотношение (9) при заданном численном значении величины времени коммутации τ_k для многозарядного газового разрядника на рабочее напряжение $U_{\text{ак}}$ позволяет найти ширину h его отдельного межэлектродного воздушного зазора по формуле:

$$h = \tau_k \cdot v_{\text{п}}. \quad (10)$$

При наличии в МКК воздушного разрядника атмосферного давления на рабочее напряжение $U_{\text{ак}}$ не трех, как в принятом случае, а n изоляционных межэлектродных зазоров их количество в системе СИ может быть рассчитано по следующей формуле:

$$n = U_{\text{ак}} (3 \tau_k \cdot v_{\text{п}} \cdot 10^6)^{-1}. \quad (11)$$

Таким образом, на основе приближенных расчетов впервые в ВИТ показано, что в многозарядном воздушном разряднике атмосферного давления время его коммутации τ_k определяется временем пробоя его отдельного межэлектродного зазора шириной h .

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Техника больших импульсных токов и магнитных полей/ Под ред. В.С. Комелькова.- М.: Атомиздат, 1970.-472 с.
2. Кнопфель Г. Сверхсильные импульсные магнитные поля.- М.: Мир, 1972. - 391 с.
3. Кремнев В.В., Месяц Г.А. Методы умножения и трансформации импульсов в сильноточной электронике.- Новосибирск: Наука, 1987. – 226 с.
4. Баранов М.И., Бочаров Ю.П., Зябко Ю.П. и др. Высоковольтные сильноточные искровые коммутаторы для генераторов импульсных напряжений и токов // Технічна електродинаміка.-2003.- №3. - С. 41-47.
5. Баранов М.И. Применение новых газоразрядных и твердотельных полупроводниковых коммутаторов в сильноточных цепях мощных высоковольтных электрофизических установок // Електротехніка і електромеханіка.- 2009.- №1. - С. 55-58.
6. Кузьмичев В.Е. Законы и формулы физики/ Отв. ред. В.К. Тартаковский.- Киев: Наукова думка, 1989. – 864 с.
7. Месяц Г.А. Импульсная энергетика и электроника.- М.: Наука, 2004. – 704 с.
8. Баранов М.И. Применение новых вакуумных коммутаторов в сильноточных цепях мощных высоковольтных электрофизических установок и схемах аварийной защиты силового электрооборудования // Електротехніка і електромеханіка. - 2009.- №2. - С. 75-81.

Поступила 03.09.2008

*Баранов Михаил Иванович, д.т.н., с.н.с.
НИПКИ "Молния" Национального технического
университета "Харьковский политехнический институт"
Украина, 61013, Харьков, ул. Шевченко, 47,
НИПКИ "Молния" НТУ "ХПИ"
тел. (057) 707-68-41, факс (057) 707-61-33,
e-mail: eft@kpi.kharkov.ua*