УДК 621.3:537.3

М.И. Баранов

УПРОЩЕННЫЕ ФИЗИЧЕСКИЕ ОСНОВЫ ЭЛЕКТРОРАЗРЯДНЫХ ПРОЦЕССОВ В ВЫСОКОВОЛЬТНЫХ МНОГОЗАЗОРНЫХ КОНДЕНСАТОРНЫХ КОНСТРУКЦИЯХ

Виконано наближений розрахунок розподілу зарядів, напруг і ємностей у високовольтної конденсаторної конструкції плоского типу, застосовуваної в газових розрядниках і утримуючої між двома основними металевими електродами ряд розділених ізоляційними зазорами допоміжних металевих електродів. 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 емкостей 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

Многозазорные 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 сильноточных 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 пользователяэлектрофизика 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 многозазорного газового разрядника плос-

кого типа с воздушной изоляцией при нормальных условиях (температура воздушной среды равна T₀=0 °С, а ее давление составляет величину $p_0=101,325$ 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 $-\phi_{\kappa},$ а другой основной электрод (анод) – положительный электрический потенциал + фа. Условимся, что модули этих потенциалов равны друг другу $|\phi_a| = |\phi_\kappa|$, аноду 1 соответствует равномерно распределенный по его обращенной к катоду 2 плоской поверхности электрический заряд $+q_a$, а катоду 2 – электрический заряд - q_к, 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 3*h*. Считаем, что исследуемая МКК воздушного разрядника посредством высоковольтных выводов 5 и 6 ее основных электродов включена в разрядную цепь ЭФУ с накопителем энергии конденсаторного типа. Заметим, что указанная плоская конструкция высоковольтного многозазорного газового (вакуумного) разрядника нашла в последнее время определенное применение при создании за рубежом сверхмощных ЭФУ с емкостными 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 $E_{ak} = 2 \phi_a / 3 h$ 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 q₃), 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, расположенном 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 электродов МКК приведет к образованию в ее расчетной модели ряда соответствующих емкостей: $C_{\rm ak}$ – емкости между анодом 1 и катодом 2 в МКК; C₁₃ – емкости между анодом 1 и вспомогательным электродом 3; С₃₄ - емкости между вспомогательными электродами 3 и 4; C₄₂ – 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:

$$|q_{a}| = |q_{\kappa}| = |q_{3}| = |q_{4}|.$$
 (1)

В связи с электронейтральностью вспомогательных металлических электродов 3 и 4 суммарный положительный заряд в расчетной модели МКК в допробойном 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:

$$U_{13} = U_{34} = U_{42} = U_{a\kappa}/3, \tag{2}$$

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

$$U_{a\kappa} = U_{13} + U_{34} + U_{42} = 2 \,\varphi_a \,. \tag{3}$$

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 $C_{a\kappa}$ между основными металлическими электродами (анодом 1 и катодом 2) исследуемой МКК газового разрядника в обобщенном виде получаем:

$$C_{\rm a\kappa} = q_{\rm a} / U_{\rm a\kappa} \,. \tag{4}$$

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

$$C_{13} = C_{34} = C_{42} = 3 q_a / U_{a\kappa} .$$
 (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 доразрядном и разрядном режимах будет справедливо выражение вида:

$$C_{\rm a\kappa}^{-1} = C_{13}^{-1} + C_{34}^{-1} + C_{42}^{-1} \,. \tag{6}$$

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_{ak} цепи МКК, из-за трехкратного уменьшения межэлектродных напряжений U_{13} , U_{34} и U_{42} по сравнению с полным напряжением U_{ak} между основными электродами МКК разрядный ток i_{ak} в ее цепи при электрическом пробое всех изоляционных зазоров шириной h остается неизменным и равным

$$i_{a\kappa} = -C_{13} \frac{dU_{13}}{dt} = -C_{34} \frac{dU_{34}}{dt} =$$
$$= -C_{42} \frac{dU_{42}}{dt} = -C_{a\kappa} \frac{dU_{a\kappa}}{dt}.$$
(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_{ак}/3. При достижении напряженности электрического поля $E_{ak} = E_{13} = E_{34} = E_{42} = U_{ak}/3h$ во всех межэлектродных воздушных зазорах МКК шириной *h* уровня, равного примерно 3·10⁶ 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 изоля-

ционного зазора шириной *h* можно определить из следующего расчетного соотношения:

$$t_{\rm p} = h / v_{\rm \Pi} , \qquad (8)$$

где $v_{\rm II} = 10^5$ 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 многозазорного газового разрядника будет выполняться соотношение вида:

$$\tau_k = t_p = h / v_{\Pi} . \tag{9}$$

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

$$h = \tau_k \cdot \nu_{\Pi} \,. \tag{10}$$

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

$$n = U_{\rm ak} \,(3\,\tau_k \cdot v_{\rm II} \cdot 10^6)^{-1}.\tag{11}$$

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

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

 Техника больших импульсных токов и магнитных полей/ Под ред. В.С. Комелькова.- М.: Атомиздат, 1970.-472 с.
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