УДК 621.314

Н. Н. Горяшин, А. А. Соломатова

ОЦЕНКА СТАТИЧЕСКИХ ПОТЕРЬ МОЩНОСТИ В КВАЗИРЕЗОНАНСНОМ ПРЕОБРАЗОВАТЕЛЕ НАПРЯЖЕНИЯ*

Проведен сравнительный анализ статических потерь в силовых полупроводниковых элементах традиционного преобразователя напряжения с широтно-импульсной модуляцией и квазирезонансного преобразователя с переключением ключевого элемента при нулевых значениях тока.

Ключевые слова: квазирезонансный преобразователь напряжения, статические потери мощности.

Одним из перспективных направлений в развитии импульсных преобразователей электроэнергии является применение резонансных контуров (РК) в цепи электронных ключей, которое позволяет распределить энергию между элементами РК внутри одного цикла коммутации и за счет этого осуществлять переключение при нулевом значении тока или напряжения, что позволяет повысить КПД и удельную мощность преобразователя. Под влиянием элементов РК форма тока и напряжения становится близкой к синусоидальной, благодаря чему снижаются потери на высших гармониках в магнитных компонентах фильтров и трансформаторов, а также уровень коммутационных помех [1; 2].

Однако несмотря на все достоинства резонансных и квазирезонансных преобразователей по сравнению с классическими импульсными преобразователями напряжения (ПН) с прямоугольной формой сигналов в силовой цепи и широтно-импульсной модуляцией (ШИМ) пиковые значения тока и напряжения в резонансном цикле могут существенно превышать аналогичные показатели традиционных ПН, что в свою очередь повышает требования к предельным характеристикам полупроводниковых силовых компонентов. Если принять во внимание частотно-импульсный закон регулирования в ПН резонансного типа и зависимость эффективного тока, протекающего через полупроводниковые компоненты силовой части ПН от текущего режима (входных и входных тока и напряжения) и параметров РК, то в заданном диапазоне регулирования выходной величины ПН можно подобрать такие параметры, при которых статические потери будут минимальными.

Проведем сравнительный анализ статических потерь в полупроводниковых ключах традиционного ПН с ШИМ и квазирезонансного ПН с переключением ключевого элемента (КЭ) при нулевых значениях тока (ПНТ) (рис. 1).

Возможны два режима ПНТ [3] (рис. 2): в режиме ПНТ-1 используется половина волны тока резонансного цикла (рис. 2, *a*), в режиме ПНТ-2 – полная волна тока резонансного цикла (рис. 2, *б*). Режим ПНТ-1 реализуется в ПН, схема которого приведена на рис. 1. Для режима ПНТ-2 из этой схемы необходимо исключить диод VD1, чтобы обеспечить протекание тока в обратном направлении через обратный диод, шунтирующий МДП-транзистор.







Рис. 2. Идеализированные сигналы в цепи РК ПН с режимами ПНТ-1 (*a*) и ПНТ-2 (б)

Каждый резонансный цикл работы ПНТпреобразователя можно условно разбить на четыре временных интервала, функции тока и напряжения РК для которых описываются уравнениями, приведенными в табл. 1, при допущении, что ток дросселя выходного фильтра является постоянной величиной, равной току нагрузки в установившемся режиме *I*_н [4].

Оценим статические потери в коммутирующих транзисторных и диодных элементах путем их сравнения с аналогичными потерями в классическом ПН с ШИМ с такой же топологией и жестким переключением КЭ при прочих равных условиях: входном и выходном напряжениях, токе нагрузки, используемой элементной базе.

^{*}Работа выполнена при финансовой поддержке аналитической ведомственной целевой программы «Развитие научного потенциала высшей школы (2009–2011 года)» (проект № 2.1.2/9671) и федеральной целевой программы «Научные и научнопедагогические кадры инновационной России на 2009–2013 годы».

Таблица 1

Интервал времени	ПНТ-1	ПНТ-2			
$0 \le t < t_1$	$I_{L_{p}}(t) = (U_{BX} / L_{p})t, \ U_{C_{p}}(t) = 0, I_{VD}(t) = I_{H} - (U_{BX} / L_{p})t, \ \Delta t_{1} = I_{H} - I_{H} - (U_{BX} / L_{p})t, \ \Delta t_{1} = I_{H} - I_{H$				
$t_1 \le t < t_2$	$I_{L_{p}}(t) = I_{\rm H} + Z_{0}^{-1} U_{\rm BX} \sin(\omega_{0}(t - t_{1})),$	$I_{L_{p}}(t) = I_{\mathrm{H}} + Z_{0}^{-1} U_{\mathrm{BX}} \sin\left(\omega_{0}\left(t - t_{1}\right)\right),$			
	$U_{C_p}(t) = U_{\text{BX}}(1 - \cos(\omega_0(t - t_1))),$	$U_{C_p}(t) = U_{\text{BX}}\left(1 - \cos\left(\omega_0\left(t - t_1\right)\right)\right),$			
	$\Delta t_{2} = t_{2} - t_{1} = \omega_{0}^{-1} \Big[\pi + \arcsin \Big(Z_{0} I_{\rm H} / U_{\rm BX} \Big) \Big]$	$\Delta t_{2} = t_{2} - t_{1} = \omega_{0}^{-1} \Big[2\pi - \arcsin \left(I_{\rm H} Z_{0} / U_{\rm BX} \right) \Big]$			
$t_2 \leq t < t_3$	$U_{C_p}(t) = -(t - t_2)I_{\rm H}C_p^{-1} + U_{\rm BX}(1 - \cos(\omega_0(t_2 - t_1))),$	$U_{C_{p}}(t) = U_{\text{BX}}\left[1 - \sqrt{1 - (Z_{0}I_{\text{H}} / U_{\text{BX}})^{2}}\right] - I_{\text{H}}C_{p}^{-1}(t - t_{2}),$			
	$I_{L_{p}}\left(t\right) =0,$	$I_{L_{p}}\left(t\right) =0,$			
	$\Delta t_3 = t_3 - t_2 = I_{\rm H}^{-1} C_p U_{\rm BX} \left(1 - \cos(\omega_0 (t_2 - t_1)) \right)$	$\Delta t_3 = t_3 - t_2 = \left(I_{\rm H} Z_0 \omega_0\right)^{-1} U_{\rm BX} \left[1 - \sqrt{1 - \left(Z_0 I_{\rm H} / U_{\rm BX}\right)^2}\right]$			

Примечание. В таблице использованы следующие обозначения: $Z_0 = (L_p/C_p)^{0.5}$ – волновое сопротивление РК; $\omega_0 = (L_pC_p)^{-0.5}$ – собственная частота РК.

При этом будем считать, что основную часть потерь мощности составляют потери на КЭ, которые в свою очередь существенно зависят от режима (ПНТ-1 или ПНТ-2), параметров РК и типов полупроводниковых ключей. Отсюда задачу анализа можно свести к поиску значения соотношения $P_{\text{K} \ni \Pi \text{HT}} / P_{\text{K} \ni \Pi \text{MM}}$ для интересующего нас диапазона нагрузок и входных напряжений, где $P_{\text{K} \ni \Pi \text{MM}}$ – статическая мощность, рассеиваемая на КЭ в открытом состоянии в режиме ШИМ; $P_{\text{K} \ni \Pi \text{HT}}$ – мощность, рассеиваемая на КЭ в открытом состоянии в режиме ПНТ. Тогда это отношение будет выглядеть следующим образом:

$$\frac{P_{\text{K}\ni \text{IIIIM}}}{P_{\text{K}\ni \text{IIHT}}} = \frac{\int_{0}^{T} U_{\text{o}}(t) \cdot I_{\text{IIIIM}}(t) dt}{\int_{0}^{T} U_{\text{o}}(t) \cdot I_{\text{IIHT}}(t) dt},$$
(1)

где $U_o(t)$ и I(t) – напряжение на КЭ в открытом состоянии и ток, протекающий через КЭ, соответственно; T – период преобразования. В случае использования в качестве ключа МДП-транзистора искомое соотношение находится так:

$$\frac{P_{\text{K}\ni \text{ III}\text{UM}M}}{P_{\text{K}\ni \text{ IIHT}}} = \frac{R_{\text{o}} \left(I_{3\phi \text{ III}\text{UM}M}\right)^2}{R_{\text{o}} \left(I_{3\phi \text{ IIHT}}\right)^2} = \left(\frac{I_{3\phi \text{ III}\text{UM}M}}{I_{3\phi \text{ IIHT}}}\right)^2, \quad (2)$$

где R_{o} – сопротивление открытого канала МДП-транзистора; $I_{э\phi}$ – эффективное значение тока, протекающего через устройство. Таким образом, для оценки отношения статических потерь достаточно знать соотношение эффективных значений токов.

В общем случае эффективное значение тока произвольной формы для периодического сигнала соответствует его среднеквадратичному значению [5].

Для ПН с ШИМ при условии, что форма тока имеет строго прямоугольную форму, эффективное значение этого тока может быть определено как

$$I_{\rm pop\,IIIMM} = I_{\rm a}\sqrt{\gamma} , \qquad (3)$$

где $\gamma = \tau/T \approx U_{\rm BMX} / U_{\rm BX}$, здесь τ – длительность открытого состояния КЭ, $I_{\rm a} \approx I_{\rm H}$ – амплитудное значение тока через МДП-ключ. Такое приближение возможно при $\Delta I_{L_{\rm b}} \leq 2I_{\rm H}$ в установившемся режиме, где $\Delta I_{L_{\rm b}}$ – размах пульсаций тока дросселя выходного фильтра; $I_{\rm H}$ – ток нагрузки. Так, например, для $\Delta I_{L_{\rm b}} / I_{\rm H} = 1$ отношение среднеквадратичных значений тока между строго прямоугольной и реальной формой импульса при $\gamma = 0,5$ равно 1,041.

Для определения эффективного значения тока КЭ в режиме ПНТ можно исходить из предположения, что положительная полуволна тока соответствует полуволне синусоиды с такой же амплитудой, по крайней мере при $0,75 > I_{\rm H}Z_0 / U_{\rm EX}$, учитывая необходимое условие выполнения режима ПНТ $0 < I_{\rm H}Z_0 / U_{\rm EX} < 1$ [2; 4]. Тогда упрощенное выражение, описывающее форму тока КЭ для режима ПНТ-1 и положительной полуволны тока для режима ПНТ-2, можно записать в виде

$$I_{L_p}(t) = \begin{cases} (I_{\rm H} + U_{\rm BX} / Z_0) \sin(t\pi/\tau), 0 \le t \le \tau, \\ 0, t_{\rm H} < t \le f_{\rm F}^{-1}. \end{cases}$$
(4)

Основные расчетные соотношения по определению эффективного значения тока КЭ для обоих режимов ПНТ представлены в табл. 2.

Далее введем параметр, показывающий отношение эффективного значения тока КЭ в режиме ШИМ к эффективному значению тока исследуемых резонансных режимов при прочих равных условиях, определив этот параметр как функцию от тока нагрузки:

$$M_{\text{отн KЭ}}(I_{\text{H}}) = \frac{I_{3\phi \text{ ШИМ}}(I_{\text{H}})}{I_{3\phi \text{ ПНТ}}(I_{\text{H}})} = \sqrt{\frac{I_{a}^{2}\gamma}{f_{\kappa} \int_{0}^{T} \left[I_{L_{p}}(t)\right]^{2} dt}} .$$
 (6)

Используя (3) и (4), получим

$$M_{\rm oth \, K\Im}(I_{\rm H}) \approx \frac{I_{\rm H}}{\left(I_{\rm H} + U_{\rm BX} / Z_0\right)} \sqrt{\frac{2K(I_{\rm H})}{f_0 \cdot \tau(I_{\rm H})}}, \qquad (7)$$

где $K(I_{\rm H})$ – коэффициент, рассчитанный в соответствии с (5).

Таблица 2

Параметр	ПНТ-1	ПНТ-2		
$I_{ m b}$	$I_{\mathrm{p}\phi} = I_{\mathrm{a}} \sqrt{0,5\tau/T}$			
Ia	$I_{\rm a} = I_{\rm h} + U_{\rm bx} / Z_0$			
I_{a_1}	_	$I_{a_1} = I_{_{\rm H}} - U_{_{\rm BX}} / Z_0$		
τ	$\tau = L_{\rm p}I_{\rm H} / U_{\rm BX} + \left(\pi + \arcsin\left(I_{\rm H}Z_0 / U_{\rm BX}\right)\right)\omega_0^{-1}$			
$ au_n$	_	$\left(\pi - 2 \arcsin\left(I_{\scriptscriptstyle \rm H} Z_0 / U_{\scriptscriptstyle \rm BX}\right)\right) \omega_0^{-1}$		
Т	$T = \frac{U_{\text{bx}}K_1(I_{\text{H}})}{U_{\text{bbx}}f_0}$	$T = \frac{U_{\text{bx}}K_2(I_{\text{h}})}{U_{\text{baix}}f_0} \approx \frac{U_{\text{bx}}}{U_{\text{baix}}f_0}$		
$J(I_{ m H})$	$J(I_{\rm H}) = I_{\rm H} Z_0 / U_{\rm BX}$			
K_U	$U_{C_{\rm p}} / U_{\rm BX} = (f_{\rm K} / f_0) K_1(I_{\rm H})$	$U_{C_p} / U_{\rm BX} = (f_{\rm K} / f_0) K_2(I_{\rm H}) \approx f_{\rm K} / f_0$		

Примечание. В таблице использованы следующие обозначения: $I_{3\phi}$ – эффективное значение тока КЭ для режимов ПНТ-1 и ПНТ-2; U_{C_p} – усредненное по времени значение напряжения на конденсаторе РК, равное выходному напряжению в установившемся режиме при условии идеальности выходного фильтра; K_U – коэффициент передачи по напряжению, где $K_1(I_H)$ и $K_2(I_H)$ – коэффициенты, зависящие от тока нагрузки I_H для режимов ПНТ-1 и ПНТ-2 соответственно:

$$\begin{cases} K_{1}(I_{\rm H}) = \frac{1}{2\pi} \left[\pi + 0, 5J(I_{\rm H}) + \arcsin\left(J(I_{\rm H})\right) + \left(1 + \sqrt{1 - \left(J(I_{\rm H})\right)^{2}}\right) J(I_{\rm H})^{-1} \right], \\ K_{2}(I_{\rm H}) = \frac{1}{2\pi} \left[2\pi + 0, 5J(I_{\rm H}) - \arcsin\left(J(I_{\rm H})\right) + \left(1 - \sqrt{1 - \left(J(I_{\rm H})\right)^{2}}\right) J(I_{\rm H})^{-1} \right]; \end{cases}$$
(5)

 $f_{\rm k}$ – частота коммутации; $f_0 = \omega_0$, параметры $I_{\rm a}$, $I_{\rm a_1}$, τ , τ_n определены на рис. 2

С учетом того, что режимы ПНТ-1 и ПНТ-2 имеют граничное условие по максимальному току нагрузки при прочих фиксированных параметрах $I_{\rm H}Z_0 / U_{\rm BX} = 1$ [3], определим теоретический предел функции (6) для обоих режимов ПНТ:

$$\frac{I_{\mathrm{pop}\,\mathrm{III}\mathrm{IM}}(I_{\mathrm{H}})}{I_{\mathrm{pop}\,\mathrm{IIHT}}(I_{\mathrm{H}})}\Big|_{\frac{I_{\mathrm{H}}Z_{0}}{U_{\mathrm{pop}}}} \approx 0,737.$$
(8)

Отношение между эффективными значениями тока через открытый канал МДП-ключа для режимов ПНТ и ШИМ в зависимости от тока нагрузки при параметрах, указанных в табл. 3, можно представить в виде соответствующих кривых (рис. 3). Для режима ПНТ-2 отрицательная полуволна тока течет через диод, шунтирующий МДП-ключ, поэтому отношение между эффективными значениями токов через шунтирующий диод и КЭ в режиме ШИМ определяется отдельно по формуле

$$M^{*}_{\text{OTH K}\Im}(I_{H}) = \frac{I_{\Im \oplus \text{III} M}(I_{H})}{I_{\Im \oplus \text{IIHT}*}(I_{H})} \approx \frac{I_{H}\sqrt{\gamma}}{\left(-I_{H} + U_{BX} / Z_{0}\right) \sqrt{\frac{\pi - 2 \arcsin\left(Z_{0}I_{H} / U_{BX}\right)}{4\pi \cdot U_{BX} / U_{BMX}}}}.$$
(9)

Кривые на рис. 3 получены численным методом с использованием функции (6) (пунктирные линии) и функции (7) (сплошные линии). Следует отметить, что в рабочем диапазоне $I_{\rm H} \leq U_{\rm Bbix}/Z_0$, где $U_{\rm Bbix}/Z_0 = I_{\rm max}$, функция (7), при выводе которой использован ряд приближений, дает высокое совпадение с точным значением на большей части графика, однако при бо-

лее высоких значениях нагрузки, т. е. при отношении $I_{\rm H}Z_0/U_{\rm BX}$, близкому к единице, расхождение графиков становится заметным. Таким образом, уточненный теоретический предел исходного отношения (8) будет равен 0,813.

Labinna	
тиолици	•

Параметр	L_p	C_p	L_{Φ}	C_{Φ}	$U_{\rm bbix}$
Значение	1,04 мкГн	22 нФ	45 мкГн	20 мкФ	24 B

Параметр, показывающий отношение между эффективными значениями тока через рекуперативный диод $I_{D_{3\phi}}$ для режимов ШИМ и ПНТ в зависимости от тока нагрузки при разных значениях коэффициента передачи в установившемся режиме (рис. 4), определим с помощью следующей формулы:

$$M_{\text{отн VD}}(I_{\text{H}}) = \frac{I_{D_{3\phi}\text{IIIMM}}(I_{\text{H}})}{I_{D_{3\phi}\text{IIHT}}(I_{\text{H}})} = = \sqrt{\frac{I_{a}^{2}(1-\gamma)}{\int_{\kappa}^{T} \int_{0}^{T} \left[I_{D_{3\phi}\text{IIHT}}(t)\right]^{2} dt}}.$$
(10)

Анализ графиков, приведенных на рис. 4, показывает, что статические потери на рекуперативном диоде для режимов ПНТ-1, ПНТ-2 и ШИМ имеют близкие значения при прочих равных условиях. Это объясняется тем, что форма тока во всех случаях имеет схожий характер. Таким образом, для обоих режимов ПНТ можно ввести следующее допущение:

$$(t_3 - t_1)f_{\rm k} \approx U_{\rm BMX}/U_{\rm BX}$$



Рис. 3. Кривые зависимости $M_{\text{отн KЭ}}(I_{\text{н}})$ для режимов ПНТ-1 (*a*) и ПНТ-2 (б)



Рис. 4. Зависимость отношения эффективных значений токов, протекающих через рекуперативный диод, для режимов ПНТ (*a*) и ШИМ (*б*)

На основании полученных выше результатов можно сделать два вывода:

– статические потери на КЭ в обоих режимах ПНТ выше аналогичных потерь в традиционном ПН с ШИМ при прочих равных условиях, а их отношение $M_{\text{отн}}$ имеет предел, который не зависит от параметров РК, коэффициента передачи, тока нагрузки и типа режима ПНТ;

– статические потери на КЭ для двух режимов ПНТ будут тем ближе к аналогичным потерям в классическом ПН при прочих равных условиях, чем $I_{\rm H}Z_0/U_{\rm BX}$ будет ближе к единице. Однако в реальных условиях невозможно обеспечить выполнение даже приближенного равенства $I_{\rm H}Z_0/U_{\rm BX} \approx 1$, так как ПН постоянного тока обычно применяются в условиях изменения напряжения первичного источника электропитания и тока нагрузки. В свою очередь выходное напряжение остается стабильным за счет замкнутого регулирования выходной величины, при этом требования к отклонению выходной величины могут быть от единиц до сотых долей процента.

Таким образом, дальнейший анализ будет сводиться к сравнению статических потерь на КЭ между исследуемыми типами ПН в широком диапазоне регулирования, т. е. к оценке разницы между статическими потерями КЭ при максимальном и минимальном входном напряжении и фиксированном значении тока нагрузки *I*_{const} и при максимальном и минимальном выходном токе и фиксированном значении входного напряжения $U_{\text{const.}}$ В этом случае максимальное значение тока нагрузки будет $I_{\text{max}} = U_{\text{const}}/Z_0$.

Произведем замену аргумента в функции $J(I_{\rm H})$ (см. табл. 1) на $I_{\rm max}$:

$$J^{*} = J(I_{\text{max}}) = \frac{Z_{0}}{U_{\text{BX}}} \cdot \frac{U_{\text{const}}}{Z_{0}} = U_{\text{const}} / U_{\text{BX}}, \quad (11)$$

где $0 < J^* < 1$.

При фиксированном значении входного напряжения $U_{\rm Bx}$ и меняющемся токе нагрузки $I_{\rm H}$ в качестве аргумента функции (11) можно использовать минимальное входное напряжение $U_{\rm min} = I_{\rm const}/Z_0$:

$$J^{*} = J(U_{\min}) = \frac{Z_{0}}{I_{\text{const}}} \cdot \frac{I_{\text{H}}}{Z_{0}} = I_{\text{H}} / I_{\text{const}} .$$
(12)

Таким образом, разница между J^* и J состоит в том, что J^* вычисляется при фиксированном токе нагрузки или при фиксированном входном напряжении.

Функция (7) с использованием (11) и (12) для режимов ПНТ-1 и ПНТ-2 может быть определена как

$$M_{\max K\Im \Pi HT-1}(J^*) = \frac{1}{1 + (J^*)^{-1}} \sqrt{\frac{4\pi K_1(J^*)}{\pi + \arcsin(J^*) + J^*}}, \quad (13)$$

$$M_{\max \text{ K} \ni \Pi \text{HT-2}}(J^*) = \frac{1}{1 + (J^*)^{-1}} \sqrt{\frac{4\pi K_2(J^*)}{\pi + \arcsin(J^*) + J^*}}, (14)$$

где $K_1(J^*)$ и $K_2(J^*)$ – коэффициенты передачи для обоих режимов ПНТ в соответствии с (5) для аргу-

мента J^* . Выражения (13) и (14) показывают зависимость эффективных значений токов, проходящих через КЭ, для обоих режимов ПНТ по отношению к эффективному току для режима с ШИМ.

Для того чтобы оценить статические потери при протекании отрицательной полуволны тока через шунтирующий КЭ диод в режиме ПНТ-2, можно воспользоваться всеми рассмотренными ранее допущениями и выкладками. Тогда, подставляя (11) или (12) в (9), получим:

$$M^{*}_{\max K\Im}(J^{*}) = \frac{1}{(J^{*})^{-1} - 1} \sqrt{\frac{4\pi K_{2}(J^{*})}{\pi - 2\arcsin(J^{*})}} .$$
(15)

Таким образом, мы получили формулы (7), (9) в универсальном виде (13)...(15), т. е. без включения внутренних параметров исследуемых ПН, что позволяет сделать некоторые обобщенные оценки по статическим потерям на КЭ для любых условий и параметров в пределах условий реализации режима ПНТ.

Для того чтобы сравнить статические потери на КЭ между режимами ПНТ-1 и ПНТ-2, необходимо найти отношение потерь только на КЭ, так как разница между статическими потерями на рекуперативном диоде для этих режимов несущественна. Тогда отношение статических потерь на КЭ для режимов ПНТ-1 и ПНТ-2 при прочих равных условиях с учетом статических потерь на шунтирующем МДП-ключ диоде для режима ПНТ-2 может быть найдено как

$$P_{\text{отн ПНТ}} = \frac{M_{\text{max KЭ ПНТ-1}} (J^{*})^{-2}}{M_{\text{max KЭ ПНТ-2}} (J^{*})^{-2} + M^{*}_{\text{max KЭ}} (J^{*})^{-1} \times}, \quad (16)$$
$$\times U_{D} / (I_{a} R_{o} \sqrt{\gamma})$$

где $U_D / (I_a R_o \gamma^{0,5})$ – коэффициент, который необходим, чтобы числитель каждого члена выражения был одинаковым, здесь U_D – прямое падение напряжения на шунтирующем диоде, $I_a = I_{\rm H}$, γ – коэффициент заполнения для ПН с ШИМ при прочих равных условиях.

Чтобы определить выражение (15) как функцию от J^* , необходимо найти коэффициент заполнения как функцию от J^* .

Если выразить уравнение (11) как $U_{\text{вх}} = U_{\min} / J^*$ и подставить его в формулу $\gamma = U_{\text{вых}}/U_{\text{вх}}$, то получим $\gamma(J^*) = J^*U_{\text{вых}}/U_{\min}$ при фиксированном значении тока нагрузки и условии, что выражение (11) справедливо. А если ввести $A_1 = ((U_{\text{вых}} / U_{\min})^{0.5} I_a R_0)/U_D$, где R_0 – сопротивление канала МДП-транзистора в открытом состоянии, то уравнение (16) примет вид

$$P_{\text{отн ПНТ-1}}(J^{*}) = \frac{M_{\max \text{ K} \ni \Pi \text{HT-1}}(J^{*})^{-2}}{M_{\max \text{ K} \ni \Pi \text{HT-2}}(J^{*})^{-2} + \left(M_{\max \text{ K} \ni}^{*}(J^{*}) \cdot A_{\text{I}} \sqrt{J^{*}}\right)^{-1}}$$
(17)

Функция (17) показывает отношение статических потерь на КЭ в режиме ПНТ-1 к аналогичным потерям в режиме ПНТ-2 с учетом потерь на шунтирующем МДП-ключ диоде.

При фиксированном входном напряжении, когда справедливо равенство (12), функция (17) примет вид

$$P_{\text{отн ПНТ-2}}(J^{*}) = \frac{M_{\max \text{ K} \ni \Pi \text{ HT-1}}(J^{*})^{-2}}{M_{\max \text{ K} \ni \Pi \text{ HT-2}}(J^{*})^{-2} + \left(M_{\max \text{ K} \ni}^{*}(J^{*}) \cdot A_{2}\sqrt{J^{*}}\right)^{-1}}$$
(18)

где $\gamma = \text{const}; A_2 = (I_{\max}R_0\gamma^2)/U_D$. Выражение для A_2 получено подстановкой $I_{\text{H}} = I_a = J^*I_{\max}$ в $U_D/(I_aR_0D^{0,5})$.

При использовании понижающего ПН с режимом ПНТ-1 необходимо учитывать статические потери на диоде, включенном последовательно с МДП-ключом. Тогда уравнения (17) и (18) примут вид

11

 $(\tau^*)^{-2}$

$$M_{\max K\Im \Pi HT-1}(J^{*}) = \frac{+\left(M_{\max K\Im \Pi HT-1}(J^{*}) \cdot A_{1}\sqrt{J^{*}}\right)^{-1}}{M_{\max K\Im \Pi HT-2}(J^{*})^{-2} +}, \quad (19)$$

$$+\left(M_{\max K\Im \Pi HT-2}^{*}(J^{*}) \cdot A_{1}\sqrt{J^{*}}\right)^{-1}$$

$$M_{\max K\Im \Pi HT-1}(J^{*})^{-2} +$$

$$P_{\text{oth }\Pi HT-2}(J^{*}) = \frac{+\left(M_{\max K\Im \Pi HT-1}(J^{*}) \cdot A_{2}\sqrt{J^{*}}\right)^{-1}}{M_{\max K\Im \Pi HT-2}(J^{*})^{-2} +}. \quad (20)$$

$$+\left(M_{\max K\Im \Pi HT-2}^{*}(J^{*}) \cdot A_{2}\sqrt{J^{*}}\right)^{-1}$$

Если шунтирующий диод для режима ПНТ-2 и последовательный диод для режима ПНТ-1 различны, то коэффициент *A* необходимо пересчитать отдельно для числителя и знаменателя функций (19) и (20).

Совокупность кривых при разных значениях коэффициента *А* для функций (17), (18) и (19), (20) приведена ниже (рис. 5).

Все представленные выше вычисления приводились при допущении, что $\Delta I_{L_{\phi}} << 2I_{\rm H}$ в установившемся режиме, при этом точность предложенного метода сравнительной оценки будет снижаться с приближением соотношения $0,5 \cdot \Delta I_{L_{\phi}}/I_{\rm H}$ к единице.

Для сравнения режимов ПНТ-1 и ПНТ-2 по статическим потерям мощности необходимо, чтобы другие виды потерь в двух сравниваемых ПН имели одну и ту же природу при прочих равных условиях. Как показали экспериментальные исследования, в режиме ПНТ-2 следствием протекания отрицательной полуволны тока через встроенный в МДП-ключ диод является процесс его обратного восстановления, что приводит к возникновению дополнительных динамических потерь. Типовым решением для устранения этого процесса является шунтирование МДП-ключа диодом с барьером Шоттки, рассчитанным на такое же блокирующее напряжение, что и МДП-ключ. Эксперимент, в котором были использованы МДП-ключ и диод Шоттки с блокирующим напряжением 150 В, показал, что полностью устранить процесс обратного восстановления встроенного диода не удается.

В ходе эксперимента были получены кривые КПД для разных вариантов КЭ (рис. 6) для обоих режимов ПНТ с параметрами элементов, представленными в табл. 3, при изменении J^* (рис. 7).



Рис. 5. Теоретические кривые отношения статических потерь на КЭ между режимами ПНТ-1 и ПНТ-2: *а* – для функций (17) и (18); *б* – для функций (19) и (20)



Рис. 6. Варианты КЭ на основе МДП-транзисторов для режимов ПНТ-1 (a, δ) и ПНТ-2 (e, c, d)



Рис. 7. Кривые КПД ПН с ПНТ с разными вариантами КЭ: *а* – при фиксированном входном напряжении U_{вх} = 55 В; *б* – фиксированном выходном токе I_н = 5,34 А (пунктиром показана кривая КПД снятая для традиционного последовательного ПН с ШИМ с частотой коммутации 470 КГц)

Кривые 1 и 2 построены для режима ПНТ-1 с КЭ, приведенными на рис. 6, *а* и б соответственно, кривая 3 – для режима ПНТ-2 с КЭ с шунтирующим диодом Шоттки (рис. 6, д), кривые 4 и 5 – для режима ПНТ-2 с КЭ, приведенным на рис. 6, *в*, и КЭ в виде одного МДП-ключа (рис. 6, *г*). Максимальная частота коммутации составила 500 КГц при минимальном входном напряжении и максимальной выходной мощности для обоих режимов ПНТ. В эксперименте использовались диоды Шоттки 10СТQ150 и МДП-транзисторы IRFB61N15D.

Кривые 3, 4 и 5 показывают, что введение диода Шоттки ослабляет процесс обратного восстановления встроенного диода МДП-ключа, но не исключает его полностью. При возрастании параметра J^* значения

кривых КПД становятся близкими друг к другу, особенно кривых l и 3, различие между которыми определяется только статическими потерями КЭ. Ранее было отмечено, что чем ближе J^* к единице, тем меньше разница в статических потерях между режимами ПНТ-1 и ПНТ-2, и эта разница в идеальном случае, т. е. при идентичности всех элементов, будет равна нулю при $J^* = 1$. Таким образом, наиболее привлекательным типом КЭ для режима ПНТ-1 является КЭ на рис. 6, δ , а для режима ПНТ-2 – КЭ на рис. 6, δ .

В заключении представим теоретические и экспериментальные кривые, определяемые выражениями (19), (20), которые были построены для фиксированного входного напряжения $U_{\rm BX} = 55$ В и фиксированного выходного тока $I_{\rm H} = 5,34$ A (рис. 8).



Рис. 8. Теоретические и экспериментальные кривые, полученные по выражениям (19), (20), для фиксированного входного напряжения $U_{\rm BX}$ = 55 В и фиксированного выходного тока $I_{\rm H}$ = 5,34 А

Экспериментальные кривые были получены для КЭ, изображенных на рис. 6, б и *д*, для режимов ПНТ-1 и ПНТ-2 соответственно.

Экспериментальные кривые на рис. 8 близки к теоретическим во всем диапазоне измерений, что подтверждает предложенный в данной статье подход к сравнительной оценке статических потерь, который позволяет оценивать разницу статических потерь на КЭ между режимами ПНТ-1 и ПНТ-2 при различных условиях, определяемых одним показателем *А*. Необходимо также отметить, что КЭ для каждого из исследуемых режимов ПНТ различаются (см. рис. 6), и если исключить процесс обратного восстановления встроенного в МДП-ключ диода в режиме ПНТ-2, то его КПД может быть выше, чем КПД диода в режиме ПНТ-1 для диапазона $m < J^* < 1$, где m – значение J^* при $P_{\text{отн ПНТ}} = 1$ (см. рис. 5).

В данной статье предложен метод сравнительной оценки статических потерь мощности на КЭ традиционного ПН с ШИМ и последовательного квазирезонансного ПН с переключением при нулевых значениях тока, который показал, что:

– статические потери КЭ в ПН с ПНТ больше, чем
 в традиционном ПН с ШИМ, а их отношение имеет
 предел, который не зависит от параметров РК;

– в случае когда входное и выходное напряжения и ток нагрузки проектируемого ПН стабильны или изменяются незначительно, параметры РК должны быть подобраны таким образом, чтобы обеспечить параметр J близким к единице, при этом достигается минимум статических потерь на КЭ;

– если диапазон регулирования существенный, т. е. когда параметр J^* изменяется более чем на 10 %, то статические потери на КЭ для режима ПНТ-2 могут быть значительно больше по сравнению с режимом ПНТ-1 при идентичных КЭ. С другой стороны, в режиме ПНТ-1 диапазон изменения частоты определяется как диапазоном токов нагрузки, так и входным напряжением.

Таким образом, квазирезонансный ПН с частотноимпульсной модуляцией, работающий в режимах ПНТ-1 и ПНТ-2, может иметь преимущество по КПД и удельной мощности в широком диапазоне регулирования по сравнению с традиционным ПН с ШИМ при прочих равных условиях, когда динамические потери КЭ при жестком режиме переключения будут больше, чем статические потери в режиме ПНТ при минимальном возможном параметре J^* и минимальной частоте преобразования.

Представленный метод может быть полезен при проектировании импульсного высокочастотного стабилизированного источника питания, когда возникает необходимость в выборе типа преобразователя напряжения между традиционным ПМ с ШИМ и ПН с режимом ПНТ-1 или ПНТ-2.

Библиографические ссылки

1. Abu-Qahouq J., Batarseh I. Unified Steady-State Analysis of Soft-Switching DC-DC Converters // IEEE Trans. Power Electronics. 2002. Vol. 17, № 5. P. 684–691.

2. Mammano R. Resonant Mode Converter Topologies // Unitrode Power Supply Design Seminar. New York, 1988. Topic 1. P. 1–12.

3. Анализ режимов работы квазирезонансного преобразователя напряжения / Н. Н. Горяшин и др. // Изв. высш. учеб. заведений. Приборостроение. 2011. Вып. 4. С. 7–13.

4. Erickson R. W. Fundamentals of Power Electronics. 1st ed. New York : Chapman and Hall, 1997.

5. Окснер Э. С. Мощные полевые транзисторы и их применение : пер. с англ. М. : Радио и связь, 1985.

N. N. Goryashin, A. A. Solomatova

ESTIMATION OF AGGREGATED LOSSES OF POWER IN A QUASI-RESONANT CONVERTER

The authors present a comparative analysis of aggregated losses of power in semiconductive elements of the traditional power converter with pulse-time modulation and quasi-resonant converter with zero-current key switching.

Keywords: quasi-resonant converter, zero-current key switching, aggregated losses of power.

© Горяшин Н. Н., Соломатова А. А., 2011