М.Ф. Лукашевич, инженер; И.О. Оробей, доцент; И.Ф. Кузьмицкий, доцент

## УСТРОЙСТВО ДЛЯ ИЗМЕРЕНИЯ ДИЭЛЕКТРИЧЕСКОЙ ПРОНИЦАЕМОСТИ И ДИЭЛЕКТРИЧЕСКИХ ПОТЕРЬ ПОЛИМЕРОВ

The scheme of the device for measurement of a dielectric factor of polymers is reduced. The mathematical model of the given device and expression for definition of a dielectric factor is output

Электрические свойства полимеров лежат в основе их технических применений. Некоторые свойства удобны для проведения структурно-кинетических исследований, например, для исследования поляризации диэлектриков, диэлектрических потерь и проницаемости полимеров. Диэлектрические потери характеризуют рассеяние энергии, которая выделяется в виде тепла за единицу времени диэлектриком при приложении к нему электрического поля. Эти потери в полимерах связаны с возникновением в них поляризации при наличии электрического поля, меняющегося во времени.

Диэлектрическая проницаемость  $\varepsilon$  характеризует увеличение емкости конденсатора С при внесении в него диэлектрика по сравнению с емкостью  $C_0$  того же конденсатора с воздухом в качестве диэлектрика, т. е.  $\varepsilon$ '= $C/C_0$ . Диэлектрическую проницаемость можно представить в комплексном виде  $\varepsilon$ = $\varepsilon$ '+ $j\varepsilon$ ". Параметрами, характеризующими поведение полимерного диэлектрика в переменном электрическом поле, являются  $\varepsilon$ ' и  $\varepsilon$ ". Для получения более полной информации о поведении полимера в переменных электрических полях исследуют зависимости  $\varepsilon$ ' и  $\varepsilon$ " в определенном диапазоне частот и температур, по которым можно охарактеризовать молекулярную подвижность в полимере, определить концентрацию и величину диполей в полимере, найти функцию распределения диполей по временам релаксации [1].

В настоящее время применяют бесконтактные и контактные методы измерений, в которых образец помещают между двумя неподвижно закрепленными электродами (обкладками) с фиксированным расстоянием между ними. При размещении между электродами образца определяют  $C_0$ , без образца между электродами определяют  $C_0$ , по которым рассчитывают значение диэлектрической проницаемости и потерь. При измерении в основном применяют мостовые схемы, но, кроме этого, можно использовать и генераторные схемы. На рисунке представлена принципиальная схема такого устройства для измерения диэлек-

трической проницаемости полимеров [2].

Устройство состоит из автодинного генератора на транзисторах VT 1–VT 3 и детектора амплитуды поглощения электрического поля. В колебательный контур генератора включен конденсатор Сд, между обкладками которого помещается исследуемый образец. Дифференциальное уравнение для напряжения на обкладках конденсатора Сд получено по законам Кирхгофа для мгновенных значений при допущении, что напряжениями на конденсаторах С 1 и С 4 на частоте генерации, а также входным током транзистора VT 1 можно пренебречь. Кроме этого, при выводе дифференциального уравнения крутизна вольтамперной характеристики биполярного транзистора аппроксимировалась разложением в ряд Тейлора до квадратичного члена.

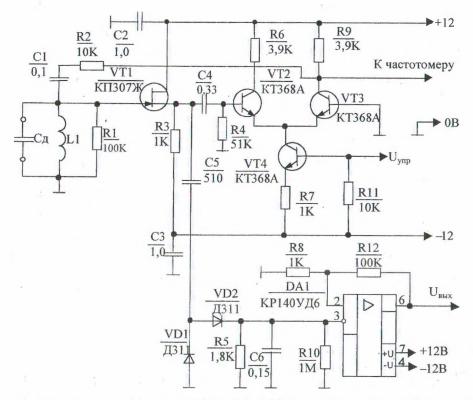


Рисунок. Принципиальная схема устройства измерения диэлектрической проницаемости полимеров

Дифференциальное уравнение, описывающее изменение напряжения на обкладках конденсатора  $C_{\text{Д}}$ , имеет вид

$$\frac{d^{2}U}{dt^{2}} + \left[ \frac{1}{C_{\Pi}R1} - \frac{R9U_{ynp} + R9U_{E3}}{4R7R2\varphi_{T}C_{\Pi}} + \frac{1}{R2C_{\Pi}} + U\frac{(U_{ynp} - U_{E3})R9}{4R7R2\varphi_{T}^{2}C_{\Pi}} - U^{2}\frac{3R9(U_{ynp} - U_{E3})}{16R7R2\varphi_{T}^{2}C_{\Pi}} \right] \frac{dU}{dt} + \omega_{0}^{2}U = 0, \tag{1}$$

где  $\omega_0 = 1/\sqrt{L1C_{\mathcal{A}}}$  — собственная частота контура;  $U_{\text{упр}}$  — напряжение, управляющее интенсивностью электрического поля;  $U_{\text{БЭ}}$  — падение напряжения на переходе база-эмиттер транзистора VT 4;  $\phi_{\text{T}}$  — термический потенциал.

Решение уравнения (1), получаемое методом медленно меняющихся амплитуд, имеет вид

$$U(t) = \sqrt{\frac{64R7\phi_T^3R2C_{\mathcal{A}} - 16R1R9\phi_T^2U_{ynp} + 16R1R9U_{E\Im}\phi_T^2 + 64R1R7\phi_T^3}{3R1R9(U_{ynp} - U_{E\Im})(1 + k_1e^{k_2t})}}\sin\omega_0 t,$$
 (2)

где

$$k_{2} = \frac{4R7\varphi_{T}R2C_{\mathcal{A}} - R1R9U_{ynp} + R1R9U_{B\Im} + 4R1R7\varphi_{T}}{4R7R2R1\varphi_{T}C_{\mathcal{A}}};$$

$$k_1 = \frac{64R7\phi_T^3R2C_{\mathcal{A}} - 16R1R9\phi_T^2U_{ynp} + 16R1R9U_{E\Im}\phi_T^2 + 64R1R7\phi_T^3}{3R1R9(U_{ynp} - U_{E\Im})U_{00}^2} - 1 + 64R1R9\psi_T^3 + 64R1R7\phi_T^3 - 1 + 64R1R9\psi_T^3 +$$

где  $U_{00}$  – значение амплитуды сигнала при включении схемы (при включении питания значение амплитуды равно нулю).

В установившемся режиме (при t→∞) выражение (2) можно переписать в виде

$$U(t) = \sqrt{\frac{64R7\varphi_T^3R2C_A - 16R1R9\varphi_T^2U_{ynp} + 16R1R9U_{E3}\varphi_T^2 + 64R1R7\varphi_T^3}{3R1R9(U_{ynp} - U_{E3})}}\sin\omega_0 t$$
 (3)

Данный сигнал поступает на вход детектора, выполненного на диодах VD 1 и VD 2, и далее через усилитель DA 1 на выход схемы. Напряжение на выходе схемы определяется напряжением U(t) и коэффициентом усиления усилителя, т. е.

$$U_{\text{Bbix}}(t) = kU(t), \tag{4}$$

где k = -R12/R8.

При отсутствии исследуемого образца, т. е. при  $C_{\Lambda} = C_0$ , квадрат выходного напряжения после подстановки (3) в (4) запишется в виде

$$U_0^2 = \frac{(64R7R2\varphi_T^3C_0 - 16R1R9\varphi_T^2U_{ynp} + 16R1R9U_{E\Im}\varphi_T^2 + 64R7R1\varphi_T^3)R12^2}{3R1R9(U_{ynp} - U_{E\Im})R8^2}.$$
 (5)

При помещении между обкладками конденсатора исследуемого образца с диэлектрической проницаемостью  $\varepsilon$  изменяется емкость  $C_{\rm Д}=\varepsilon$   $C_0$  и, следовательно, выходная частота генератора. Данное изменение частоты можно наблюдать с помощью частотомера. Далее диэлектрическую проницаемость можно вычислить по формуле

$$\varepsilon' = \omega_{00}^2 / \omega_{01}^2, \tag{6}$$

где  $\omega_{00}$  – частота генерации без диэлектрика между обкладками;  $\omega_{01}$  – частота генерации с диэлектриком.

Кроме этого, конденсатор с диэлектриком, обладающим диэлектрическими потерями, можно представить в виде эквивалентной схемы, состоящей из той же емкости с диэлектриком без диэлектрических потерь и присоединенного к ней резистора с сопротивлением  $R_{\text{пот}}$  [3]. В этом случае общее сопротивление колебательного контура будет представлено как параллельное соединение резистора R1 и сопротивления  $R_{\text{пот}}$ , т. е.  $R_{\text{к}}=R1R_{\text{пот}}/(R1+R_{\text{пот}})$ , и квадрат амплитуды выходного сигнала принимает вид

$$U_{1}^{2} = \frac{(64R7R2\varphi_{T}^{3}\varepsilon'C_{0} - 16R_{\kappa}R9\varphi_{T}^{2}U_{ynp} + 16R_{\kappa}R9U_{B\Im}\varphi_{T}^{2} + 64R7R_{\kappa}\varphi_{T}^{3})R12^{2}}{3R_{\kappa}R9(U_{ynp} - U_{B\Im})R8^{2}}.$$
 (7)

Выражая из (5)  $C_0$  и подставляя его, а также R и  $\varepsilon$  в (7), находим значение  $R_{\text{nor}}$ :

$$R_{nom} = \frac{\varepsilon' R1 \left[ \left( U_{ynp} - U_{E\Im} \right) \left( 3R8^2 + 16R12^2 \varphi_T^2 \right) R9 - 64R7 \varphi_T^2 R12^2 \right]}{R9R8^2 \left( U_{ynp} - U_{E\Im} \right) \left( U_1^2 + U^2 \varepsilon' \right) + \left( \varepsilon' - 1 \right) \left( 16R9 \varphi_T^2 \left( U_{E\Im} - U_{ynp} \right) + 64R7 \varphi_T^3 \right) R12^2} \cdot \frac{1}{R9R8^2 \left( U_{ynp} - U_{E\Im} \right) \left( U_1^2 + U^2 \varepsilon' \right) + \left( \varepsilon' - 1 \right) \left( 16R9 \varphi_T^2 \left( U_{E\Im} - U_{ynp} \right) + 64R7 \varphi_T^3 \right) R12^2} \cdot \frac{1}{R9R8^2 \left( U_{ynp} - U_{E\Im} \right) \left( U_1^2 + U^2 \varepsilon' \right) + \left( \varepsilon' - 1 \right) \left( 16R9 \varphi_T^2 \left( U_{E\Im} - U_{ynp} \right) + 64R7 \varphi_T^3 \right) R12^2} \cdot \frac{1}{R9R8^2 \left( U_{ynp} - U_{E\Im} \right) \left( U_1^2 + U^2 \varepsilon' \right) + \left( \varepsilon' - 1 \right) \left( 16R9 \varphi_T^2 \left( U_{E\Im} - U_{ynp} \right) + 64R7 \varphi_T^3 \right) R12^2} \cdot \frac{1}{R9R8^2 \left( U_{ynp} - U_{E\Im} \right) \left( U_1^2 + U^2 \varepsilon' \right) + \left( \varepsilon' - 1 \right) \left( 16R9 \varphi_T^2 \left( U_{E\Im} - U_{ynp} \right) + 64R7 \varphi_T^3 \right) R12^2} \cdot \frac{1}{R9R8^2 \left( U_{ynp} - U_{E\Im} \right) \left( U_1^2 + U^2 \varepsilon' \right) + \left( \varepsilon' - 1 \right) \left( 16R9 \varphi_T^2 \left( U_{E\Im} - U_{ynp} \right) + 64R7 \varphi_T^3 \right) R12^2} \cdot \frac{1}{R9R8^2 \left( U_{ynp} - U_{E\Im} \right) \left( U_1^2 + U^2 \varepsilon' \right) + \left( \varepsilon' - 1 \right) \left( 16R9 \varphi_T^2 \left( U_{E\Im} - U_{ynp} \right) + 64R7 \varphi_T^3 \right) R12^2} \cdot \frac{1}{R9R8^2 \left( U_{ynp} - U_{E\Im} \right) \left( U_1^2 + U^2 \varepsilon' \right) + \left( \varepsilon' - 1 \right) \left( 16R9 \varphi_T^2 \left( U_{E\Im} - U_{ynp} \right) + 64R7 \varphi_T^3 \right) R12^2} \cdot \frac{1}{R9R8^2 \left( U_{ynp} - U_{E\Im} \right) \left( U_1^2 + U^2 \varepsilon' \right) + \left( \varepsilon' - 1 \right) \left( 16R9 \varphi_T^2 \left( U_{E\Im} - U_{ynp} \right) + 64R7 \varphi_T^3 \right) R12^2} \cdot \frac{1}{R9R8^2 \left( U_{ynp} - U_{E\Im} \right) \left( U_1^2 + U^2 \varepsilon' \right) + \frac{1}{R9R8^2 \left( U_{E\Im} - U_{E\Im} \right) \left( U_1^2 + U^2 \varepsilon' \right) + \frac{1}{R9R8^2 \left( U_{E\Im} - U_{E\Im} \right) \left( U_1^2 + U^2 \varepsilon' \right) R12^2} \cdot \frac{1}{R9R8^2 \left( U_1 - U_1 - U_1 \right) \left( U_1 - U_1 - U_1 \right) R12^2} \cdot \frac{1}{R9R8^2 \left( U_1 - U_1 - U_1 \right) \left( U_1 - U_1 - U_1 \right) R12^2} \cdot \frac{1}{R9R8^2 \left( U_1 - U_1 - U_1 \right) R12^2} \cdot \frac{1}{R9R8^2 \left( U_1 - U_1 - U_1 \right) R12^2} \cdot \frac{1}{R9R8^2 \left( U_1 - U_1 - U_1 \right) R12^2} \cdot \frac{1}{R9R8^2 \left( U_1 - U_1 - U_1 - U_1 \right) R12^2} \cdot \frac{1}{R9R8^2 \left( U_1 - U_1 - U_1 - U_1 \right) R12^2} \cdot \frac{1}{R9R8^2 \left( U_1 - U_1 - U_1 - U_1 \right) R12^2} \cdot \frac{1}{R9R8^2 \left( U_1 - U_1 - U_1 - U_1 - U_1 \right) R12^2} \cdot \frac{1}{R9R8^2 \left( U_1 - U_1 - U_1 - U_1 - U_1 - U_1 \right) R12^2} \cdot \frac{1}{R9R8^2 \left( U_1 - U_1 - U_1 - U_1 - U_1 - U_1 \right) R$$

Диэлектрические потери полимера определяются как [3]:

$$tg\delta = \frac{1}{\omega_{01}R_{nom}C}$$

Таким образом, измерив амплитуду сигнала на выходе устройства и частоту колебаний без присутствия полимера между обкладками конденсатора и в его присутствии, можно вычислить диэлектрическую проницаемость и диэлектрические потери полимера.

## ЛИТЕРАТУРА

- 1. Бартенев Г.М., Зеленев Ю.В. Курс физики полимеров / Под ред. проф. С.Я. Френкеля. Л.: Химия, 1976.
  - 2. Труды БГТУ. Сер. физ.-мат. наук и информ. Мн. Вып. ХІ. 2003.
- 3. Лущейкин Г.А. Методы исследования электрических свойств полимеров. М.: Химия, 1988.