ЭЛЕКТРОТЕХНИКА

А. И. ЦАТУРЯН, В. М. МИНЯЯЛО, А. А. ТОРУНЯН

ВЛИЯНИЕ ЧАСТОТЫ НА ГРАВИТАЦИОННОЕ ИСТЕЧЕНИЕ
СЫПУЧИХ МАТЕРИАЛОВ В ЭЛЕКТРИЧЕСКОМ ПОЛЕ

Для подачи сыпучих материалов и технологическое оборудование преимущественно используется их гравитационное истечение с регулируемым расходом при помощи движущихся рабочих органов [1]. Если для абразивных и химически активных сыпучих материалов наличие движущихся рабочих органов обуславливает снижение эксплуатационных показателей оборудования, то для зерновой массы, из-за механического повреждения частиц, ухудшается качество перерабатываемого материала [2]. Одним из путей решения вопроса является управление гравитационным истечением сыпучих материалов, воздействуя на них электрическим полем [3], которое осуществляется за счет преобразования энергии поля в работу сил трения. Анализ механизма гравитационного истечения сыпучих материалов в электрическом поле [4] позволяет заключить, что сила взаимодействия между электрическим полем и совокупностью частиц существенно зависит от характера изменения поля во времени и, в частности, от частоты [5]. Выявление количественных характеристик этого процесса необходимо как для его практического использования, так и расширения существующих представлений о механизме гравитационного истечения сыпучих материалов в электрическом поле.

Экспериментальные исследования влияния частоты электрического поля на истечение сыпучего материала проведены для системы плоских электродов 1 и 2 (рис. 1), установленных под бункером 3. Конструктивные параметры электродной системы и бункера определены в предварительных опытах и составили: $\beta = 90^\circ$; $\delta = 1,5$ мм; длина выпускной щели $a = 170$ мм.

Электрическая схема установки (рис. 1) содержит генератор синусоидального напряжения ГЗ-39, выход которого через усилитель подключен к первичной обмотке высоковольтного трансформатора Т1. Электроды 1 и 2 подключены ко вторичной обмотке трансформатора. Ток через питатель определялся по падению напряжения на образцовом сопротивлении R_0 . Падение напряжения измерялось вольтметром ВЗ-38, а напряжение на вторичной обмотке Т1 — вторым вольтметром ВЗ-38, подключенным через делитель R_1, R_2 . Трансформатор Т1 снабжен до-

разнительной низковольтной обмоткой, к которой подключен частотомер ЧЗ-35А и осциллограф С1-70.

Рис. 1. Принципиальная электрическая схема экспериментальной установки с вертикальным разрезом питателя.

В качестве объекта исследований выбрана семенная масса табака влажностью 5,4% ... 10,2%, которая практически монодисперсная, ее частицы имеют форму, близкую к эллипсоиду вращения (размеры полуосей 0,62 мм и 0,38 мм) и обладают хорошей сыпучестью.

Результаты экспериментов обобщены в виде расходных характеристик-зависимостей расхода Q от напряжения U на электродах и представлены на рис. 2 и 3 для двух значений влажности.

Рис. 2. Расходные характеристики при различных частотах электрического поля для табачных семян влажности 5,4%; 1 — 0 Гц; 2 — 50 Гц; 3 — 500 Гц; 4 — 5000 Гц.

Рис. 3. Расходные характеристики при различных частотах электрического поля для табачных семян влажности 10,2%; 1 — 0 Гц; 2 — 50 Гц; 3 — 500 Гц; 4 — 5000 Гц.

Основываясь на существующие представления о механизме истечения сыпучих материалов в электрическом поле [4], можно выдвинуть рабочую гипотезу о том, что степень механического проявления взаимодействия определяется вращающим моментом, являющимся результатом взаимодействия поляризованной частицы и поля. Последний может быть представлен в виде

$$M(t) = K_u \cdot E(t) \cdot P(t) \cdot \sin \sigma, \quad (1)$$

где $E(t)$ и $P(t)$ — мгновенные значения напряженности неискаженного сыпучим материалом электрического поля и дипольного момента поляризации частицы; K_u — некоторый коэффициент; σ — угол между главной осью эллипсоида и напряженностью поля.

В (1) $E(t)$ определяется решением электростатической задачи. Вычисление $P(t)$ является более сложной задачей и возможно при определенных упрощающих допущениях и приближениях. Для случая однородного поля с регулярным распределением неконтактирующих и сорсентрированных эллипсоидальных частиц, известен результат [6]:

а) при постоянном поле E_0 —

$$P(t) = V \cdot \epsilon_2 \left[(m - n) e^{-\frac{t}{\tau}} + n \right] \cdot E_0; \quad (2)$$

б) при синусоидальном поле $E_0 = E_{0m} \cdot \sin(\omega t + \psi_0)$,

$$P(t) = V \cdot \epsilon_2 \cdot n \sqrt{\frac{1 + \omega^2 \theta^2}{1 + \omega^2 \tau^2}} \cdot E_{0m} \sin(\omega t + \psi_0 - \alpha) - \\ - V \cdot \epsilon_2 \cdot n \frac{\tau - \theta}{\tau \sqrt{1 + \omega^2 \tau^2}} e^{-\frac{t}{\tau}} \cdot E_{0m} \sin(\psi_0 - \nu). \quad (3)$$

В (2) и (3) сделаны следующие обозначения:

$$m = \frac{\epsilon_1 - \epsilon_2}{\epsilon_2 + (\epsilon_1 - \epsilon_2)(1 - f)N}; \quad n = \frac{\gamma_1 - \gamma_2}{\gamma_2 + (\beta_1 - \gamma_2)(1 - f)N}; \quad (4)$$

$$\alpha = \frac{\epsilon_2 + (\epsilon_1 - \epsilon_2)(1 - f)N}{\gamma_2 + (\gamma_1 - \gamma_2)(1 - f)N}; \quad \theta = \frac{\epsilon_1 - \epsilon_2}{\gamma_1 - \gamma_2}; \quad (5)$$

$$\nu = \arctg \omega \tau; \quad \alpha = \arctg \omega \frac{\tau - \theta}{1 + \omega^2 \tau^2}. \quad (6)$$

где V — объем частицы; ϵ_1 , ϵ_2 и γ_1 , γ_2 — абсолютные диэлектрические проницаемости и удельные электрические проводимости частицы и среды; N — коэффициент деполаризации эллипсоида вдоль главной оси, f — объемная концентрация сыпучего материала; ω — угловая частота поля; ψ_0 — начальная фаза; t — длительность воздействия поля.

Для семенной массы, применительно к процессу ее гравитационного истечения в электрическом поле, в выражениях (2) и (3) можно оперировать членами, характеризующими установившийся режим, т. е.

$t \gg \tau$. Последнее условие обусловлено тем, что время воздействия поля даже при малых значениях напряжения (менее 100 В) всегда больше 0,04 с независимо от влажности, тогда как постоянная релаксации на два порядка меньше. Для установившегося режима вращающий момент электрического поля с учетом (2) и (3) можно представить выражениями:

а) при постоянном поле E_0 —

$$M(t) = K_u \cdot V \cdot \varepsilon_2 \cdot n \cdot E_0^2 \sin \alpha; \quad (7)$$

б) при синусоидальном поле $E_{0m} = \sqrt{2} E_0$ —

$$M(t) = K_u \cdot V \cdot \varepsilon_2 \cdot n \sqrt{\frac{1 + \omega^2 \tau^2}{1 + \omega^2 \tau_1^2}} \cdot 2E_0 \sin(\omega t + \psi_e - \alpha) \sin(\omega t + \psi_e) \sin \alpha. \quad (8)$$

Из (8) следует, что вращающий момент в синусоидальном электрическом поле во времени изменяется по величине и направлению. При $\alpha = 0$ $M(t)$ всегда является положительным и в этом случае имеет место максимальное влияние поля на сыпучий материал. Для случаев $\alpha > 0$ механическое проявление обусловлено разностью средних значений положительного и отрицательного моментов, т. е.

$$M = |\bar{M}_{(+)}| - |\bar{M}_{(-)}|. \quad (9)$$

Проанализируем переменный множитель в (8):

$$\Phi = \sin(\omega t + \psi_e - \alpha) \cdot \sin(\omega t + \psi_e). \quad (10)$$

Из (10) очевидно, что за время одного периода

$$\Phi > 0 \quad \text{при} \quad \pi + \pi k < \omega t + \psi_e < \pi(k+1),$$

$$\Phi < 0 \quad \text{при} \quad \pi k < \omega t + \psi_e < \pi k + \pi,$$

где $k = 0, 1, 2, 3, \dots$

Интегрируя (10) в указанных пределах, определим средние значения:

$$\bar{\Phi}_{(+)} = \frac{(\pi - \alpha) \cos \alpha + \sin \alpha}{2\pi}; \quad \bar{\Phi}_{(-)} = \frac{\alpha \cos \alpha - \sin \alpha}{2\pi},$$

разность которых

$$\bar{\Phi} = |\bar{\Phi}_{(+)}| - |\bar{\Phi}_{(-)}| = \frac{\cos \alpha}{2}.$$

С учетом значения $\bar{\Phi}$ выражение (8) представим для среднего значения вращающего момента

$$\bar{M} = K_u \cdot V \cdot \varepsilon_2 \cdot n E_0^2 \sin \alpha \cdot \gamma, \quad (11)$$

где

$$\gamma = \sqrt{\frac{1 + \omega^2 \tau^2}{1 + \omega^2 \tau_1^2}} \cos \alpha.$$

В отличие от постоянного, при синусоидальном электрическом поле вращающий момент определяется множителем η , значения которого представлены в табл. ($N = 0,24$, $f = 0,5$).

Таблица

Параметры	Влажность, %		
	5,4	7	10,2
γ_1 см/м	$5,6 \cdot 10^{-8}$	$32 \cdot 10^{-8}$	$280 \cdot 10^{-8}$
ϵ_1, ϵ_2	4,3	7,5	21,8
Значения η при	0 Гц	1	1
	50 Гц	0,92	1
	500 Гц	0,39	0,8
	5000 Гц	0,28	0,46

Из представленных данных очевидно, что влажность материала в постоянном электрическом поле не оказывает влияния на величину вращающего момента, т. к. всегда $\gamma_1 \gg \gamma_2$ и $n \approx 1$, независимо от влажности. Такая тенденция с точностью 10% прослеживается из экспериментальных данных (кривые 1 на рис. 2, 3). В синусоидальном поле вращающий момент меньше ($\eta < 1$), чем в постоянном и зависит от частоты поля и влажности материала. С увеличением влажности увеличиваются диэлектрическая проницаемость и удельная проводимость. Увеличение проводимости является доминирующим, поэтому постоянная релаксации уменьшается. Увеличение влажности в итоге приводит к увеличению вращающего момента, степень которого зависит от абсолютной величины момента. При частоте 50 Гц и влажности 5,4% значение вращающего момента ($\eta = 0,92$) близко своему предельному значению ($\eta = 1$), поэтому повышение влажности слабо влияет на величину момента. Подобный характер изменения взаимодействия электрического поля с сыпучим материалом при частоте 50 Гц следует также из экспериментальных данных. Для иллюстрации этого соответствия приведем теоретические значения η и экспериментальные значения напряжения запыления для различных влажностей: $U_{зап} = 550 В$ ($\eta = 0,92$); $U_{зап} = 365 В$ ($\eta = 1$); $U_{зап} = 330 В$ ($\eta = 1$).

С повышением частоты электрического поля влияние влажности материала на степень взаимодействия усиливается. Указанные выше показатели составляют для 500 Гц — 850 В (0,39), 350 В (0,8), 290 В (1), а для 5000 Гц — 1200 В (0,28), 400 В (0,46), 280 В (0,81).

Из полученных результатов следуют две основные закономерности, согласующиеся с теоретическими представлениями [6] и подтверждающие правомерность принятой рабочей гипотезы:

а) с увеличением влажности уменьшается влияние частоты электрического поля на расходные характеристики гравитационного истечения сыпучего материала;

б) с увеличением частоты электрического поля ослабляется механическое проявление его взаимодействия с сыпучим материалом.

Ի. Ա. ԾԱՏՈՒՐՅԱՆ, Վ. Մ. ԻՆՆԱՅԻՆ, Ա. Ա. ՔՈՌՈՒՆՅԱՆ

ՀԱՃԱՆԱԿԱՆՈՒԹՅԱՆ ԱՉԳԵՑՈՒԹՅՈՒՆԸ ԷԼԵԿՏՐԱԿԱՆ ԳԱՇՏՈՒՄ
ՍՈՐՈՒՆ ՆՅՈՒԹԵՐԻ ԳՐԱՎԻՏԱՅԻՆ ՀՈՍՔԻ ՎՐԱ

Ա մ փ ո փ ու մ

Ուսումնասիրված է տարբեր հաճախականության էլեկտրական դաշտի ազդեցությունը սորուն գիլեկտրիկական նյութերի գրավիտացիոն հոսքի վրա: Քերված են սարքեր խոնավություն ունեցող նյութի ծախսի կախվածությունը տարբ էլեկտրոդների նկատմամբ կիրառված լարման հաճախականությունից: Ամպլիտուդից, ջույց է տրված, որ դաշտի հաճախականության սահմանային արժեքից ավելացումը թուլացնում է նրա փոխազդեցությունը գրավիտացիոն հոսող նյութի հետ, իսկ նյութի հաղորդականության ավելացման ժամանակ այդ փոխազդեցությունը ուժեղանում է: Որոշված են ծխախոտի սերմերի սահմանային հաճախականությունների արժեքները՝ 20...30 հերց, 100...150 հերց և 400...600 հերց, որոնք համապատասխանում են սերմերի հետևյալ խոնավություններին՝ 5,4%, 7% և 10,2%:

Սորուն գիլեկտրիկ նյութի ծավալում բևեռացման էրևույթների բնութագրերի հիման վրա առաջարկված է մեխանիկական փոխազդեցության վերլուծությունը: Այդ վերլուծության էությունը կայանում է նրանում, որ նշված փոխազդեցության աստիճանը որոշվում է միջէլեկտրոդային տարածության մեջ սորուն նյութի բևեռացման արագությունով:

Л И Т Е Р А Т У Р А

- 1 Орлов С. П. Дозирующие устройства.— М.: Машиностроение, 1966.— 285 с.
- 2 Прищеп Л. Г., Цатурян А. И. Электрические явления в сыпучих средах и их применение.— Механизация и электрификация сельского хозяйства, 1980, № 1, с. 32—36.
- 3 А.С. 517798 (СССР). Способ дозирования сыпучих материалов. А. И. Цатурян, А. А. Торунян.— Опубл. в Б. И., 1976, № 22.
- 4 Цатурян А. И. О механизме гравитационного истечения сыпучих материалов в электрическом поле.— Электричество, 1980, № 6, с. 51—53.
- 5 А.С. 731299 (СССР). Способ дозирования сыпучих материалов. А. И. Цатурян, М. С. Захарян.— Опубл. в Б. И., 1980, № 16.
- 6 Карапетян М. А. Электрическое поле в неоднородном диэлектрике, смоделированной монодисперсной системой.— Изв. АН АрмССР (сер. ТН), 1975, т. XXVIII, № 1, с. 18—25.